ROBERTO RODRIGUES CARDOSO

REPRESENTAÇÃO ANALÍTICA DO CAMPO GEOTÉRMICO GLOBAL PELO MÉTODO DOS HARMÔNICOS ESFÉRICOS

Dissertação apresentada à Coordenação de Pós-Graduação do Observatório Nacional /MCT, como requisito para obtenção do Grau de Mestre em Geofísica.

ORIENTADOR: Prof. Dr. Valiya Mannathal Hamza

Rio de Janeiro, outubro de 2006.

Livros Grátis

http://www.livrosgratis.com.br

Milhares de livros grátis para download.

ROBERTO RODRIGUES CARDOSO

REPRESENTAÇÃO ANALÍTICA DO CAMPO GEOTÉRMICO GLOBAL PELO MÉTODO DOS HARMÔNICOS ESFÉRICOS

Aprovada em outubro de 2006

BANCA EXAMINADORA:

Prof. Dr. Valiya Mannathal Hamza Observatório Nacional / MCT

> Prof. Dr.Wladimir Shukowski IAG/USP

Prof. Dr. Cosme Ferreira Ponte Neto Observatório Nacional / MCT

AGRADECIMENTOS

Em especial, gostaria de agradecer ao meu orientador Dr. Valiya Mannathal Hamza, por toda sua dedicação, paciência e enorme tempo a mim dispensado, me mostrando sempre o caminho a ser seguido.

Estendo meus agradecimentos a todos os professores, técnicos e funcionários do Departamento de Geofísica do Observatório Nacional, em especial aos professores Jorge Luis de Souza, pela idealização do curso de seleção que me trouxe a este departamento e ao professor Cosme Ferreira da Ponte Neto, pelas inúmeras sugestões que me foram passadas durante a execução deste trabalho.

Aos meus colegas que, assim como eu também estão nessa luta e a Iran Ferreira Rodrigues, amigo inseparável e companheiro de sala, um agradecimento especial pelo incentivo constante e ajuda durante todo o curso.

Agradeço também aos meus pais José Rodrigues Cardoso e Carmem Lúcia da Rocha Cardoso pelos esforços dispensados à minha formação. Ao meu filho Rafael Amaral Cardoso por compreender os motivos pelos quais não pude lhe dar total atenção durante o tempo que passei estudando. À minha noiva Áurea Helena Simões pelo incentivo dado para que este trabalho fosse finalizado.

SUMÁRIO

AGRADECIMENTOS	iii
SUMÁRIO	iv
RESUMO	vii
ABSTRACT	ix
LISTA DE FIGURAS	xi
LISTA DE TABELAS	xvii
Capítulo 1 – Introdução	1
1.1 – Contexto Científico	1
1.2 – Objetivos	3
1.3 – Esboço Geral e Plano de Desenvolvimento	4
Capítulo 2 – Base de Dados de Fluxo Geotérmico	6
2.1 – Evolução Histórica	6
2.2 – Características da Base de Dados IHFC	7
2.3 – Problemas na Estrutura e no Controle de Qualidade	9
2.4 – Distribuição Geográfica dos Dados	10
2.4.1 — Áreas Oceânicas	11
2.4.2 – Áreas Continentais	13
Capítulo 3 – Fundamentos do Método dos Harmônicos Esféricos	16
3.1 – Série de Fourier Tridimensional	17
3.2 – Determinação do Número de Coeficientes	18
3.3 – Superfícies Harmônicas	21
3.4 – Ortogonalidade	22
3.5 – Normalização	24
3.6 – Determinação dos Coeficientes da Expansão	27
3.6.1 – Determinação dos Coeficientes A _{nm}	28
3.6.2 – Determinação dos Coeficientes B _{nm}	31
3.7 – Discretização das Equações	32

3.8 – Harmônicos Zonais, Setoriais e Tesserais	33
3.8.1 – Harmônicos Zonais	34
3.8.2 – Harmônicos Setoriais	35
3.8.3 – Harmônicos Tesserais	37
Capítulo 4 – Representações Harmônicas Anteriores	39
4.1 – Representações com Base em Dados Experimentais	39
 4.2 – Representações com base em Dados Experimentais e Valores Estimados 	40
4.2.1 – Homogeneização da Base de Dados	41
4.2.2 – Coeficientes Harmônicos e Mapas Globais de 1975	42
4.2.3 – Análise Espectral	47
4.3 – Representação Harmônica Incluindo Valores Sintéticos	48
4.3.1 – Características dos valores sintéticos	49
4.3.2 – Coeficientes Harmônicos e Mapas Globais de 1993	51
Capítulo 5 – Representações Harmônicas dos Dados Corrigidos	54
5.1 – Mudanças na Estrutura do Banco de Dados IHFC	54
5.1.1 – Migração para Sistema de Planilhas Eletrônicas	55
5.1.2 – Mudanças no Formato das Coordenadas	56
5.1.3 – Natureza de Erros e Correções	57
5.2 - Atualização da Base de Dados	62
5.3 – Homogeneização da Base de Dados	64
5.4 – Determinação dos Coeficientes Harmônicos	68
5.4.1 – Problema de Erro de Atribuição (ou seja, Aliasing)	68
5.4.2 – O Novo Conjunto dos Coeficientes Harmônicos	70
5.4.3 – Análise Espectral e Qualidade do Ajuste (Teste X²)	73
5.5. – Elaboração dos Mapas Globais	75
5.5.1 – Expansão Harmônica de Grau 12	75
5.5.2 – Expansão Harmônica de Grau 36	76

Capítulo 6 – Discussões e Conclusões							
6.1 – Análise Comparativa das Representações Harmônicas	78						
6.2 – Circulação Hidrotermal na Crosta das Cadeias Oceânicas	80						
6.3 – Problemas Inerentes no Uso de Valores Sintéticos							
6.4 – Comparações com as Representações Numéricas	84						
6.4.1 – Austrália	85						
6.4.2 – América do Sul	87						
6.5 – Implicações para perda total de calor Terrestre	92						
6.6 – Conclusões finais	92						
Bibliografia	93						
	07						
Anexo 1 – Erros Existentes no Banco de Dados Mundial	97						
Anexo 2 – Polinômio e Função Associada de Legendre	124						
Anexo 3 – Tabela dos Coeficientes Harmônicos	128						
Anexo 4 – Código fonte do programa, em linguagem FORTRAN, para	135						
cálculo dos coeficientes harmônicos							
Anexo 5 – Código Fonte do Programa, em linguagem FORTRAN, para	139						
cálculo da representação harmônica do Fluxo Geotérmico							
Anexo 6 – Mapas de representações harmônicas de graus 1 a 36	143						

RESUMO

Os trabalhos realizados nesta dissertação referem-se às avaliações da natureza do campo térmico global do interior da Terra. O desenvolvimento deste projeto ocorreu em duas etapas distintas: na primeira teve como enfoque uma reestruturação ampla das bases de dados e na segunda foram efetuadas reavaliações das representações harmônicas.

As atividades específicas desenvolvidas na primeira etapa foram as seguintes:

- Verificação da consistência e qualidade das informações constantes no Banco Mundial de Dados de Fluxo Geotérmico (GHFD);
- 2- Mudanças na estrutura do GHFD a fim de torná-lo passível a processamento computadorizado;
- Identificação das correções e alterações dos respectivos campos de informações.

As atividades desenvolvidas na segunda etapa incluem verificações dos procedimentos adotados nas representações harmônicas anteriores de Chapman e Pollack (1975) e de Pollack et al (1993), reavaliações dos coeficientes harmônicos e comparações dos resultados com mapas de representações numéricas. Em relação á representação harmônica do Pollack et al (1993) constataram-se seguintes:

- 1- A expansão harmônica de grau 12 utilizada no referido trabalho é inapropriada para identificação de anomalias térmicas das cadeias oceânicas (a resolução espacial para expansão harmônica de grau 12 é da ordem de 1600 km enquanto a largura da cadeia é menos que 600 km);
- 2- Utilização de valores sintéticos de fluxo geotérmico como substituto aos dados experimentais nas áreas de cadeias oceânicas;
- 3- O mapa global elaborado por Pollack et al (1993) é baseado na hipótese de que o transporte de calor por circulação hidrotermal ocorre em áreas que incluem não apenas as cadeias oceânicas mas também regiões da crosta oceânica onde o fluxo geotérmico é predominantemente condutivo.

Neste contexto, foram recalculados novos conjuntos de coeficientes de Legendre, estendendo a expansão harmônica para o grau 36. Com base nesses coeficientes, que representam uma resolução espacial de 5°, foram gerados mapas que revelam anomalias geotérmicas regionais similares àquelas apresentadas em estudos anteriores, porém com uma melhor resolução e sem a necessidade de invocar a hipótese de circulação hidrotermal em toda a crosta oceânica. Estes mapas também mostram que as anomalias de fluxo geotérmico nas áreas de cadeias oceânicas possuem magnitudes na faixa de 80 a 150mW/m², bem inferior aos valores determinados por Pollack et al (1993). Da mesma forma, o valor médio do fluxo geotérmico global é de 63mW/m², significativamente menor ao que foi calculado por Pollack et al (1993).

Quanto a estimativa de perda de calor terrestre os resultados obtidos indicam o valor de 30 a 32TW para a potência térmica dissipada pelo planeta Terra. Este valor é cerca de 20% inferior ao que foi estimado por Pollack et al (1993).

ABSTRACT

The work accomplished in this dissertation refers to evaluation of the nature of the global thermal field of the interior of the Earth. The thesis project was developed in two distinct stages. In the first stage the focus has been on restructuring the global heat flow data base. Reevaluation of the harmonic representations was carried out in the second stage.

The specific activities developed in the first stage include the following:

- Verification of the consistency and the quality of the data fields in the Global Heat Flow Database (GHFD);
- 2 Alterations in the structure of GHFD, making it suitable for automatic processing of individual data fields;
- 3 Identification of corrections and subsequent modifications of the respective data fields.

The activities developed in the second stage include verifications of the procedures adopted in harmonic representations of Chapman and Pollack (1975) and Pollack et al (1993), reevaluations of the harmonic coefficients and comparisons of the results with maps of numerical representations. As for the harmonic representation of Pollack et al (1993) the following problems were identified:

- The harmonic expansion of degree 12 used in this work is inappropriate for identification of thermal anomalies of the oceanic ridges. The spatial resolution for harmonic expansion of degree 12 is of the order of 1600 km while the widths of the mid-ocean ridge areas are generally less than 600 km;
- 2 Use of synthetic heat flow values as substitute for experimental data in areas of oceanic ridges;
- 3 The global map derived by Pollack et al (1993) is based on the implicit assumption that transport of heat by hydrothermal circulation occurs in areas that include not only the ocean ridge segments but also normal oceanic crust away from ridge areas where conduction is the dominant mode of heat transfer. Consequently, the heat flow patterns of oceanic areas outlined in this map are not compatible with the observational data set.

In present work, new sets of Legendre coefficients were calculated, for harmonic expansions extending up to degree 36. Global maps are derived on the basis of new sets of harmonic coefficients. The one corresponding to degree 36 has spatial resolution of 5°. The maps reveal regional heat flow anomalies that are similar to those present in the global heat flow maps of earlier studies, but with better resolution and without the need for invoking the hypothesis of regional hydrothermal circulation in the entire oceanic crust. The maps reveal that the heat flow anomalies in oceanic areas have magnitudes in the range of 80 to 150mW/m^2 , significantly lower than the corresponding values reported by Pollack et al (1993). Also, the global mean heat flow value is 63mW/m^2 , significantly lower than that calculated by Pollack et al (1993).

As for the estimates of global heat loss the values obtained fall in the range of 30 to 32TW. This range of values is about 30% lower than that estimated by Pollack et al (1993).

LISTA DE FIGURAS

Figura (2.1)	Segmento do arquivo referente a Botswana, no Banco de dados Geotérmicos.	9
Figura (2.2)	Distribuição Global dos Dados de Fluxo Geotérmico.	10
Figura (2.3)	Distribuição dos dados de fluxo térmico no continente europeu	14
Figura (2.4)	Distribuição dos dados de fluxo térmico para a América do Norte.	15
Figura (3.1)	Coordenadas Esféricas r, $\theta \in \phi$ do ponto P, num sistema de coordenadas cartesianas com origem no ponto O.	16
Figura (3.2)	Corte AA' sobre o globo terrestre paralelo a linha do equador.	17
Figura (3.3)	Gráfico das funções de Legendre. P_{31} – Grau 3 e Ordem 1, P_{32} – Grau 3 e Ordem 2, P_{33} – Grau 3 e Ordem 3.	26
Figura (3.4)	Gráfico das funções de Legendre Plenamente Normalizadas. P' ₃₁ – Grau 3 e Ordem1, P' ₃₂ – Grau 3 e Ordem 2, P' ₃₃ – Grau 3 e Ordem 3.	27
Figura (3.5)	Gráfico dos Polinômios de Legendre de graus zero (P0), um (P1), dois (P2) e três (P3).	34
Figura (3.6)	Zonais P_5 (Θ).	35
Figura (3.7)	Gráfico das funções Associadas de Legendre para graus e ordens iguais a um $(P_{11}(\theta) = sen(\theta))$, dois $(P_{22}(\theta) = 3 sen^{2}(\theta))$ e três $(P_{33}(\theta) = 105 sen^{4}(\theta))$.	35
Figura (3.8)	Gráficos da função <i>cosm</i> ∉para <i>m</i> =1, <i>m</i> =2 e <i>m</i> =3.	36
Figura (3.9)	Setoriais P ₃₃ (θ).	36
Figura (3.10)	Tesseral P _{7 3} (θ)	37
Figura (3.11)	Gráfico das Funções Associadas de Legendre: P21, P31 e P32.	38

- Figura (4.1)Mapa de Fluxo Geotérmico global, derivado com base44em valores estimados (Chapman e Pollack, 1975).
- Figura (4.2) Mapa de Fluxo Geotérmico gerado a partir de 47 conjuntos de dados experimentais e valores estimados (Chapman e Pollack, 1975).
- Figura (4.3) Espectro harmônico do fluxo térmico global (1975). 48
- Figura (4.4) Espectro harmônico do fluxo térmico global (1993). 51
- Figura (4.5) Mapa de Fluxo Geotérmico gerado a partir de 53 coeficientes harmônicos calculados por Pollack et al (1993).
- Figura (5.1) Localização das medidas de fluxo térmico na Suíça. 58 Note-se a localização de dados nos países vizinhos (França, Itália, Alemanha e Áustria).
- Figura (5.2) Localização das medidas de fluxo térmico no 58 Marrocos. Note que um dos dados está localizado na República de Mali.
- Figura (5.3) Localização das medidas de fluxo térmico na Espanha. 59 Note que alguns locais estão em áreas da margem continental noroeste (no Mediterrâneo) e sul e norte (no Atlântico).
- Figura (5.4) Localização das medidas de fluxo térmico na Somália. 60 Note que alguns dados estão localizados no Oceano Índico.
- Figura (5.5) Distribuição dos dados de fluxo térmico na Europa 61 (pontos em cor vermelha) e partes da extinta URSS (pontos em cor preta).
- Figura (5.6) Distribuição dos dados de fluxo térmico para a América 64 do Sul.
- **Figura (5.7)** Gráfico indicativo de como estão distribuídos os dados **65** de fluxo geotérmico nas células de 5° x 5°.
- Figura (5.8) Densidade dos dados de fluxo geotérmico numa malha 66 regular com células de 5° x 5°. Os quadrículos de c or azul indicam células com dados experimentais e os de cor brancos indicam células com valores estimados.

- Figura (5.9) Distribuição dos dados geotérmicos numa malha com 67 células de 5° x 5°.
- Figura (5.10) Relação entre a faixa de fluxo geotérmico e a 67 freqüência com que estes dados estão distribuídos na malha homogeneizada.
- Figura (5.11) Ilustração de "Aliasing". As variações na freqüência em 69 verde são ditas "aliased" na freqüência da curva em vermelho.
- Figura (5.12) Distribuição dos dados de fluxo geotérmico em função 70 da longitude na latitude 37.5° sul.
- Figura (5.13) Espectro harmônico do fluxo térmico global (2006). 73
- Figura (5.14) Relação entre a qualidade do ajuste e o grau do 74 Polinômio de Legendre.
- Figura (5.15) Mapa de Fluxo Geotérmico gerado a partir de 76 coeficientes harmônicos de grau 12, calculados neste trabalho.
- Figura (5.16) Mapa de Fluxo Geotérmico gerado a partir de 77 coeficientes harmônicos calculados neste trabalho (Grau 36).
- Figura (6.1) Mapa das diferenças de fluxo geotérmico calculado a 79 partir dos coeficientes harmônicos obtidos por Pollack et al (1993) e pelos coeficientes calculados neste trabalho (Grau 36).
- Figura (6.2) Mapa de fluxo geotérmico da região do oceano 83 Atlântico, elaborado com base no conjunto de coeficientes harmônicos de Pollack et al (1993).
- Figura (6.3) Mapa de fluxo geotérmico da região do oceano 84 Atlântico, elaborado com base no conjunto de coeficientes harmônicos deste trabalho, correspondente à expansão harmônica de grau 36.
- Figura (6.4) Mapa de fluxo térmico regional do continente 85 australiano baseado em dados experimentais.
- Figura (6.5) Representação harmônica do fluxo geotérmico para a 86 Austrália baseada nos coeficientes calculados neste trabalho (SHC06).

- Figura (6.6) Representação harmônica do fluxo geotérmico para a 87 Austrália baseada nos coeficientes SHC75.
- Figura (6.7) Mapa de fluxo térmico regional do continente sulamericano baseado em dados experimentais.
- Figura (6.8) Representação harmônica do fluxo geotérmico para o 89 continente sul-americano baseada nos coeficientes SHC75.
- Figura (6.9) Representação harmônica do fluxo geotérmico para o 90 continente sul-americano baseada nos coeficientes SHC93.
- Figura (6.10) Representação harmônica do fluxo geotérmico para o 91 continente sul-americano baseada nos coeficientes obtidos neste trabalho.
- Figura AN 1.1 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no 98 Continente Africano.
- Figura AN 1.2 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no Egito. 98
- Figura AN 1.3 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na 99 Etiópia.
- Figura AN 1.4 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no 100 Marrocos.
- Figura AN 1.5 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no 100 Quênia.
- Figura AN 1.6 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na 101 Somália.
- Figura AN 1.7 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na 102 América Central.
- Figura AN 1.8 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no 102 México.
- Figura AN 1.9 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no 103 Arquipélago das Bermudas.
- Figura AN 1.10 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na 103 Antártida.

Figura AN 1.11 Localização 104 Detalhada dos Dados de Fluxo Geotérmico na Antártida. Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na 104 Figura AN 1.12 América do Norte. Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Costa Figura AN 1.13 105 Leste dos Estados Unidos. Figura AN 1.14 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no 106 Canadá. Fluxo Geotérmico 107 Figura AN 1.15 Distribuição dos Dados de na Europa. Figura AN 1.16 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na 107 Espanha. Figura AN 1.17 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na 108 França. Figura AN 1.18 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na 109 Grécia. Figura AN 1.19 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na 109 Hungria. Figura AN 1.20 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico 110 na Inglaterra. Figura AN 1.21 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico 110 na Irlanda. Figura AN 1.22 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico 111 na Islândia. Figura AN 1.23 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico 111 na Noruega. dos Dados de Fluxo Geotérmico Figura AN 1.24 Distribuição 112 na Romênia. Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na 112 Figura AN 1.25 Suécia. Figura AN 1.26 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Suíça. 113 Figura AN 1.27 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no 114 Continente Asiático.

- Figura AN 1.28 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico em 115 Chipre.
- Figura AN 1.29 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Coréia 115 do Sul.
- Figura AN 1.30 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico nas 116 Filipinas.
- Figura AN 1.31 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico em Israel. 116
- Figura AN 1.32 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no Japão. 117
- Figura AN 1.33 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico da Nova 118 Guiné.
- Figura AN 1.34 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico da 118 Malásia.
- Figura AN 1.35 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Ilha de 119 Sumatra.
- Figura AN 1.36 Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico da extinta 119 União Soviética.
- Figura AN 2.1 Campo potencial em P devido a uma grandeza física 124 unitária localizada no ponto A.
- Figura AN 6.1Mapas de representações harmônicas de grau 1 a 6.143
- Figura AN 6.2 Mapas de representações harmônicas de grau 7 a 14. 144
- Figura AN 6.3 Mapas de representações harmônicas de grau 15 a 22 145
- Figura AN 6.4 Mapas de representações harmônicas de grau 23 a 30. 146
- Figura AN 6.5 Mapas de representações harmônicas de grau 31 a 36. 147

LISTA DE TABELAS

- Tabela (2.1) Evolução da Base de dados de Fluxo Geotérmico. 7 Campos de informações e formatação utilizada no Banco de Tabela (2.2) 8 dados de Fluxo Geotérmico. Valores médios de fluxo geotérmico (q) das áreas 11 Tabela (2.3) continentais e oceânicas e os respectivos desvios padrão (σ). Tabela (2.4) Valores médios de fluxo geotérmico (q) das áreas 12 oceânicas e os respectivos desvios padrão (σ). Tabela (2.5) Valores médios de fluxo geotérmico (g) das províncias 12 oceânicas e os respectivos desvios padrão (σ). **Tabela (2.6)** Valores médios de fluxo geotérmico (g) das áreas 13 continentais e os respectivos desvios padrão (σ). Tabela (2.7) Valores médios de fluxo geotérmico (g) das províncias 15 geológicas continentais e os respectivos desvios padrão (σ). Tabela (4.1) Coeficientes harmônicos com base em valores 43 estimados de fluxo geotérmico (Chapman e Pollack, 1975). Tabela (4.2) Coeficientes harmônicos determinados para uma 46 mistura de dados experimentais e valores estimados (Chapman e Pollack, 1975). Tabela (4.3) Coeficientes harmônicos determinados 52 para um conjunto selecionado de valores sintéticos, dados experimentais e valores estimados (Pollack et al, 1993). Tabela (5.1) Primeira parte do sistema de planilhas eletrônicas 55 adotadas neste trabalho (dados do Chile). Tabela (5.2) Coordenadas geográficas das localidades das 56 medições geotérmicas em Cuba pelo sistema antigo e sistema decimal.
- Tabela (5.3)Estatística dos problemas encontrados no banco de
dados do IHFC.

- Tabela (5.4)Distribuição dos dados de fluxo geotérmico nos países63do continente sul-americano.
- Tabela (5.5)O conjunto de coeficientes reavaliados para expansão72harmônica de grau 12.
- Tabela (6.1)Valores médios de fluxo geotérmico nas principais82zonas do oceano Atlântico.
- Tabela (AN 1.1) Estatística dos Dados de Fluxo no Continente Africano. 120
- Tabela (AN 1.2)Estatística dos Dados de Fluxo Geotérmico na América121Central.
- Tabela (AN 1.3)Estatística dos Dados de Fluxo Geotérmico na 121Antártida.
- Tabela (AN 1.4)Estatística dos Dados de Fluxo Geotérmico na América121do Norte.
- Tabela (AN 1.5)Estatística dos Dados de Fluxo Geotérmico na Europa.122
- Tabela (AN 1.6)Estatística dos Dados de Fluxo Geotérmico na Ásia.123
- Tabela (AN 3.1)Coeficientes harmônicos 2006.128

1 introdução

1.1 Contexto Científico

Os progressos obtidos no último século, no desenvolvimento de sensores térmicos de alta precisão e avanços tecnológicos de sistemas experimentais de medições remotas, têm permitido aquisição de dados de fluxo geotérmico em diversas regiões do globo terrestre. Como resultado, o numero de medições de fluxo geotérmico saltaram de algumas dezenas nas décadas 1950 para dezenas de milhares em 1990. De acordo com Cardoso et al (2005), o numero total de medições é cerca de 24000. Análises desses dados permitiram determinações de fluxo geotérmico das diversas unidades geotectônicas do globo terrestre.

O mapeamento dos valores de fluxo geotérmico é uma das formas convenientes de apresentar e visualizar as variações espaciais do regime térmico relacionado com as estruturas geológicas regionais. Geralmente, dependendo da natureza do problema a ser resolvida, o conjunto de dados observados é ajustado a uma determinada superfície matemática. Há uma variedade de métodos numéricos disponíveis na literatura para abordagem de problema de mapeamento em escalas locais. Os métodos polinomiais são os mais utilizados para representações do campo geotérmico em escalas regionais e continentais. Por outro lado, a análise por métodos de harmônicos esféricos é uma das formas mais convenientes de se examinar as características dos campos potenciais em escala global. Contudo, convém notar que as feições representadas pelos mapas estão diretamente relacionadas com a densidade e a distribuição geográfica dos dados.

A primeira tentativa de se avaliar as características do fluxo geotérmico global pelo método dos harmônicos esféricos foi efetuada por Lee e MacDonald (1963), com base em 813 observações. O grau do polinômio de Legendre utilizado então foi de dois. Os avanços na aquisição de dados permitiram aumentos de graus de expansão harmônica nos trabalhos posteriores. Assim, no trabalho de Chapman e Pollack (1975), baseada em 5417 dados, a expansão harmônica foi estendida para grau 12. O mesmo grau de expansão foi utilizado num trabalho posterior por Pollack et al (1993) com uma base ampliada de 20201 dados. As conclusões apresentadas por Pollack et al (1993) foram endossadas pela Comissão Internacional de Fluxo Térmico (International Heat Flow Commission – IHFC). Conseqüentemente, os resultados tiveram maior aceitação junto à comunidade científica internacional.

Contudo, no decorrer de desenvolvimento desta dissertação foram constatados problemas fundamentais no procedimento adotado por Pollack et al (1993). Os principais problemas que não foram avaliados com o devido rigor científico são:

- A base de dados utilizada não foi submetida aos devidos procedimentos de verificação de consistência interna e de controle de qualidade;
- 2) Foram empregados dados sintéticos (derivados da teoria de esfriamento de placas litosféricas) como substitutos aos dados experimentais, nas áreas de cadeias meso oceânicas. Contudo, esta prática fere os princípios básicos na análise científica dos resultados experimentais.
- A utilização de dados sintéticos implica no conhecimento a priori dos processos térmicos em grandes profundidades da crosta, que é o que deseja determinar originalmente;
- 4) O problema da suposta existência de processos de convecção em escala regional nas áreas de cadeias meso-oceânicas (o motivo alegado para introdução de dados sintéticos) foi tratada de forma ad-hoc, sendo que não apresentaram evidências experimentais diretas. Conseqüentemente, a prática de inserção de dados sintéticos introduz graus elevados de subjetividade nos resultados finais.
- O grau de expansão harmônica utilizada não possui resolução espacial adequada para identificação de anomalias térmicas associada às cadeias meso oceânicas.
- 6) Tratando de baixos graus de expansão harmônica, os procedimentos utilizados permitem que os efeitos de alteração nos valores fluxo térmico em qualquer setor se propaguem para as demais regiões. Assim, a introdução de valores elevados para as áreas de cadeias oceânicas afeta as representações do fluxo térmico nas áreas de bacias oceânicas e regiões continentais onde não há indicações de transporte de calor por convecção térmica.

Análises das conseqüências dos problemas acima descritos e suas implicações para a elaboração de mapas de fluxo geotérmico global constituem o contexto científico desta dissertação, desenvolvido no âmbito do Laboratório de Geotermia do Observatório Nacional. Nas últimas décadas este Laboratório se empenha na elaboração de trabalhos que visam o levantamento e a compilação sistemática dos dados geotermais a níveis continentais e regionais, com ênfase no território brasileiro e no continente sul-americano. Pode-se assim dizer que este é o primeiro trabalho que trata da avaliação de dados geotermais em escala global, realizado no âmbito de pesquisas geofísicas no país.

1.2 Objetivos

O presente trabalho visa principalmente uma reavaliação das características do campo de fluxo geotérmico global com base no método de harmônicos esféricos. Neste contexto, os objetivos principais propostos são os seguintes:

- Verificação da consistência interna do Banco de dados de Fluxo Geotérmico, compilado sob auspícios da Comissão Internacional de Fluxo Geotérmico;
- 2- Implementação de procedimentos para controle de qualidade dos dados primários;
- 3- Instituir sistemas operacionais que permitem processamento computadorizado da base de dados;
- 4- Determinação de coeficientes de expansão harmônica com base em dados corrigidos;
- 5- Avaliação do grau de expansão harmônica apropriada para identificação de anomalias térmicas regionais do globo terrestre;
- 6- Elaboração de mapas de fluxo térmico global e
- 7- Comparação entre as representações harmônicas e numéricas em escalas continentais.

1.3 Esboço Geral e Plano de Desenvolvimento

As limitações de infraestrutura disponíveis para o Laboratório de Geotermia do Observatório Nacional determinaram em grande parte o desenvolvimento das principais etapas deste trabalho. Assim os progressos alcançados nessas etapas foram concatenados e formam o esboço geral desta dissertação. Apresenta-se a seguir uma descrição resumida das atividades concluídas nas etapas principais.

Inicialmente será abordado o contexto científico do problema tratado nessa dissertação e os objetivos principais do trabalho.

A seguir, no capítulo dois, apresenta-se uma descrição resumida da evolução histórica do Banco de dados Geotérmicos, desde a década de 1950. O passo seguinte foi a verificação da consistência interna deste banco de dados, cuja compilação foi efetuada como uma das atividades principais da Comissão Internacional de Fluxo Térmico (International Heat Flow Commission – IHFC). Os arquivos digitais que compõem este banco de dados são de domínio público, sendo disponível no sítio web de Centro Nacional de Dados Geofísicos da EUA (National Geophysical Data Center - NGDC). Os progressos alcançados nas atividades de verificação indicaram as deficiências na sua formatação atual e apontaram para a necessidade de uma reorganização e reestruturação ampla desta base de dados.

Os fundamentos matemáticos do método dos harmônicos esféricos são tratados no capítulo três. Nele se aborda de forma sintetizada os aspectos de ortogonalidade, normalização, formulação para determinação dos coeficientes harmônicos e discretização das equações para a representação do campo do fluxo geotérmico em escala global.

Apresentam-se no capítulo quatro, descrições resumidas dos avanços obtidos nas representações harmônicas do fluxo geotérmico nos trabalhos anteriores por Chapman e Pollack (1975) e Pollack et al (1993). Destacam-se também as suas principais características, incluindo os graus de expansão harmônica utilizada e as limitações conseqüentes de resolução espacial.

Encontra-se no capítulo cinco os principais avanços alcançados nessa dissertação. Inclui progressos alcançados na reestruturação das bases de dados, determinação de coeficientes correspondentes á expansão harmônica de graus 12 e 36 e derivação de novos mapas globais de fluxo geotérmico.

O capítulo seis apresenta as conclusões finais destacando os avanços obtidos na resolução espacial das anomalias de fluxo geotérmico nas áreas continentais e oceânicas.

BASE DE DADOS DE FLUXO GEOTÉRMICO

No contexto do problema proposto nesta dissertação, apresenta-se neste capítulo uma síntese da evolução histórica e da situação atual do Banco de Dados de Fluxo Geotérmico Global. Atualmente, este Banco de Dados é mantido pela Comissão Internacional de Fluxo Térmico – IHFC (International Heat Flow Commission). Aborda-se também neste capitulo breves descrições da distribuição de dados nas áreas continentais e oceânicas.

2.1 Evolução Histórica

As primeiras compilações das medidas de fluxo térmico, em áreas continentais, foram realizadas por *Bullard* (1939) e *Benfield* (1939). *Revelle and Maxwell* (1952) foram os pioneiros na obtenção de dados em áreas oceânicas. O número de dados de fluxo geotérmico cresceu de forma significativa a partir do ano de 1960 quando foram aperfeiçoadas as técnicas de medidas geotérmicas nos mares profundos. Assim, somente nos últimos 40 anos, com a obtenção de um número cada vez maior de dados de fluxo geotérmico, está sendo possível se realizar interpretações geofísicas e estatísticas sobre a magnitude e distribuição do fluxo de calor, tanto na superfície da Terra como no seu interior. Os números reunidos na Tabela (2.1) indicam os progressos obtidos na aquisição dos dados de fluxo geotérmicos.

A representação harmônica do fluxo geotérmico em escala global realizada por *Chapman and Pollack* (1975) foi realizada a partir de dados que constam na compilação de *Jessop et al.* (1976). *Sclater et al.* (1980) também fez uso dos dados compilados em 1976, porém, acrescentaram dados que foram publicados posteriormente.

Os trabalhos de *Chapman and Pollack* (1980) e *Chapman and Rybach* (1985), acrescentaram dados adquiridos após 1975. Na compilação efetuada por *Pollack et al* (1993) foram acrescidos dados adquiridos após 1985, perfazendo um total de 24141 dados experimentais. Essa compilação foi efetuada sob patrocínio formal da Comissão Internacional de Fluxo Térmico (International Heat Flow Commission -

IHFC). Posteriormente, Cardoso et al (2005) apresentaram uma atualização incluindo dados do continente Sul-americano compilado por Hamza e Muñoz (1996).

Referência	Continental	Oceânica	Total
Birch (1954)	43	20	63
Lee (1963)	73	561	634
Lee and Uyeda (1965)	131	913	1044
Horai and Simmons (1969)	474	2348	2822
Lee (1970)	597	2530	3127
Jessop et al. (1976)	1699	3718	5417
Chapman and Pollack (1980)	2808	4409	7217
Chapman and Rybach (1985)	3601	5181	8782
Pollack et al. (1993)	13249	6952	20201
Cardoso et al (2005)	14793	9348	24141

Tabela (2.1) Evolução da Base de dados de Fluxo Geotérmico.

2.2 Características da Base de Dados IHFC

O banco de dados de fluxo geotérmico utilizado no presente trabalho se baseia no acervo compilado pela Comissão Internacional de Fluxo Térmico (IHFC), e que está disponível no sítio web do Centro Nacional de dados Geofísicos dos EUA – NGDC (National Geophysical Data Center). Possui um total de 24141 dados experimentais sobre a superfície terrestre. Destes, 14793 situam-se em áreas continentais, 9053 em regiões oceânicas e os 295 dados restantes, em regiões de transição, como plataformas continentais e mares interiores.

Esta compilação segue os mesmos padrões indicados por Jessop et *al.* (1976), porém, com outra formatação. Os dados foram organizados em ordem alfabética dos continentes, seguida pelos dados oceânicos. Os países pertencentes a cada continente também foram agrupados em ordem alfabética e após o conjunto de dados de cada país foram acrescentadas as referências.

Nas regiões oceânicas os dados foram divididos em grupos separados apenas pelo Oceano ou Mar a que pertence. Desta forma, dados relativos às diferentes unidades tectônicas marinhas, não estão agrupados de forma apropriada.

De forma geral todas as informações contidas no banco de dados foram agrupadas em colunas com espaçamentos não uniformes divididas de acordo com a Tabela (2.2).

Descrição	Unidade	Colunas
Número de dados		1-6
Código descritivo		7-13
Local		15-22
Latitude	Graus, min,	23-28
Longitude	Graus, min,	29-35
Elevação	m	36-40
Profundidade Mínima	m	41-44
Profundidade Máxima	m	45-48
N° Temperaturas		49-51
Gradiente de temperatura	m K/ m	52-54
N° de medidas de condutividade		55-57
Condutividade Térmica Média	W/m K	58-61
Número de poços		62-64
Produção de Calor	10 ⁻⁶ W/m ³	65-68
Fluxo térmico	m W/m ²	69-72
Número de sítios		73-74
Número da referência		76-78
Ano da publicação		79-80

Tabela (2.2) Campos de informações e formatação utilizada no Banco de dados de Fluxo Geotérmico.

A utilização da formatação acima descrita poderá ser ilustrada considerando arquivos individuais de dados de fluxo geotérmico de qualquer país ou região. Como exemplo ilustrativo reproduz na figura (2.1) a cópia da parte do arquivo referente aos dados de Botswana, situado no continente Africano. Nota-se que a primeira parte é constituída de uma tabela de dados conforme formatação acima descrita. Logo abaixo desta tabela encontra-se um segmento de texto sobre a referencia bibliográfica. A F R I C A

BOT	5 V	A N	¥																	
BOTOO1	Å	Η	LOBATSE 2511	S	2541	E	1200	60	140	1	6	8	4.7				30	1	187	15% (Q)
BOTOO2	Å	F	MOLOPO F2445	S	2410	E	1097	50	490	2	20	32	2.8	5	0).2	45	1	187	15% 20%
BOT003	A	Η	MMAMABUL2337	S	2639	E	970	70	200	73	7*:	125	1.1				42	1	187	*=midrange of values, 15%(Q)
BOTOO4	A	H	MABOANE 2407	S	2430	E	1115	60	240	23	6*:	125	1.1				35	1	187	*=midrange of values, 20%(Q)
BOT005	À	H	MOROPULE2221	S	2655	Ε	995	40	235	71	.08	125	1.1				52	1	187	*=midrange of values, 15%(Q)
BOTOO6	À	F	GOPE 2237	S	2415	E	1020	100	240	1	26	1	2.0				53	1	187	15%(Q) "K"
BOTOO7	A	H	SELEBI-P2202	S	2749	E	875	148	580	2	15	39	3.6	3	6	5.6	53	1	187	5% 9%
BOTOO8	A	Η	FRANCIST2114	S	2731	E	985	69	269	1	14	19	2.7	3	0).2	37	1	187	10% 20%
BOT009	A	H	BUSHMAN 2030	S	2636	E	970	78	208	3	19	41	3.5	6	1	8	65	1	187	15% 6%
BOT010	Å	F	ORAPA 2118	S	2515	E	940	70	170	12	3*	1	2.7				62	1	187	*=midrange of values, 15%(Q), "K"
BOT011	A	H	TSHANE 2350	S	2202	E	1140	120	240	1	37	18	2.0				76	1	187	10% (Q)
BOT012	Å	Η	MABUASEH2514	S	2158	E	1035	70	210	1	7	14	3.6				25	1	187	10% (Q)
BOT013	A	Η	KACHIKAU1831	S	2419	E	950	50	230	1	13	15	4.1	3	1	7	56	1	187	10% 22%
BOT014	A	Η	NGAMILAN2035	S	2128	E	1000	60	150	2	22	19	2.7	4	1	6	60	1	187	15% 8%
BOT 1	В	ALLAI	RD, SANFORD I	II,	, POLI	LÀC	СК, НН	ENRY	Ν.,	and	t SI	KIN	NER,	NE	VI	LLE	J.			
	T	ERRE:	STRIAL HEAT F	LOI	W IN D	BO	TSWAND	A ANI) NAM	IBI	1.									
	J	OURN.	AL OF GEOPHYS	. 1	RES.,	92	2,629:	1-630	00, 1	987	7									
	{	COMMI	ENTS: % unc.	fo	r Q, T	uno	c.for	h.p:	od.,	"H	("=]	KIM	BERL	ITE	C	ORR	ECT:	ION	USED,	SIMILAR TO CONDUCTIVITY CONTRAST)

Figura (2.1) Segmento do arquivo referente a Botswana, no Banco de dados Geotérmicos.

2.3 Problemas na Estrutura e no Controle de Qualidade

Pouca atenção tem sido dada pela Comissão Internacional de Fluxo Térmico – IHFC para modernização da estrutura do Banco de Dados e implementar medidas de controle de qualidade. A estrutura atual dificulta o processamento computadorizado dos dados e o manuseio de informações. O exemplo apresentado na figura (2.1) ilustra a dificuldade em processamento computadorizado deste acervo de dados, já que as informações são compostas de uma intercalação de dados numéricos e segmentos de textos. Ainda, a falta de um formato consistente para o sistema de coordenadas geográficas tem induzido erros na análise e interpretação destes dados.

Os detalhes das medidas adotadas para melhorias na estrutura e controle de qualidade são apresentados no capítulo 5. As medidas adotadas para superar essas dificuldades incluem a migração para sistema baseado em planilhas eletrônicas e verificação detalhado dos registros individuais. Na etapa de migração para planilhas eletrônicas as partes de textos referentes ás referências bibliográficas foram retirados e salvos num arquivo a parte.

2.4 Distribuição Geográfica dos Dados

A distribuição dos dados de fluxo geotérmico sobre a superfície terrestre está ilustrada no mapa da figura (2.2). Nesta figura os pontos em cor vermelha indicam locais de dados de áreas continentais enquanto os pontos de cor preta indicam dados localizados nas áreas oceânicas. Desta forma, na figura (2.2) existem 14.793 pontos vermelhos que representam dados nas áreas continentais e 9.348 pontos pretos representando dados nas áreas oceânicas, perfazendo um total de 24.141 dados para todo globo terrestre.

Contudo, pode-se perceber que a distribuição geográfica de dados é heterogênea, tanto nas áreas continentais como nas áreas oceânicas. A densidade de dados é pobre nos diversos setores regionais nos continentes asiático, africano e sulamericano e nas áreas oceânicas do hemisfério sul. Um exame mais detalhado revela problemas não só com a densidade dos dados, mas também na qualidade destes, uma conseqüência direta da grande diversidade nos métodos experimentais utilizados na aquisição de dados. A densidade de medidas de fluxo geotérmico é maior nos continentes europeu e norte-americano, mas há ainda extensas áreas nos continentes asiático, africano e sul-americano. Esta heterogeneidade na distribuição da densidade dos dados dificulta a análise e interpretação do significado das variações espaciais de fluxo geotérmico.



Figura (2.2) Distribuição Global dos Dados de Fluxo Geotérmico.

Os valores médios apresentados na Tabela (2.3) indicam que o fluxo geotérmico médio nas áreas oceânicas é significativamente maior que a das áreas continentais. Em ambos os casos os valores elevados de fluxo geotérmico ocorrem em zonas de atividades vulcânicas recentes. O acervo de dados de fluxo geotérmico também permite avaliações das perdas globais de energia térmica.

Tabela (2.3) Valores médios de fluxo geotérmico (q) das áreas continentais e oceânicas e os respectivos desvios padrão (σ).

Região	Número de	Fluxo Geotérmi	Fluxo Geotérmico (mW/m ²)				
	Dados	Média	σ				
Áreas Continentais	13.249	65	25				
Áreas Oceânicas	6.952	101	45				
Global	20.201	87	40				

2.4.1 Áreas Oceânicas

Dos dados compilados pela Comissão Internacional de Fluxo Térmico (IHFC) mais da metade se encontram em áreas oceânicas. Essa diferença em relação às áreas continentais decorre do grau relativamente menor de dificuldade em efetuar medidas geotérmicas nas áreas oceânicas. A densidade de medidas em áreas oceânicas indica uma concentração maior de dados nas regiões de dorsais. Por outro lado, o número de dados nas áreas de trincheiras oceânicas é relativamente pequeno, uma conseqüência das dificuldades em efetuar medidas geotérmicas em águas com profundidades superiores a cinco quilômetros. Os valores médios de fluxo geotérmico para as principais regiões oceânicas são apresentados na Tabela (2.4).

A maior parte das medidas foi efetuada no oceano Atlântico e Pacífico. Contudo, a densidade de medidas é maior nos mares pequenos. De acordo com os dados contidos na Tabela (2.4) há variações significativas de fluxo geotérmico nas áreas oceânicas. Por exemplo, os valores médios de fluxo geotérmico estão baixos no Atlântico, no Índico e nas áreas de transição continental quando comparados com o valor médio do oceano Pacífico. Valores ainda maiores foram encontrados no Mediterrâneo e no Mar Vermelho.

M		q (m)	W/m ²)
Mares e Oceanos	N° Dados	Média	σ
Ártico	227	97	14
Atlântico	2.478	71	11
Índico	836	65	10
Pacífico	3.922	161	24
Mediterrâneo	648	100	15
Mar Vermelho	131	214	32
Mares Pequenos	811	68	10
Regiões de Transição	295	75	12
Total	9.348	106	17

Tabela (2.4) Valores médios de fluxo geotérmico (q) das áreas oceânicas e os respectivos desvios padrão (σ).

Os valores médios de fluxo geotérmico das principais províncias geológicas, apresentados na Tabela (2.5), indicam que as diferenças entre as áreas oceânicas são em grande parte relacionadas com suas características geológicas. Por exemplo, as áreas de trincheiras e bacias oceânicas possuem valores baixos de fluxo térmico em relação àqueles encontrados em dorsais oceânicas e margens continentais.

Tabela (2.5) – Valores médios de fluxo geotérmico (q) das províncias oceânicas e os respectivos desvios padrão (σ).

Região	N° Dados	q (m	W/m²)			
8		Média				
Trincheiras	78	45	28			
Bacias	683	52	22			
Dorsais	1065	80	60			
Margens Continentais	642	75	37			

2.4.2 Áreas Continentais

Na Tabela (2.6) são apresentados valores médios de fluxo geotérmico para as principais regiões continentais. A maior parte das medidas foi efetuada nos continentes da Ásia, Europa e América do Norte. África, América do Sul, América Central, Antártida e Oceania configuram-se como regiões com números relativamente menores.

Continente	Nº Dadag	q (mV	W/m^2)			
Continente	IN Dados	Média	σ			
África	548	61	9			
América do Norte	4621	110	16			
América do Sul	169	78	12			
América Central	84	68	10			
Antártida	9	89	13			
Austrália	287	74	11			
Ásia	4332	73	11			
Europa	4743	59	9			
Total	14793	76	12			

Tabela (2.6) Valores médios de fluxo geotérmico (q) das áreas continentais e os respectivos desvios padrão (σ).

A densidade de dados de fluxo geotérmico nas áreas continentais é superior em relação à das áreas oceânicas. No entanto, densidades superiores a $100/10^6$ km² existem apenas em algumas áreas restritas na Europa Ocidental e América do Norte. Nos Continentes da Ásia, África e América do Sul, há ainda áreas extensas carentes de dados. A densidade de dados geotérmicos nas regiões polares é baixa quando comparada a outras regiões. Os valores médios para o continente africano, norte americano e asiático são relativamente baixos em comparação ao valor médio das regiões oceânicas. Outro fato importante é que a magnitude das variações nas áreas continentais é menor em relação à das áreas oceânicas, ver Tabelas (2.4) e (2.6).

As distribuições geográficas também apresentam variações significativas. Por exemplo, considere-se a distribuição de dados do continente europeu, ilustrada no mapa da figura (2.3). A distribuição parece ser razoável no setor oeste da Europa, com exceção da parte oeste de Espanha e Portugal. Por outro lado, a região centronorte da República Russa é praticamente isenta de dados geotérmicos.



Figura (2.3) Distribuição dos dados de fluxo térmico no continente europeu.

As heterogeneidades também são marcantes na distribuição de dados no América do Norte. Conforme pode ser visto no mapa da figura (2.4) grande parte dados foram adquiridos na região oeste dos Estados Unidos de América em comparação às demais regiões. Norte do México, norte do Canadá, a região de Pólo Norte e Groenlândia são setores praticamente isentos de medições de fluxo geotérmico.

Como no caso das áreas oceânicas as diferenças no fluxo geotérmico das áreas continentais estão em grande parte relacionadas com as suas características geológicas. Os valores médios das províncias geológicas, apresentado na tabela (2.7), permitem uma avaliação melhor das variações de fluxo geotérmico relacionado aos processos tectônicos.



Figura (2.4) Distribuição dos dados de fluxo térmico para a América do Norte.

Nota-se que na Tabela (2.7) as áreas orogênicas de idade Mesozóica e Cenozóica são caracterizadas por valores de fluxo geotérmico elevado em relação àqueles encontrados nas áreas Pré-Cambrianas. Análises dos dados continentais por Polyak e Smirnov (1968) e Hamza e Verma (1969) indicam a existência de uma correlação inversa entre o fluxo geotérmico e a idade dos eventos tectônicos de caráter regional. A escala de tempo desta correlação é da ordem de várias centenas de milhões de anos, sendo assim, cerca de uma ordem de grandeza maior que a escala de tempo da correlação observada para as áreas oceânicas.

Tabela (2.7) – Valores médios de fluxo geotérmico (q) das províncias geológicas continentais e os respectivos desvios padrão (σ).

Região	N° Dados	q (mW/m ²)			
		Média	σ		
Escudos Pré-Cambrianos	214	42	10		
Áreas não pós Pré-Cambrianas	96	60	19		
Áreas orogênicas Paleozóicas	88	59	18		
Áreas Cenozóicas e Mesozóicas	159	72	23		

FUNDAMENTOS DO MÉTODO DOS HARMÔNICOS ESFÉRICOS

Apresenta-se neste capítulo, uma revisão dos fundamentos dos métodos de harmônicos esféricos, cujo enfoque está na representação harmônica do campo de fluxo geotérmico em escala global. Apesar da sua importância para estudos de fenômenos geofísicos a teoria básica dos métodos dos harmônicos esféricos e a sua aplicação para estudo de problemas de campos potenciais terrestres é tratada apenas de forma resumida na maioria dos livros textos (Stacey, 1998; Turcotte et al, 2000). Nesta revisão também foram corrigidos erros de transcrição nas equações finais de normalização das Funções Associadas de Legendre, encontrados em alguns dos livros que tratam das aplicações dos métodos dos harmônicos esféricos em Geomagnetismo e Geodésia.

A análise por harmônicos esféricos é apropriada quando dispomos apenas de medidas discretas de uma grandeza física sobre uma superfície esférica, e desejamos saber o comportamento desta grandeza sobre toda a esfera. Por isto este método é o mais apropriado para representar esta grandeza em escala global, utilizando-se para isto, o sistema de coordenadas esféricas. As coordenadas esféricas são úteis quando existe um centro de simetria que pode ser tomado como origem (este é o caso do planeta Terra). As *coordenadas esféricas* (r, θ , ϕ) são vistas na figura (3.1).



Figura (3.1) Coordenadas Esféricas r, $\theta \in \phi$.do ponto P, num sistema de coordenadas cartesianas com origem no ponto O.

A primeira coordenada r = |OP| é a distância da origem ao ponto **P** e nunca é negativa. A segunda coordenada θ , denominada colatitude, é o ângulo medido do eixo **z** para a reta **OP**. A terceira coordenada, ϕ (longitude), representa o ângulo formado pelo plano **xOz** e o plano que passa por **P** e contém o eixo **z**. Se imaginarmos um corte no globo terrestre paralelo à linha do equador, conforme figura (3.2), teremos uma circunferência (considerando a forma da Terra esférica).



Figura (3.2) Corte AA' sobre o globo terrestre paralelo à Linha do Equador.

O raio desta circunferência depende da latitude (θ) de onde foi executado este corte, variando entre zero e o próprio raio equatorial da Terra. Considerando-se que sobre esta circunferência alguns dos dados de fluxo geotérmico estejam presentes, teremos então uma função discreta que fornecerá este valor de fluxo para uma dada longitude Φ . Caso tivéssemos dados sobre todo o globo, esta seria uma função contínua. Representações de dados desta natureza pode ser melhor compreendido com base na Série de Fourier.

3.1 Série de Fourier

Uma função periódica pode ser escrita em termos de uma soma infinita de parcelas escritas com funções seno e co-seno. Esta soma infinita é chamada de série de Fourier. Desta forma uma função f(t), periódica num intervalo T, pode ser escrita como:

$$f(t) = \sum_{m=0}^{\infty} \left(a_m \cos \frac{2\pi m t}{T} + b_m \sin \frac{2\pi m t}{T} \right)$$
(3.1)
onde a equação $\left(a_m \cos \frac{2\pi mt}{T} + b_m \sin \frac{2\pi mt}{T}\right)$ é denominada função harmônica da série e a_m e b_m são coeficientes determinados diretamente da função f(t). A utilização da função seno e da função co-seno facilita a determinação destes coeficientes, por possuírem a propriedade da ortogonalidade.

Duas funções são ortogonais em um dado intervalo, se a integral definida do produto entre estas funções for zero, exceto no caso de duas funções idênticas. Esta propriedade, como será visto posteriormente, também é compartilhada pelos Harmônicos Esféricos.

Seja então uma função $q(\theta_o, \phi)$, que representa o fluxo geotérmico em uma dada latitude θ o, contínua em Φ entre 0 e 2π , podemos escrever:

$$q(\theta_o, \phi) = \sum_{m=0}^{\infty} \left(a_m(\theta_o) \cos m\phi + b_m(\theta_o) \operatorname{sen} m\phi \right)$$
(3.2)

Para cada latitude teremos um conjunto de equações cada uma com coeficientes a_m e b_m a serem determinados, por isto, é conveniente escrever a equação (3.2) da seguinte forma:

$$q(\theta,\phi) = \sum_{m=0}^{\infty} \left(a_m(\theta) \cos m\phi + b_m(\theta) \, \operatorname{sen} m\phi \right)$$
(3.3)

3.2 Determinação do Número de Coeficientes

Para uma determinada colatitude a distribuição e o número de dados de fluxo dependem das dimensões da malha que será formada. Para uma malha ($\Delta \phi$), o número de dados (N) é expresso por:

$$N = \frac{2\pi}{\Delta\phi} \tag{3.4}$$

Se os N dados estiverem igualmente espaçados e sem valores faltantes no intervalo de 0 a 2π , os coeficientes a_m e b_m desta série podem ser obtidos pelas expressões:

$$a_{m} = \frac{2}{N} \sum_{t=1}^{N} q(\phi) \cos\left(\frac{2\pi mt}{N}\right)$$
(3.5)
$$b_{m} = \frac{2}{N} \sum_{t=1}^{N} q(\phi) \sin\left(\frac{2\pi mt}{N}\right)$$
(3.6)

18

Pode-se perceber que os coeficientes podem ser calculados independentemente um do outro. Isto é possível devido à propriedade da ortogonalidade que será discutida na seção (3.5). Uma vez que a relação entre os harmônicos preditores das variáveis e a série de dados $q(\phi)$ não dependem de quais harmônicos estão sendo usados para representar a série, a proporção da variância de $q(\phi)$ relativa a cada harmônico também pode ser fixada. Pode-se então calcular a "qualidade" do ajuste obtido por cada harmônico, determinando o denominado **coeficiente de determinação** (R²). Este Coeficiente, para o m-ésimo harmônico é simplesmente:

$$R_m^2 = \frac{(N/2) C_m^2}{(N-1) S_q^2}$$
(3.7)

onde $C_m = \left[a_m^2 + b_m^2\right]^{1/2}$ é a amplitude do harmônico, N é o número de dados ao longo do intervalo $[0,2\pi]$ e S_q^2 é a variância da série de dados.

Em termos de análise de variância da regressão, o numerador da equação (3.7), representa a soma dos quadrados do m-ésimo harmônico. No denominador temos a variância da série de dados, desta forma a relação entre o m-ésimo harmônico e a série de dados é expressa inteiramente pela amplitude C_m .

Para todos os harmônicos, o **coeficiente de determinação** pode ser expresso pela relação:

$$R^2 = \sum_m R_m^2 \tag{3.8}$$

Assim sendo, quanto mais próximo do valor unitário estiver R², melhor será a "qualidade" do ajuste da função e quanto mais próxima de *zero*, pior será a "qualidade" do ajuste. Se desejarmos o melhor ajuste possível deve-se ter:

$$R = \sum_{m} \frac{(N/2) C_{m}^{2}}{(N-1) S_{q}^{2}} = 1$$
(3.9)

A solução da equação (3.9) inicia-se pela determinação de uma expressão para o quadrado da amplitude do harmônico (C_m^2):

$$C_m = \left[a_m^2 + b_m^2\right]^{1/2} \Leftrightarrow C_m^2 = \left[a_m^2 + b_m^2\right]$$

$$C_{m}^{2} = \left[\left(\frac{2}{N} \sum_{t=1}^{N} q(\phi) \cos\left(\frac{2\pi mt}{N}\right) \right)^{2} + \left(\frac{2}{N} \sum_{t=1}^{N} q(\phi) \sin\left(\frac{2\pi mt}{N}\right) \right)^{2} \right]$$
$$C_{m}^{2} = \frac{4}{N^{2}} \left[\sum_{t=1}^{N} q^{2}(\phi) \left(\cos^{2}\left(\frac{2\pi mt}{N}\right) + \sin^{2}\left(\frac{2\pi mt}{N}\right) \right) \right]$$
$$C_{m}^{2} = \frac{4}{N^{2}} \sum_{t=1}^{N} q^{2}(\phi)$$
(3.10)

Substituindo a equação (3.10), na equação (3.9) teremos:

$$\sum_{m} \frac{\frac{N}{2} \left(\frac{4}{N^{2}} \sum_{t=1}^{N} q^{2}(\phi) \right)}{(N-1) S_{q}^{2}} = 1$$

Como o número de harmônicos é igual a "m", este somatório será igual a:

$$m \frac{\frac{2}{N} \sum_{t=1}^{N} q^2(\phi)}{(N-1) S_q^2} = 1 \qquad \Rightarrow \qquad m \frac{2}{N} \left[\frac{\sum_{t=1}^{N} q^2(\phi)}{(N-1)} \right] = S_q^2$$

Porém, como $S_q^2 = \frac{\sum_{t=1}^{N} q^2(\phi)}{(N-1)}$ é a média quadrática da seqüência de dados, podemos

finalmente encontrar a solução final, para que o coeficiente de determinação (R) tenha o valor unitário:

$$m = \frac{N}{2} \tag{3.11}$$

Substituindo a equação (3.11) na equação (3.4) vem:

$$2m = \frac{2\pi}{\Delta\phi}$$

Resultando em:

$$m = \frac{\pi}{\Delta\phi} \tag{3.12}$$

Desta forma para uma série constituída por $N = \frac{2\pi}{\Delta\phi}$ dados, é possível encontrar uma função harmônica que reproduza exatamente os valores desta série, desde que a equação (3.12) seja satisfeita.

3.3 Superfícies Harmônicas

A dependência de $q(\theta, \phi)$ com a latitude fica definida com os coeficientes $a_m(\theta)$ e $b_m(\theta)$ que devem ser representados por uma função que dependa da latitude e que seja ortogonal sobre o intervalo $0 \le \theta \le \pi$.

Esta função é conhecida como *Função Associada de Legendre*, também chamada de *Polinômio Associado de Legendre* escrita como:

$$P_{n,m}(\theta) = sen^{m}(\theta) \frac{\partial^{m}}{\partial (\cos \theta)^{m}} P_{n}(\cos \theta)$$
(3.13)

onde $P_n(\cos\theta)$ é o **Polinômio de Legendre**, também conhecido por **Função de** Legendre e é dado pela *fórmula de Rodrigues*:

$$P_n\left(\cos\theta\right) = \frac{1}{n! \, 2^n} \, \frac{d^n}{d \cos^n \theta} \left(\cos^2 \theta - 1\right)^n \tag{3.14}$$

Substituindo $\cos\theta = \mu$ na equação (3.13), teremos:

$$P_{n,m}(\mu) = \left(1 - \mu^2\right)^{m/2} \frac{\partial^m}{\partial \mu^m} P_n(\mu)$$
(3.15)

Escrevendo os coeficientes $a_m(\theta)$ e $b_m(\theta)$ em termos da função associada de Legendre, obtemos $a_m = A_{nm} P_{nm}(\mu)$ e $b_m = B_{nm} P_{nm}(\mu)$, onde A_{nm} e B_{nm} são os coeficientes dos Harmônicos Esféricos, o índice "m" fica definido como sendo a ordem, e o índice "n" como o grau destes coeficientes.

$$\begin{aligned} a_{0}(\theta) &= A_{00} P_{00}(\mu) + A_{10} P_{10}(\mu) + A_{20} P_{20}(\mu) + \dots + A_{n0} P_{n0}(\mu) \\ b_{0}(\theta) &= B_{00} P_{00}(\mu) + B_{10} P_{10}(\mu) + B_{20} P_{20}(\mu) + \dots + A_{n0} P_{n0}(\mu) \\ a_{1}(\theta) &= A_{11} P_{11}(\mu) + A_{21} P_{21}(\mu) + A_{31} P_{31}(\mu) + \dots + A_{n1} P_{n1}(\mu) \\ b_{1}(\theta) &= B_{11} P_{11}(\mu) + B_{21} P_{21}(\mu) + B_{31} P_{31}(\mu) + \dots + B_{n1} Pn1(\mu) \\ a_{2}(\theta) &= A_{22} P_{22}(\mu) + A_{32} P_{32}(\mu) + A_{42} P_{42}(\mu) + \dots + A_{n2} P_{n2}(\mu) \\ b_{2}(\theta) &= B_{22} P_{22}(\mu) + B_{32} P_{32}(\mu) + B_{42} P_{42}(\mu) + \dots + B_{n2} P_{n2}(\mu) \\ a_{3}(\theta) &= A_{33} P_{33}(\mu) + A_{43} P_{43}(\mu) + A_{53} P_{53}(\mu) + \dots + A_{n3} P_{n3}(\mu) \\ \vdots \\ a_{m}(\theta) &= A_{mm} P_{mm}(\mu) + A_{m+1m} P_{m+1m}(\mu) + \dots + A_{nm} P_{nm}(\mu) \\ b_{m}(\theta) &= B_{mm} P_{mm}(\mu) + B_{m+1m} P_{m+1m}(\mu) + \dots + B_{nm} P_{nm}(\mu) \end{aligned}$$

Da formulação anterior, pode-se observar que os coeficientes A_{nm} e B_{nm} se agrupam de modo a formar uma matriz conforme apresentada a seguir:

$$\begin{bmatrix} A_{00} & & & \\ A_{10} & A_{11} & & \\ A_{20} & A_{21} & A_{22} & & \\ A_{30} & A_{31} & A_{32} & A_{33} & \\ A_{40} & A_{41} & A_{42} & A_{43} & A_{44} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \end{bmatrix} e \begin{bmatrix} B_{00} & & \\ B_{10} & B_{11} & & \\ B_{20} & B_{21} & B_{22} & & \\ B_{30} & B_{31} & B_{32} & B_{33} & & \\ B_{40} & B_{41} & B_{42} & B_{43} & B_{44} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \end{bmatrix}$$

Então, para um somatório dos coeficientes $a_m(\theta)$ e $b_m(\theta)$ variando de zero até infinito, sua forma geral pode ser escrita como:

$$\sum_{m=0}^{\infty} a_m(\theta) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^n A_{nm} P_{nm}(\mu) \quad e$$
$$\sum_{m=0}^{\infty} b_m(\theta) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^n B_{nm} P_{nm}(\mu)$$

Substituindo o resultado anterior na equação (3.3), resulta em:

$$q(\theta,\phi) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{n} \left(A_{nm} \cos m\phi + B_{nm} \operatorname{sen} m\phi \right) P_{nm}(\mu)$$
(3.16)

A equação (3.16) representa o fluxo geotérmico por uma soma infinita de funções, cada uma composta por uma função associada de Legendre, senos e cosenos, e é denominada de *Expansão Harmônica da Superfície Esférica*. As funções $P_{nm} \cos m\phi e P_{nm} sen m\phi$ são denominadas de *Harmônicos Esféricos*. Como a ordem (m) nunca ultrapassa o grau (n) do polinômio de Legendre, podemos dizer que o grau da expansão que fornece o melhor ajuste para a série de dados é obtido por:

$$n = \frac{\pi}{\Delta \theta}$$

3.4 Ortogonalidade

Duas funções são ortogonais em um dado intervalo, se a integral definida do produto entre estas funções for zero, exceto no caso de duas funções idênticas. Esta propriedade, como será visto a seguir, é compartilhada pelos Harmônicos Esféricos e é de grande importância na determinação dos coeficientes da expansão harmônica. Sejam Pnm (μ) e Pn'm (μ), com $\mu = \cos \theta$, dois polinômios que satisfazem a *Equação Diferencial de Legendre*, então teremos:

$$\frac{d}{d\mu}\left[\left(1-\mu^2\right)\frac{d\ Pnm(\mu)}{d\mu}\right] + \left[n(n+1) - \frac{m}{1-\mu^2}\right]Pnm(\mu) = 0 \tag{3.17}$$

e

$$\frac{d}{d\mu} \left[\left(1 - \mu^2 \right) \frac{d \, Pn' m(\mu)}{d\mu} \right] + \left[n'(n'+1) - \frac{m}{1 - \mu^2} \right] Pn' m(\mu) = 0 \tag{3.18}$$

Multiplicando a primeira equação por $Pn'm(\mu)$, a segunda por $Pnm(\mu)$, subtraindo e integrando, teremos:

$$(n'-n)(n'+n+1)\int_{-1}^{1} Pnm(\mu) Pn'm(\mu) d\mu$$

= $\int_{-1}^{1} \left[Pn'm(\mu) \frac{d}{d\mu} \left\{ (1-\mu^2) \frac{dPnm(\mu)}{d\mu} \right\} - Pnm(\mu) \frac{d}{d\mu} \left\{ (1-\mu^2) \frac{dPn'm(\mu)}{d\mu} \right\} \right] d\mu$
= $\int_{-1}^{1} \frac{d}{d\mu} \left[(1-\mu^2) \left\{ Pn'm(\mu) \frac{d}{d\mu} Pnm(\mu) - Pnm(\mu) \frac{d}{d\mu} Pn'm(\mu) \right\} \right] d\mu = 0$

ou seja, para n \neq n' teremos então:

$$\int_{-1}^{1} Pnm(\mu) Pn'm(\mu) d\mu = 0$$
 (3.19)

A equação (3.19) mostra que $Pnm(\mu)$ e $Pn'm(\mu)$ são ortogonais e foi calculada para $n \neq n'$. No caso em que n = n' este resultado não é válido. Neste caso teremos então que calcular a integral $\int_{-1}^{1} [Pnm(\mu)]^2 d\mu$, que pode ser rapidamente determinada relacionando $Pnm(\mu)$ e $PnO(\mu)$ da seguinte forma:

$$Pnm(\mu) = \left(1 - \mu^2\right)^{\frac{m}{2}} \frac{d^m}{d\mu^m} Pn(\mu)$$
(3.20)

e

$$Pn0(\mu) = \left(1 - \mu^2\right)^{\frac{0}{2}} \frac{d^0}{d\mu^0} Pn(\mu) = Pn(\mu)$$
(3.21)

Substituindo a equação (3.21) na equação (3.20) teremos:

$$Pnm(\mu) = \left(1 - \mu^2\right)^{\frac{m}{2}} \frac{d^m}{d\mu^m} Pn0(\mu)$$
(3.22)

Elevando ao quadrado, integrando, e usando relações de recorrência no lado direito de (3.22), encontramos:

$$\int_{-1}^{1} [Pnm(\mu)]^2 d\mu = \frac{(n+m)!}{(n-m)!} \int_{-1}^{1} [Pn0(\mu)]^2 d\mu$$
(3.23)

Para calcular a equação $\int_{-1}^{1} [Pn0(\mu)]^2 d\mu$ utilizamos a Fórmula de Rodrigues:

$$\int_{-1}^{1} [Pn0(\mu)]^2 d\mu = \frac{1}{2^{2n} (n!)^2} \int_{-1}^{1} \left[\frac{d^n (\mu^2 - 1)^n}{d \mu^n} \right]^2 d\mu$$

Integrando por partes n vezes sobre o lado direito obtemos:

$$\frac{(2n)!}{2^{2n}(n!)^2}\int_{-1}^{1}(1-\mu^2)^n d\mu$$

A substituição $\mu = (2x - 1)$ reduz a integral a uma forma padrão:

$$\int_{0}^{1} x^{n} (1-x)^{n} dx = \frac{(n!)}{(2n+1)(2n)!}$$

Finalmente encontramos:

$$\int_{-1}^{1} [Pn0(\mu)]^2 d\mu = \frac{2}{(2n+1)}$$
(3.24)

Substituindo a equação (3.24) na equação (3.23) encontraremos o resultado procurado, logo teremos:

$$\int_{-1}^{1} \left[Pnm(\mu) \right]^2 d\mu = \frac{2}{(2n+1)} \frac{(n+m)!}{(n-m)!}$$
(3.25)

De forma resumida podemos escrever:

$$\int_{-1}^{1} Pnm(\mu) \cdot Pn'm(\mu) \ d\mu = \begin{cases} 0, & \text{se } n \neq n' \\ \frac{2}{(2n+1)} \frac{(n+m)!}{(n-m)!}, & \text{se } n = n' \ e \ m \neq 0 \\ \frac{2}{(2n+1)}, & \text{se } n = n' \ e \ m = 0 \end{cases}$$

3.5 Normalização

Os valores médios quadráticos de $Pnm(\mu)$ sobre uma esfera são diferentes, que podem ser determinadas pela integral:

$$\frac{1}{4\pi} \int_{-1}^{1} \int_{0}^{2\pi} \left[Pnm(\mu) \cos m\phi \right]^{2} d\mu d\phi \qquad (3.26)$$

A solução da primeira integral da equação (3.26) é dada pela equação (3.25), logo, resta apenas resolver:

$$\frac{1}{4\pi} \int_{-1}^{1} \int_{0}^{2\pi} \left[Pnm(\mu) \cos m\phi \right]^{2} d\mu d\phi = \frac{1}{4\pi} \frac{2}{(2n+1)} \frac{(n+m)!}{(n-m)!} \int_{0}^{2\pi} \cos^{2} m\phi d\phi$$
(3.27)

A integral de $\int_{0}^{2\pi} \cos^2 m\phi \, d\phi$ depende do valor de *m*, logo duas situações devem ser analisadas:

1) Para
$$m \neq 0 \Rightarrow \int_{0}^{2\pi} \cos^{2} m\phi \, d\phi = \pi$$
 e a solução de (3.27) é:

$$\frac{1}{4\pi} \int_{-1}^{1} \int_{0}^{2\pi} \left[Pnm(\mu) \cos m\phi \right]^{2} d\mu \, d\phi = \frac{(n+m)!}{2 (2n+1)(n-m)!} , m \neq 0 \qquad (3.28)$$

2) Para $m = 0 \Rightarrow \int_{0}^{2\pi} \cos^2 m\phi \, d\phi = 2\pi$ e a solução de (3.27) é:

$$\frac{1}{4\pi} \int_{-1}^{1} \int_{0}^{2\pi} \left[Pnm(\mu) \cos m\phi \right]^{2} d\mu d\phi = \frac{(n+m)!}{(2n+1)(n-m)!}, m = 0$$
(3.29)

$$\frac{1}{4\pi} \int_{-1}^{1} \int_{0}^{2\pi} \left[Pn0(\mu) \cos 0 \cdot \phi \right]^{2} d\mu d\phi = \frac{1}{(2n+1)} \frac{(n+0)!}{(n-0)!} = \frac{1}{(2n+1)}$$
(3.30)

Isto significa que para um dado *n*, a variação no valor médio quadrático com *m* é muito rápida. Como exemplo, se calcularmos a razão entre os valores médios quadráticos de $P_{41}(\mu)$ e $P_{44}(\mu)$ obtemos:

$$\frac{P_{41}(\mu)}{P_{44}(\mu)} = \frac{5!}{3!} \div \frac{8!}{0!} = 1 \div 2016$$

Uma solução para este problema é definir uma função em que o valor médio quadrático correspondente à superfície harmônica sobre a esfera, para todo n, e para todo m, tenha o valor unitário. Desta forma definiremos uma equação chamada de *Função Associada de Legendre Totalmente Normalizada* $P'_{nm}(\mu)$. Assim, pelo exposto teremos:

$$\frac{1}{4\pi} \int_{-1}^{1} \int_{0}^{2\pi} \left[P'_{nm}(\mu) \cos m\phi \right]^{2} d\mu d\phi = 1$$
(3.31)

onde $P'_{nm}(\mu)$ é a função associada de Legendre totalmente normalizada, para isto, afim de que a equação (3.31) se transforme na (3.28), a relação entre $P'_{nm}(\mu)$ e $P_{nm}(\mu)$ deverá ser:

$$P'_{nm}(\mu) = \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!}\right)^{1/2} P_{nm}(\mu)$$
(3.32)

A equação (3.32) é válida somente para o caso em que $m \neq 0$. Para m=0, a equação (3.30) é que deve se transformar na equação (3.31), logo deveremos ter:

$$P'_{n0}(\mu) = (2n+1)^{1/2} P_{n0}(\mu)$$
(3.33)

De um modo geral podemos escrever as equações (3.32) e (3.33) em uma única equação com a forma:

$$P'_{nm}(\mu) = \left(\frac{H(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!}\right)^{1/2} P_{nm}(\mu) \begin{cases} se \ m \neq 0 \Rightarrow H = 2\\ se \ m = 0 \Rightarrow H = 1 \end{cases}$$
(3.34)

Uma análise gráfica torna mais fácil o entendimento do significado da normalização. Para a função associada de Legendre de grau 3 e ordens 1, 2 e 3, temos as seguintes equações obtidas da fórmula de Rodrigues:

$$P_{31} = \frac{3}{4} sen\theta(5\cos 2\theta + 3)$$
, $P_{32} = \frac{15}{2} sen\theta sen2\theta$, $P_{33} = 15 sen^3\theta$

O gráfico destas funções (figura 3.3) mostra uma variação acentuada em suas amplitudes, significando que a função P_{33} terá um peso superior ao peso da função P_{31} no resultado final da equação.



Figura (3.3) Gráfico das funções de Legendre. P₃₁-Grau 3 e Ordem1, P₃₂ – Grau 3 e Ordem 2, P₃₃ – Grau 3 e Ordem 3.

Se aplicarmos agora a normalização, dada pela equação (3.34), obteremos o que denominamos de funções associadas de Legendre plenamente normalizadas, que resultará num conjunto de equações dadas por:

$$P'_{31} = \frac{\sqrt{42}}{8} sen\theta (5\cos 2\theta + 3)$$
, $P_{32} = \frac{\sqrt{105}}{4} sen\theta sen2\theta$, $P_{33} = \frac{\sqrt{70}}{4} sen^3\theta$

Observando o gráfico destas equações (figura 3.4), percebemos que as variações entre as funções não são como os da figura 3.3. Estas funções de grau três, agora plenamente normalizadas, possuem amplitudes semelhantes.



Figura (3.4) Gráfico das funções de Legendre Plenamente Normalizadas. P'₃₁ – Grau 3 e Ordem1, P'₃₂ – Grau 3 e Ordem 2, P'₃₃ – Grau 3 e Ordem 3.

Isto significa que todas as parcelas de um mesmo grau da função associada de Legendre contribuirão com pesos de mesma ordem de grandeza ao resultado final da expansão harmônica.

3.6 Determinação dos Coeficientes da Expansão

Como visto anteriormente, é possível calcular o valor do fluxo geotérmico em qualquer ponto da Terra com a equação (3.16), para isto, basta conhecermos os coeficientes A_{nm} e B_{nm} da expansão harmônica. Como veremos a seguir, a propriedade da ortogonalidade da função associada de Legendre, facilitará na determinação de uma equação que possibilite o cálculo destes coeficientes.

3.6.1 Determinação dos Coeficientes Anm

A equação (3.16), apresentada na seção (3.4), é dada por:

$$q(\theta,\phi) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{m} (A_{nm} \cos m\phi + B_{nm} \operatorname{sen} m\phi) P_{nm}(\mu)$$

Multiplicando esta equação por $\cos m\phi P_{nm}(\mu)$ e integrando sobre a esfera, teremos:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \cos m\phi \ P_{nm}(\mu) \ d\phi \ d\mu =$$

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} A_{nm} \cos^{2} m\phi \ P_{nm}(\mu)^{2} \ d\phi \ d\mu + \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} B_{nm} \ sen \ m\phi \cos m\phi \ P_{nm}(\mu)^{2} \ d\phi \ d\mu$$

Na equação acima a segunda parcela do lado direito da igualdade é zero, pois sen $m\phi \ e \ \cos m\phi \ s$ ão funções ortogonais, logo teremos:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \cos m\phi \ P_{nm}(\mu) \ d\phi \ d\mu = \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} A_{nm} \cos^{2} m\phi \ P_{nm}(\mu)^{2} \ d\phi \ d\mu$$
(3.35)

Da equação (3.25), sabemos que para m \neq 0 temos:

$$\int_{-1}^{1} \left[Pnm(\mu) \right]^2 d\mu = \frac{2}{(2n+1)} \frac{(n+m)!}{(n-m)!}$$

Mas da equação (3.32) que também é válida para m \neq 0, sabemos que:

$$P'_{nm}(\mu) = \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!}\right)^{1/2} P_{nm}(\mu)$$

ou seja:

$$P_{nm}(\mu) = \left(\frac{(n+m)!}{2(2n+1)(n-m)!}\right)^{1/2} P'_{nm}(\mu)$$

Substituindo teremos:

$$\int_{-1}^{1} \left[\left(\frac{(n+m)!}{2(2n+1)(n-m)!} \right)^{1/2} P'_{nm}(\mu) \right]^{2} d\mu = \frac{2}{(2n+1)} \frac{(n+m)!}{(n-m)!}$$

o que resulta em:

$$\int_{-1}^{1} \left[P'_{nm}(\mu) \right]^2 d\mu = 4$$
 (3.36)

A equação (3.36) é o resultado da integral para o polinômio de Legendre totalmente normalizado. Ao utilizarmos esta equação estaremos calculando os coeficientes (A'_{nm}) da expansão harmônica, já normalizados para $m \neq 0$. Logo basta calcularmos:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \cos m\phi \ P'_{nm}(\mu) \ d\phi \ d\mu = 4 \int_{0}^{2\pi} A'_{nm} \cos^2 m\phi \ d\phi$$
(3.37)

Como estamos trabalhando com $m \neq 0$, a solução da integral no lado direito da equação (3.37) tem o seguinte resultado:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta, \phi) \cos m\phi \ P'_{nm}(\mu) \ d\phi \ d\mu = 4 A'_{nm} \ \pi$$

Isolando A'_{nm} teremos:

$$A'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta, \phi) \cos m\phi P'_{nm}(\mu) \, d\phi \, d\mu$$
(3.38)

A equação (3.38) calcula os coeficientes A'_{nm} normalizados. Se substituirmos a equação (3.32) nesta equação, teremos:

$$A'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta, \phi) \cos m\phi \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!}\right)^{1/2} P_{nm}(\mu) \, d\phi \, d\mu$$

Onde A'_{nm} são os coeficientes plenamente normalizados e $P_{nm}(\mu)$, o polinômio de Legendre não normalizado. Retirando as constantes da equação anterior para fora da integral obtemos:

$$A'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!} \right)^{1/2} \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \cos m\phi \ P_{nm}(\mu) \ d\phi \ d\mu$$
(3.39)

A equação (3.39) calcula os coeficientes Anm já normalizados da expansão harmônica para $m \neq 0$. Para m = 0, devemos retornar à equação (3.35) e calculá-la para:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \cos 0\phi P_{n0}(\mu) d\phi d\mu = \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} A_{n0} \cos^2 0\phi P_{n0}(\mu)^2 d\phi d\mu$$

Como desejamos calcular os coeficientes já normalizados teremos então:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \cos 0\phi \ P'_{n0}(\mu) \ d\phi \ d\mu = \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} A'_{n0} \cos^{2} 0\phi \ P'_{n0}(\mu)^{2} \ d\phi \ d\mu$$

Simplificando obtemos:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) P'_{n0}(\mu) d\phi d\mu = \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} A'_{n0} P'_{n0}(\mu)^{2} d\phi d\mu$$
$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) P'_{n0}(\mu) d\phi d\mu = 2\pi A'_{n0} \int_{-1}^{1} P'_{n0}(\mu)^{2} d\mu \quad (3.40)$$

De (3.24) sabemos que $\int_{-1}^{1} [Pn0(\mu)]^2 d\mu = \frac{2}{(2n+1)}$, para a função não

normalizada, se usarmos a relação dada pela equação (3.23), em que $P'_{n0}(\mu) = (2n+1)^{1/2} P_{n0}(\mu)$ teremos:

$$\int_{-1}^{1} \left[\frac{1}{(2n+1)^{1/2}} P' n 0(\mu) \right]^2 d\mu = \frac{2}{(2n+1)}$$

Resultando em:

$$\int_{-1}^{1} [P'n0(\mu)]^2 d\mu = 2$$
 (3.41)

Substituindo a equação anterior em (3.40) obteremos:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta, \phi) P'_{n0}(\mu) d\phi d\mu = 2\pi A'_{n0} 2$$

Isolando A'n0 teremos:

$$A'_{n0} = \frac{1}{4\pi} \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta, \phi) P'_{n0}(\mu) \, d\phi \, d\mu$$
(3.42)

A equação (3.42) calcula os coeficientes A'_{n0} normalizados. Se substituirmos a equação (3.33) nesta equação, teremos:

$$A'_{n0} = \frac{1}{4\pi} \left(2n+1\right)^{1/2} \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) P_{n0}(\mu) \, d\phi \, d\mu \tag{3.43}$$

Pode-se perceber que a equação (3.39) calculada para $m \neq 0$, e a equação (3.43) para m = 0 possuem a mesma forma geral, variando apenas na normalização, que é própria para cada caso. Na integral da equação (3.39), o termo $\cos m\phi$ torna-se a unidade quando m = 0, resultando na mesma integral da equação (3.43). Esta integral deve ser calculada sobre toda a esfera.

3.6.2 Determinação dos Coeficientes B_{nm}

Na determinação dos coeficientes B_{nm} deve-se multiplicar a equação (3.16) por senm $\phi P'_{nm}(\mu)$ e integrando sobre a esfera, teremos então:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \operatorname{sen} m\phi P'_{nm}(\mu) d\phi d\mu =$$

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} A'_{nm} \cos m\phi \, sen \, m\phi \, P'_{nm} (\mu)^2 \, d\phi \, d\mu + \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} B'_{nm} \, sen^2 \, m\phi \, P'_{nm} (\mu)^2 \, d\phi \, d\mu$$

A primeira parcela do lado direito da igualdade é zero, pois sen $m\phi \ e \ \cos m\phi \ s$ ão funções ortogonais, logo teremos:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \operatorname{sen} m\phi P'_{nm}(\mu) \, d\phi \, d\mu = \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} B'_{nm} \operatorname{sen}^{2} m\phi P'_{nm}(\mu)^{2} \, d\phi \, d\mu \qquad (3.44)$$

Da equação (3.36), sabemos que para $m \neq 0$ temos que: $\int_{-1}^{1} [P'nm(\mu)]^2 d\mu = 4$;

Logo basta calcularmos:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \, sen \, m\phi \, P'_{nm}(\mu) \, d\phi \, d\mu = 4 \int_{0}^{2\pi} B'_{nm} \, sen^2 \, m\phi \, d\phi \qquad (3.45)$$

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \, sen \, m\phi \, P'_{nm}(\mu) \, d\phi \, d\mu = 4 \, B_{nm} \, \pi$$

Isolando B'nm teremos:

$$B'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta, \phi) \, sen \, m\phi \, P'_{nm}(\mu) \, d\phi \, d\mu \qquad (3.46)$$

Substituindo a equação (3.32) na equação (3.46), teremos:

$$B'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \, \operatorname{sen} m\phi \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!}\right)^{1/2} \, P_{nm}(\mu) \, d\phi \, d\mu$$

Retirando da Integral os termos que são constantes obtemos finalmente:

$$B'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!} \right)^{1/2} \int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \, sen\, m\phi \, P_{nm}(\mu) \, d\phi \, d\mu \qquad (3.47)$$

A equação (3.47) possibilita o cálculo dos coeficientes B_{nm} já plenamente normalizados da expansão harmônica para $m \neq 0$. Para m = 0, a equação (3.45) passa a ser escrita da seguinte forma:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \, sen \, 0\phi \, P'_{n0}(\mu) \, d\phi \, d\mu = 4 \int_{0}^{2\pi} B'_{n0} \, sen^2 \, 0\phi \, d\phi$$

Simplificando encontramos:

$$\int_{0}^{2\pi} \int_{-1}^{1} q(\theta,\phi) \, sen \, 0 \, P'_{n0}(\mu) \, d\phi \, d\mu = (4 \, B'_{n0}) \cdot 0 \, ,$$

ou seja: $0 = B'_{n0} \cdot 0$

A conclusão é de que para m = 0, os coeficientes B_{n0} podem assumir qualquer valor, usualmente adota-se:

$$B_{n0} = 0$$
 (3.48)

3.7 Discretização das Equações

As equações que determinam os coeficientes Anm e Bnm são funções contínuas sobre a esfera. Como os dados de fluxo geotérmico possuem uma distribuição discreta sobre a superfície da Terra, estas equações devem então ser adaptadas.

Desta forma, a integral que calcula os coeficientes é substituída por um somatório em intervalos regulares sobre toda a esfera, definido assim uma malha regular que divide toda a superfície da Terra. Quanto menor for a célula da malha utilizada, mais aproximado será o resultado do somatório em relação à integral sobre a esfera. Para cada célula um valor para $q(\theta,\phi)$ é atribuído, e em células com mais de um dado de fluxo, atribui-se um valor que é a média de todos os fluxos naquela célula.

Como $\mu = \cos\theta \Rightarrow d\mu = -\sin\theta \, d\theta$ as equações (3.39), (3.43) e (3.47) podem ser escritas em função de θ pelas equações:

$$A'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!} \right)^{1/2} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} q(\theta,\phi) \cos m\phi \, sen\theta \, P_{nm} \, (\cos\theta) \, d\phi \, d\theta$$
$$A'_{n0} = \frac{1}{4\pi} \left(2n+1 \right)^{1/2} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} q(\theta,\phi) \, sen\theta \, P_{n0} \, (\cos\theta) \, d\phi \, d\theta$$
$$B'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!} \right)^{1/2} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} q(\theta,\phi) \, senm\phi \, sen\theta \, P_{nm} \, (\cos\theta) \, d\phi \, d\theta$$

Com a discretização estas equações passam a ser escritas como:

$$A'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!} \right)^{1/2} \sum_{\phi=0}^{2\pi} \sum_{\theta=0}^{\pi} \overline{q}(\theta,\phi) \cos m\phi \, sen\theta \, P_{nm}(\cos\theta) \, \Delta\phi \, \Delta\theta$$
$$A'_{n0} = \frac{1}{4\pi} \left(2n+1 \right)^{1/2} \sum_{\phi=0}^{2\pi} \sum_{\theta=0}^{\pi} \overline{q}(\theta,\phi) \, sen\theta \, P_{n0}(\cos\theta) \, \Delta\phi \, \Delta\theta$$
$$B'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!} \right)^{1/2} \sum_{\phi=0}^{2\pi} \sum_{\theta=0}^{\pi} \overline{q}(\theta,\phi) \, senm\phi \, sen\theta \, P_{nm}(\cos\theta) \, \Delta\phi \, \Delta\theta$$

onde $\overline{q}(\theta,\phi)$ é o fluxo geotérmico médio em cada célula da malha, $\Delta \phi \in \Delta \theta$ são os ângulos em radianos de cada célula com que a malha é formada. No próximo capítulo descreveremos como utilizar estas equações na determinação de um conjunto de coeficientes que possibilitam calcular o fluxo geotérmico em qualquer ponto sobre a superfície terrestre, e assim representar este fluxo geotérmico pelo método dos harmônicos esféricos.

3.8 Harmônicos Zonais, Setoriais e Tesserais

A representação geométrica dos harmônicos esféricos depende do grau "n" e ordem "m" da função. Se m = 0, a superfície harmônica depende apenas da colatitude e são denominados harmônicos zonais. Se n - m = 0 ela dependerá somente da longitude e se chamará harmônicos setoriais. Quando m > 0 e a diferença n - m > 0serão chamados de harmônicos tesserais.

3.8.1 - Harmônicos Zonais

Quando m = 0, a função associada de Legendre se reduz ao polinômio de Legendre calculado pela fórmula de Rodrigues:

$$P_n\left(\cos\theta\right) = \frac{1}{n! \, 2^n} \, \frac{d^n}{d \cos^n \theta} \left(\cos^2 - 1\right)^n$$

O cálculo da expressão anterior para n variando de 0 a 3, nos fornece os seguintes resultados:

$$P_0(\theta) = 1$$
, $P_1(\theta) = \cos\theta$, $P_2(\theta) = \frac{1}{4}(3\cos 2\theta + 1) e P_3(\theta) = \frac{1}{8}(5\cos 3\theta + 3\cos\theta)$

A variação desses polinômios de Legendre é ilustrada na figura (3.5).



Figura (3.5) Gráfico dos Polinômios de Legendre de graus zero (P0), um (P1), dois (P2) e três (P3).

Referindo-se ao gráfico da figura (3.5), verificamos que os zonais de grau "n" são constantes ao longo de "n" paralelos, que dividem a superfície esférica em zonas alternadamente positivas e negativas, conforme figura (3.6).



Figura (3.6) Zonais $P_5(\theta)$.

3.8.2 - Harmônicos Setoriais

Quando n - m = 0, as funções harmônicas $P_{nm} \cos m\phi$ e $P_{nm} sen m\phi$ dependerão somente da longitude, como pode ser verificado na figura (3.7).



Figura (3.7) – Gráfico das funções Associadas de Legendre para graus e ordens iguais a um ($P_{11}(\theta) = sen(\theta)$), dois ($P_{22}(\theta) = 3 sen^2(\theta)$) e três ($P_{33}(\theta) = 105 sen^4(\theta)$).

Observando o gráfico da figura (3.7), observamos que quando n = m, a função associada de Legendre não é negativa. Desta forma o sinal da função harmônica dependerá apenas do sinal de $cos(m\phi)$ e $sen(m\phi)$, ou seja, da longitude. Os gráficos dessas funções são ilustrados na figura (3.8).



Figura (3.8) – Gráficos da função $cosm\phi$ para m=1, m=2 e m=3.

Para os índices 1, 2 e 3 o gráfico destas funções (figura 3.8) mostra que estes harmônicos se anulam ao longo de 2m meridianos que dividem a superfície da Terra em setores (figura 3.9), nos quais o harmônico assume valores alternadamente positivos e negativos. Note que este gráfico varia entre zero e 2π porque a função agora depende somente da longitude (ϕ).



Figura (3.9) Setoriais $P_{33}(\theta)$.

3.8.3 - Harmônicos Tesserais

Até agora verificamos o comportamento dos harmônicos esféricos em duas situações particulares, a primeira é quando a ordem da função associada de Legendre é zero (m=0) e a outra quando o grau da função é igual a ordem (n = m). Nas situações estudadas até aqui, pode-se perceber que existe uma relação entre o grau 'n' da função com a colatitude e da ordem 'm'com a longitude. O passo seguinte é verificar o comportamento dos harmônicos esféricos quando $n \neq m$.

A figura formada pelas linhas imaginárias formadas pelos valores nulos dos harmônicos esféricos quando $n \neq m$ é denominada de tesseral, essas linhas dividem a superfície da Terra em quadriláteros, nos quais os tesserais assumem alternadamente valores de sinais diferentes (ver figura (3.10)).

Um tesseral, de grau "n" e ordem "m", anula-se ao longo de n-m paralelos desigualmente espaçados e ao longo de '2m' meridianos igualmente intervalados.



Figura (3.10) – Tesseral P_{7 3} (θ)

A primeira afirmação pode ser verificada se olharmos o gráfico da figura (3.11), note que a função se anula n-m vezes entre 0 e 2π e que os intervalos em que a função se anula não são igualmente espaçados.



Figura (3.11) Gráfico das Funções Associadas de Legendre: P21, P31 e P32.

$$P_{21} = \frac{3}{2} sen (2\theta); P_{31} = \frac{3}{4} sen\theta (5\cos 2\theta + 3); P_{32} = \frac{15}{2} sen\theta sen2\theta$$

Pede-se perceber que estas funções dependem somente da colatitude e se anularão para *n-m* valores de θ . Quanto à longitude, são as funções $cos(m\phi)$ e $sen(m\phi)$ que determinarão as linhas nulas, exatamente como apresentado na figura (3.9), ou seja, para 2*m* meridianos.

REPRESENTAÇÕES HARMÔNICAS ANTERIORES

Aborda-se neste capítulo as características principais dos procedimentos e bases de dados utilizados nas representações harmônicas anteriores. Compara-se também a natureza dos mapas globais de fluxo geotérmico derivada dessas representações.

De modo geral, os trabalhos anteriores sobre as representações harmônicas do fluxo térmico da Terra, podem ser divididos em três grupos genéricos, dependendo da natureza dos dados utilizados:

- 1- Representações harmônicas que utilizaram dados exclusivamente experimentais;
- 2- Representações harmônicas derivadas de uma base homogeneizada de dados, que incluem tanto dados experimentais como valores estimados; e
- 3- Representações harmônicas derivadas de uma base homogeneizada, que são compostos de uma mistura de dados experimentais selecionadas e valores sintéticos predefinidos.

4.1 Representações com Base em Dados Experimentais

A primeira tentativa de se avaliar as características do fluxo geotérmico global pelo método dos harmônicos esféricos foi efetuada por Lee e MacDonald (1963), com base em 813 observações. O grau do polinômio de Legendre utilizado então foi dois. Logo após este trabalho, Lee e Uyeda (1965) estenderam a expansão harmônica para grau três, utilizando 1162 dados. Horai e Simmons (1969), já com 2812 dados experimentais, calcularam uma representação harmônica do fluxo geotérmico com um polinômio de Legendre de grau sete.

As dificuldades principais dessas análises pioneiras são as dependências dos resultados com a natureza da base de dados utilizados, tais como a densidade e a distribuição geográfica. Assim, os resultados dessas análises pioneiras não foram plenamente satisfatórios, sendo caracterizada pelas distorções irreais nas representações harmônicas do fluxo geotérmico em escala global. Pode ser citado, como exemplo, a chamada "bolha da África", uma anomalia no fluxo geotérmico

superior a 120 mW/m² se estendendo sobre o norte da África, onde não havia medições experimentais. As distorções desta natureza surgem quando se tenta encontrar uma representação harmônica para um conjunto de dados cuja distribuição geográfica é altamente heterogênea. A "bolha da África" é, na realidade, conseqüência de instabilidade numérica gerada pela falta de dados na região norte do continente Africano e pela presença de poucos dados de fluxo geotérmico de valores elevados na região adjacente, no Mar Vermelho.

Um exame detalhado da base de dados utilizada por Horai e Simmons (1969) revela que apenas 710 das 2592 células existentes, numa malha global de 5° x 5°, possuíam dados experimentais de fluxo geotérmico. A distribuição de dados desta época era extremamente pobre na América do Sul, África, Antártida e nas regiões oceânicas de alta latitude. Ainda, as células com apenas um único dado experimental constituíam cerca de um terço do total.

4.2 Representações com base em Dados Experimentais e Valores Estimados

Vimos que a grande parte dos problemas associados com a representação por harmônicos esféricos do campo de fluxo geotérmico é oriunda da baixa densidade de dados experimentais e a falta de homogeneidade na sua distribuição. A forma mais direta de superar este problema seria a aquisição complementar dos dados experimentais de fluxo geotérmico. Contudo, essa opção não é sempre viável, dada às dificuldades na mobilização de equipes para a aquisição de dados experimentais nas partes continentais da África, América do Sul e Ásia e limitações tecnológicas nas medições diretas nas áreas oceânicas e nas regiões polares.

Uma das formas de minimizar problemas desta natureza é recorrer às correlações entre o campo térmico local e as características geológicas e/ou geofísicas conhecidas. O estudo da natureza das correlações em escala local permite estimar valores de fluxo geotérmico para as regiões onde não existem dados experimentais.

Polyak e Smirnov [1968] e Hamza e Verma [1969], propuseram relações empíricas entre o fluxo geotérmico e a idade do último evento tectônico-termal. De acordo com os resultados apresentados nesses trabalhos o fluxo geotérmico diminui sistematicamente com o tempo decorrido após o encerramento das atividades tectônicas. A natureza desta correlação permite estimar o valor do fluxo geotérmico a partir de conhecimento da idade geológica. Os dados disponíveis indicam que as características da correlação são semelhantes tanto para áreas continentais como para as regiões oceânicas. A possibilidade de estimar valores de fluxo geotérmico com base na idade tectônica permite minimizar as distorções nas representações harmônicas e abre a perspectiva para elaboração de mapas globais com maior grau de confiabilidade.

A representação harmônica de fluxo geotérmico apresentado por Chapman e Pollack (1975) constitui a primeira tentativa de constituir uma base homogeneizada, de dados experimentais e estimativos. A prática normal na elaboração de mapas é dar importância para dados experimentais, sendo que as estimativas são empregadas somente em áreas carentes de medições diretas. Essa prática também foi adotada por Chapman e Pollack (1975). Apresenta-se a seguir os procedimentos adotados por estes autores na homogeneização dos dados, na determinação dos coeficientes harmônicos e na elaboração dos mapas em escala global.

4.2.1. Homogeneização da Base de Dados

É obvio que o uso de valores estimados de fluxo geotérmico permite melhorias significativas na homogeneização da base de dados. Assim, as limitações impostas pela distribuição heterogênea de dados experimentais podem ser minimizadas. A malha utilizada por Chapman e Pollack (1975) na discretização é constituída de células com dimensões de 5° x 5°. No entanto, de um total de 2592 células apenas em 1190 (Chapman e Pollack - 1975) tinham dados experimentais. Deste total 260 células tinham cinco ou mais dados experimentais. O restante, de 930 células, tinha apenas um único dado experimental por célula. Para as demais 1402 células foram atribuídos valores estimados com base na relação empírica entre o fluxo térmico e a idade do último evento tectonotermal.

As estimativas de fluxo geotérmico a partir da idade média de áreas selecionadas exigem cuidados. Chapman e Pollack (1975) descrevem duas situações distintas: Se a região representada pela área selecionada possuir apenas uma unidade tectônica, o procedimento é relativamente simples e o valor estimado para o fluxo geotérmico estará dentro de uma faixa estreita, compatível com a correlação empírica. Em casos onde a área em questão possui mais de uma unidade tectônica, é

necessário determinar um valor ponderado de fluxo geotérmico que leva em consideração as características geológicas locais.

A comparação entre dados experimentais e valores estimados permite uma avaliação independente do método. Um exemplo ilustrativo é o caso das células localizadas entre 50° e 55° de latitude Norte e entre 35° e 40° de longitude oeste, que compõem a chamada Plataforma Russa, onde os valores médios de 14 observações e os valores estimados são ambos de 45mW/m². No caso da célula selecionada na América do Norte, as estimativas apontam para um valor de fluxo geotérmico de 56mW/m² enquanto o valor médio dos dados experimentais é de 59mW/m². Finalmente, no terceiro caso, em que mais uma vez a célula selecionada possui mais de uma unidade tectônica e os valores obtidos não estão de acordo com os valores médios experimentais. Este é o caso da região do Mar Vermelho onde o valor estimado é de 63mW/m² contra o valor experimental de 117mW/m².

4.2.2. Coeficientes Harmônicos e Mapas Globais de 1975

A determinação de coeficientes de expansão harmônica a partir da base de dados é primeiro passo na elaboração de mapas globais. Chapman e Pollack (1975) calcularam dois conjuntos de coeficientes harmônicos: o primeiro utilizando exclusivamente as estimativas empíricas de fluxo geotérmico e o segundo no qual os valores estimados foram utilizados somente para as células carentes de dados experimentais.

Encontra-se reproduzido na tabela (4.1) os coeficientes calculados por Chapman e Pollack (1975) para a base de valores estimados de fluxo geotérmico. Nesta tabela, a primeira coluna (designada pela letra *n*) representa valores do grau da expansão harmônica. A segunda coluna (designada pela letra *m*) representa valores da ordem da expansão harmônica. De acordo com os procedimentos descritos no capítulo anterior foram calculados os coeficientes A_{nm} e B_{nm} da expansão harmônica. Os valores correspondentes destes coeficientes são apresentados nas colunas 3 e 4, respectivamente. Chapman e Pollack (1975) limitaram a expansão harmônica para o grau 12. Nota-se que o valor do primeiro coeficiente é 60,5mW/m². Este coeficiente representa o valor médio do fluxo térmico global. As magnitudes dos demais coeficientes A_{nm} estão no intervalo de -4 a 2, enquanto as dos coeficientes B_{nm} se encontram no intervalo de -5 a 2.

		Anm	Bnm
n	m	(mW/m²)	(mW/m²)
0	0	60.529 0.00	
1	0	-1.582	0.000
1	1	-3.539	-3.276
2	0	-1.794	0.000
2	1	1.373	0.720
2	2	-4.030	1.521
3	0	0.861	0.000
3	1	0.056	0.311
3	2	2.024	-1.067
3	3	3.151	1.576
4	0	-1.580	0.000
4	1	-0.096	0.085
4	2	1.892	0.380
4	3	-1.002	-0.851
4	4	0.455	-4.736
5	0	1.269	0.000
5	1	-1.477	-0.765
5	2	2.044	0.797
5	3	1.172	-0.851
5	4	-2.811	1.680
5	5	-1.586	-1.949
6	0	-1./21	0.000
6	1	0.706	1.235
6	2	1.418	-0.898
6	3	-0.021	-0.252
6	4	-0.661	-0.140
6	5	-0.069	0.536
6	6	0.438	1.940
7	0	0.703	0.000
7	1	-0.172	-0.759
7	2	-1.203	-0.009
7	3	1.302	-0.201
7	- 4 - 5	0.007	-0.710
7	5 6	-0.211	0.275
7	7	-0.009	-0.270
/ Ω	/ 0	0.000	-0.272
0 8	1	0.040 _0 152	1/22
Q	ו ר	1 011	0.007
8	2	_0.208	-0.215
8	3 	-0.200	0.210
8	5	0.220	0.300
8	6	0.909	1.055
8	7	0.005	_0 172
Q Q	/ 8	_0.404	0.172
0	0	-0.724	0.012

Tabela (4.1) Coeficientes harmônicos com base em valores estimados de fluxo geotérmico (Chapman e Pollack, 1975).

		Anm	Bnm
n	m	(mW/m²)	(mW/m²)
9	0	0.186	0.000
9	1	1.434	0.159
9	2	0.060	-0.248
9	3	-1.381	-0.867
9	4	0.286	-0.577
9	5	-0.012	-0.158
9	6	1.074	-0.146
9	7	-0.517	-1.209
9	8	0.884	0.661
9	9	0.160	1.110
10	0	0.481	0.000
10	1	1.084	0.111
10	2	-0.428	0.556
10	3	0.761	0.172
10	4	-0.819	-0.149
10	5	0.134	0.102
10	6	-0.859	-0.237
10	7	-1.038	0.424
10	8	0.109	0.415
10	9	0.048	0.241
10	10	1.074	-0.864
11	0	-0.484	0.000
11	1	-0.285	0.225
11	2	0.415	0.203
11	3	-0.538	0.080
11	4	0.507	-0.442
11	5	-0.078	1.200
11	6	-0.313	0.007
11	7	-0.228	-0.007
11	8	0.388	0.255
11	9	0.144	0.978
11	10	-0.123	0.124
11	11	-0.113	-0.406
12	0	0.122	0.000
12	1	-0.074	-0.162
12	2	-0.089	0.257
12	3	0.657	-0.002
12	4	0.048	-0.656
12	5	-0.245	-0.076
12	6	0.914	-0.369
12	7	-0.166	0.175
12	8	0.15	0.757
12	9	-0.193	-0.048
12	10	0.431	-0.872
12	11	0.169	-0.473
12	12	-0.184	0.687

Os coeficientes da tabela (4.1) permitem determinações do fluxo térmico em qualquer ponto no globo terrestre. É possível então gerar mapas de distribuição geográfica de valores do fluxo térmico em escala global. O mapa elaborado por Chapman e Pollack (1975), seguindo os procedimentos acima descritos, encontra-se reproduzido na figura (4.1).



Figura (4.1) Mapa de Fluxo Geotérmico global, derivado com base em valores estimados (Chapman e Pollack, 1975).

Apesar de utilizar valores estimados, o mapa revela as características do campo térmico em escala global. É fácil notar que os núcleos continentais são caracterizados por fluxo térmico relativamente baixo, com valores menores que 50mW/m². Como exemplo têm-se os continentes da África, América do Sul, América do Norte, Ásia e Antártida. Por outro lado, as regiões de cadeias meso-oceânicas são caracterizadas por valores de fluxo térmico relativamente elevado, com valores acima de 60mW/m². A principal anomalia se encontra na cadeia do Leste do Pacífico. As cadeias no Sul do Oceano Índico e Leste do Pacífico (junto às ilhas Japonesas e Taiwan) também aparecem como áreas de fluxo geotérmico elevado.

Os coeficientes calculados com base nos dados experimentais e complementados por valores estimados estão apresentados na Tabela (4.2). Nesta tabela, como no caso anterior, a primeira coluna (designada pela letra n) representa valores do grau da expansão harmônica. A segunda coluna (designada pela letra m) representa valores da ordem da expansão harmônica. Os valores correspondentes dos coeficientes A_{nm} e B_{nm} são apresentados nas colunas 3 e 4, respectivamente.

O valor do primeiro coeficiente é $59,2mW/m^2$, em boa concordância com o valor correspondente da Tabela (4.1). As magnitudes dos demais coeficientes A_{nm} estão no intervalo de -4 a 30, enquanto as dos coeficientes B_{nm} se encontram no intervalo de -4 a 2. A concordância nos valores do primeiro coeficiente é a indicação de que o campo de fluxo térmico terrestre gerado por valores estimados não é muito diferente do campo térmico determinada pelos dados experimentais.

Como no caso anterior, o conjunto dos coeficientes da tabela (4.2) também pode ser utilizado nas determinações de fluxo térmico em qualquer ponto no globo terrestre. É possível então gerar mapas de distribuição geográfica de valores de fluxo térmico em escala global. O mapa elaborado por Chapman e Pollack (1975) seguindo os procedimentos acima descritos encontra-se reproduzido na figura (4.2).

É fácil notar que a base mista de dados experimentais e valores estimados contribuíram para uma delimitação melhor das feições de fluxo térmico em escala global. Como no caso anterior, os núcleos continentais são caracterizados por fluxo térmico relativamente baixo, com os valores médios menores que 50mW/m², e as regiões das cadeias meso-oceânicas são caracterizadas por fluxo térmico relativamente elevado, com valores acima de 60mW/m². A principal anomalia se encontra na cadeia do Leste do Pacífico. As cadeias do sul do Oceano Índico e Leste do Pacífico (junto às ilhas Japão e do Taiwan) também aprecem como áreas de fluxo geotérmico elevado. É possível perceber que o fluxo térmico observado nas regiões do Mar Vermelho e os golfos da Pérsia e da Califórnia, aparecem na figura (4.2) com valores ainda mais elevados. Em outras palavras, os dados experimentais para estas regiões indicam fluxo térmico maiores do que aqueles estimadas com base nas relações empíricas.

nm(mW/m2) (mW/m2)00 59.211 010 -1.662 011 -2.973 -1.373 20 -0.472 021 0.9970 0.788 22 -3.031 1.396 30 14.150 031 -0.479 -0.768 32 0.9450 -0.595 33 20.040 1.924 40 -2.034 041 0.3280 0.428 42 12.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 $0.$			Anm	Bnm	
0 0 59.211 0 1 0 -1.662 0 1 1 -2.973 -1.373 2 0 -0.472 0 2 1 0.9970 0.788 2 2 -3.031 1.396 3 0 14.150 0 3 1 -0.479 -0.768 3 2 0.9450 -0.595 3 3 20.040 1.924 4 0 -2.034 0 4 1 0.3280 0.428 4 2 12.040 0.853 4 3 -0.269 -1.338 4 4 0.3510 -2.876 5 0 10.540 0 5 1 -0.340 -0.224 5 2 21.630 0.117 5 3 17.910 -0.167 5 4 -2.595 1	n	m	(mW/m ²)	(mW/m ²)	
1 0 -1.662 0 1 1 -2.973 -1.373 2 0 -0.472 0 2 1 0.9970 0.788 2 2 -3.031 1.396 3 0 14.150 0 3 1 -0.479 -0.768 3 2 0.9450 -0.595 3 3 20.040 1.924 4 0 -2.034 0 4 1 0.3280 0.428 4 2 12.040 0.853 4 3 -0.269 -1.338 4 4 0.3510 -2.876 5 0 10.540 0 5 1 -0.340 -0.224 5 2 21.630 0.117 5 3 17.910 -0.167 5 4 -2.595 1.363	0	0	59.211	0	
11 -2.973 -1.373 20 -0.472 021 0.9970 0.788 22 -3.031 1.396 30 14.150 031 -0.479 -0.768 32 0.9450 -0.595 33 20.040 1.924 40 -2.034 041 0.3280 0.428 42 12.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 7 <td>1</td> <td>0</td> <td>-1.662</td> <td>0</td>	1	0	-1.662	0	
20 -0.472 0210.99700.78822 -3.031 1.3963014.150031 -0.479 -0.768 320.9450 -0.595 3320.0401.92440 -2.034 0410.32800.4284212.0400.85343 -0.269 -1.338 440.3510 -2.876 5010.540051 -0.340 -0.224 5221.6300.1175317.910 -0.167 54 -2.595 1.36355 -1.473 -1.797 60 -0.891 06112.1300.8426220.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296660.15601.330700.0870071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.5767310.010 -0.413 740.4840 -0.652 75 -0.025 0.904760.2690 -0.280 770.0500 -0.217 80 0.0620 08 <t< td=""><td>1</td><td>1</td><td>-2.973</td><td>-1.373</td></t<>	1	1	-2.973	-1.373	
21 0.9970 0.788 22 -3.031 1.396 30 14.150 031 -0.479 -0.768 32 0.9450 -0.595 33 20.040 1.924 40 -2.034 041 0.3280 0.428 42 12.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 82 11.300 1.080 <t< td=""><td>2</td><td>0</td><td>-0.472</td><td>0</td></t<>	2	0	-0.472	0	
22 -3.031 1.396 30 14.150 031 -0.479 -0.768 32 0.9450 -0.595 33 20.040 1.924 40 -2.034 041 0.3280 0.428 42 12.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1490 1.571 8 <td>2</td> <td>1</td> <td>0.9970</td> <td>0.788</td>	2	1	0.9970	0.788	
30 14.150 031 -0.479 -0.768 32 0.9450 -0.595 33 20.040 1.924 40 -2.034 041 0.3280 0.428 42 12.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1400 1.571 82 11.300 1.080 8 <td>2</td> <td>2</td> <td>-3.031</td> <td colspan="2">1.396</td>	2	2	-3.031	1.396	
31 -0.479 -0.768 32 0.9450 -0.595 33 20.040 1.924 40 -2.034 041 0.3280 0.428 42 12.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1400 1.571 82 11.300 1.080 83 0.0900 -0.095 <	3	0	14.150	0	
32 0.9450 -0.595 33 20.040 1.924 40 -2.034 041 0.3280 0.428 42 12.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1400 1.571 82 11.300 1.080 86 0.8800 2.085 87 0.0900 -0.290 <td>3</td> <td>1</td> <td>-0.479</td> <td>-0.768</td>	3	1	-0.479	-0.768	
33 20.040 1.924 40 -2.034 041 0.3280 0.428 42 12.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1400 1.571 82 11.300 1.080 86 0.8800 2.085 87 0.0900 -0.290	3	2	0.9450	-0.595	
40 -2.034 041 0.3280 0.428 42 12.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1400 1.571 82 11.300 1.080 86 0.8800 2.085 87 0.0900 -0.290	3	3	20.040	1.924	
41 0.3280 0.428 42 12.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 660.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1400 1.571 82 11.300 1.080 83 0.0920 0.347 84 -0.465 0.664 85 0.8650 0.483 86 0.8800 2.085	4	0	-2.034	0	
4212.040 0.853 43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1400 1.571 82 11.300 1.080 83 0.0920 0.347 86 0.8800 2.085 87 0.0900 -0.290	4	1	0.3280	0.428	
43 -0.269 -1.338 44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 660.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1400 1.571 82 11.300 1.080 83 0.920 0.347 84 -0.465 0.664 85 0.8650 0.483 86 0.8800 2.085	4	2	12.040	0.853	
44 0.3510 -2.876 50 10.540 051 -0.340 -0.224 52 21.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1400 1.571 82 11.300 1.080 83 0.0920 0.347 84 -0.465 0.664 85 0.8650 0.483 86 0.8800 2.085 87 0.0900 -0.290	4	3	-0.269	-1.338	
5010.540051 -0.340 -0.224 5221.630 0.117 53 17.910 -0.167 54 -2.595 1.363 55 -1.473 -1.797 60 -0.891 061 12.130 0.842 62 20.880 -1.637 63 -0.018 -0.118 64 -0.850 -1.736 65 -0.354 0.296 66 0.1560 1.330 70 0.0870 071 -0.419 -0.792 72 -0.554 0.576 73 10.010 -0.413 74 0.4840 -0.652 75 -0.025 0.904 76 0.2690 -0.280 77 0.0500 -0.217 80 0.0620 081 0.1400 1.571 82 11.300 1.080 83 0.0920 0.347 84 -0.465 0.664 85 0.8650 0.483 86 0.8800 2.085 87 0.0900 -0.290	4	4	0.3510	-2.876	
5 1 -0.340 -0.224 5 2 21.630 0.117 5 3 17.910 -0.167 5 4 -2.595 1.363 5 5 -1.473 -1.797 6 0 -0.891 0 6 1 12.130 0.842 6 2 20.880 -1.637 6 3 -0.018 -0.118 6 4 -0.850 -1.736 6 5 -0.354 0.296 6 6 0.1560 1.330 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 <	5	0	10.540	0	
5 2 21.630 0.117 5 3 17.910 -0.167 5 4 -2.595 1.363 5 5 -1.473 -1.797 6 0 -0.891 0 6 1 12.130 0.842 6 2 20.880 -1.637 6 3 -0.018 -0.118 6 4 -0.850 -1.736 6 5 -0.354 0.296 6 6 0.1560 1.330 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 <	5	1	-0.340	-0.224	
5 3 17.910 -0.167 5 4 -2.595 1.363 5 5 -1.473 -1.797 6 0 -0.891 0 6 1 12.130 0.842 6 2 20.880 -1.637 6 3 -0.018 -0.118 6 4 -0.850 -1.736 6 5 -0.354 0.296 6 6 0.1560 1.330 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0	5	2	21.630	0.117	
5 4 -2.595 1.363 5 5 -1.473 -1.797 6 0 -0.891 0 6 1 12.130 0.842 6 2 20.880 -1.637 6 3 -0.018 -0.118 6 4 -0.850 -1.736 6 5 -0.354 0.296 6 6 0.1560 1.330 7 0 0.0870 0 7 0 0.0870 0 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217	5	3	17.910	-0.167	
5 5 -1.473 -1.797 6 0 -0.891 0 6 1 12.130 0.842 6 2 20.880 -1.637 6 3 -0.018 -0.118 6 4 -0.850 -1.736 6 5 -0.354 0.296 6 6 0.1560 1.330 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080	5	4	-2.595	1.363	
6 0 -0.891 0 6 1 12.130 0.842 6 2 20.880 -1.637 6 3 -0.018 -0.118 6 4 -0.850 -1.736 6 5 -0.354 0.296 6 5 -0.354 0.296 6 6 0.1560 1.330 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080	5	5	-1.473	-1.797	
6 1 12.130 0.842 6 2 20.880 -1.637 6 3 -0.018 -0.118 6 4 -0.850 -1.736 6 5 -0.354 0.296 6 6 0.1560 1.330 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 </td <td>6</td> <td>0</td> <td>-0.891</td> <td>0</td>	6	0	-0.891	0	
6 2 20.880 -1.637 6 3 -0.018 -0.118 6 4 -0.850 -1.736 6 5 -0.354 0.296 6 6 0 1.50 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483	6	1	12.130	0.842	
6 3 -0.018 -0.118 6 4 -0.850 -1.736 6 5 -0.354 0.296 6 6 0.1560 1.330 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 <td>6</td> <td>2</td> <td>20.880</td> <td>-1.637</td>	6	2	20.880	-1.637	
6 4 -0.830 -1.736 6 5 -0.354 0.296 6 6 0.1560 1.330 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8	6	3	-0.018	-0.118	
6 5 -0.334 0.296 6 6 0.1560 1.330 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.290	6	4	-0.650	-1.730	
0 0.1360 1.330 7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.290	0	5	-0.334	0.290	
7 0 0.0870 0 7 1 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.290	0	0	0.1500	1.330	
7 2 -0.419 -0.792 7 2 -0.554 0.576 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.290	7	1	-0.410	-0 702	
7 2 -0.334 0.376 7 3 10.010 -0.413 7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.290	7	2	-0.413	0.732	
7 4 0.4840 -0.652 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1490 -0.290	7	2	10.010	-0.413	
7 5 -0.025 0.904 7 5 -0.025 0.904 7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1400 -0.290	7	4	0 4840	-0.652	
7 6 0.2690 -0.280 7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1400 -0.280	7	5	-0.025	0.002	
7 7 0.0500 -0.217 8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1400 -0.290	7	6	0.2690	-0.280	
8 0 0.0620 0 8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1400 -0.290	7	7	0.0500	-0.217	
8 1 0.1400 1.571 8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1400 -0.280	8	0	0.0620	0	
8 2 11.300 1.080 8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1490 -0.280	8	1	0.1400	1.571	
8 3 0.0920 0.347 8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1490 -0.280	8	2	11.300	1.080	
8 4 -0.465 0.664 8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1490 -0.280	8	3	0.0920	0.347	
8 5 0.8650 0.483 8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1490 -0.280	8	4	-0.465	0.664	
8 6 0.8800 2.085 8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1490 -0.280	8	5	0.8650	0.483	
8 7 0.0900 -0.095 8 8 0.1490 -0.280	8	6	0.8800	2.085	
8 8 0.1/00 _0.200	8	7	0.0900	-0.095	
	8	8	0.1490	-0.289	

Tabela (4.2) – Coeficientes	harmônicos	determinados	para uma	mistura	de da	ados
experimentais e va	lores estima	dos (Chapmar	n e Pollac	k, 1975).		

		Anm Bnm	
9	0	0.5680	0
9	1	16.510	-0.128
9	2	0.3870	-0.103
9	3	-1.074	-0.742
9	4	0.1010	-0.492
9	5	0.4610	-0.055
9	6	10.700	0.926
9	/	0.2080	-1.247
9	8	0.3420	0.159
9	9	0.7690	1.607
10	0	0.4680	0
10	1	0.5770	0.211
10	2	-0.118	0.139
10	3	0.8350	0.058
10	4	-0.881	0.224
10	5	0.0180	0.162
10	6	-0.633	0.152
10	/	-0.600	0.470
10	8	-0.258	0.386
10	9	12.010	1.036
10	10	0.7690	-0.832
11	0	-0.463	0.647
11	1	-0.391	0.047
11	2	0.2020	-0.045
11	3	0.1160	0.115
11	5	-0.342	1 000
11	6	0.042	-0.235
11	7	0.2030	-0.233
11	8	0.1020	0.705
11	a	-0 139	1 501
11	10	0.100	-0.029
11	10	-0.207	-0.605
12	0	0.3100	0.000
12	1	0.2060	-0.039
12	2	0.1990	0.397
12	3	0,6860	0.099
12	4	0.4410	-0.361
12	5	-0.034	-0,135
12	6	0.2450	-0.713
12	7	-0.421	0.367
12	8	-0.126	1.812
12	9	-0.173	0.388
12	10	0.7150	-0.529
12	11	-0.741	-0.263
12	12	-0.640	1.031
· -		0.010	



Figura (4.2) – Mapa de Fluxo Geotérmico gerado a partir de conjuntos de dados experimentais e valores estimados (Chapman e Pollack, 1975).

4.2.3 Análise Espectral

O valor médio do fluxo térmico representado por todos os harmônicos de grau

"n", é obtido pela equação $\left[\sum_{m=0}^{n} \left(A_{nm}^{2} + B_{nm}^{2}\right)^{1/2}\right]$ e é apresentado no gráfico da figura

(4.3) para os coeficientes obtidos somente com valores teóricos e para os coeficientes obtidos de valores experimentais e teóricos. Pode-se perceber que o espectro decai com o aumento do grau "n" do polinômio, exceto para n = 7, onde o valor amplitude rms tem o seu menor valor.

Duas limitações neste trabalho foram apontadas pelos próprios autores: a primeira se refere ao uso dos valores teóricos nas regiões Mesozóicas-Cenozóicas e a segunda e mais relevante para este trabalho, se refere à escolha de uma malha com células de 5°x5°. Para esta malha, o truncamento do polinômio em grau 12 (n = 12), faz com que padrões com comprimentos de onda menores do que 15° não apareçam representadas no mapa de fluxo geotérmico. O que está em acordo com o que foi

discutido no capítulo anterior onde foi abordada uma teoria que diz que para uma malha com células de 15°x15° o limite de truncamento do polinômio é dado por:



 $m = \frac{\pi}{\Delta \phi}$, ou seja, nestas condições teremos m = n = 12.

Figura (4.3) Espectro harmônico do fluxo térmico global (1975).

4.3 Representação Harmônica Incluindo Dados Sintéticos

A inclusão de valores sintéticos na base homogeneizada de dados de fluxo geotérmico é uma variante na representação harmônica do fluxo térmico, introduzido no trabalho de Pollack et al (1993).

O contexto científico deste procedimento está relacionado com as inferências sobre a atuação dos possíveis mecanismos de transferência de calor na crosta oceânica.

De acordo com a teoria de tectônica de placas, os dorsais oceânicos estão situados nas zonas de movimento ascendente de convecção mantélica. As temperaturas elevadas e a presença de redes intensas de falhas propiciam condições favoráveis para circulação da água do mar pelas redes de fraturas. Esta circulação auxilia no transporte de calor por advecção das camadas profundas. Nessas condições, os valores de fluxo geotérmico obtido pelo método convencional representam apenas o componente condutivo de calor nas regiões das cadeias oceânicas. De acordo com Parsons and Sclater [1977] e Sclater et al [1980] é necessário incluir também o componente convectivo de calor, nas avaliações do campo térmico global. Por outro lado, a determinação direta do transporte convectivo de calor na crosta oceânica é um problema complexo, diante das limitações tecnológicas de perfuração profunda e das dificuldades na avaliação das características hidrogeológicas das áreas oceânicas. Stein and Stein [1992] propuseram que nas áreas onde os sedimentos oceânicos cobrem integralmente a crosta basáltica fraturada e confinam os sistemas de circulações hidrotermais ali presentes, o fluxo térmico total é dado pela relação:

$$q(t) = C t^{-1/2} (4.1)$$

onde t é a idade da formação da crosta oceânica (em milhões de anos) no local da medida e C é numericamente igual ao fluxo térmico em mW/m² da crosta com idade de um milhão de anos. O valor indicado para a constante C é de 510 mW/m². A forma de dependência de fluxo térmico com o tempo decorrido é deduzida a partir da teoria de esfriamento de placas tectônicas. Supondo que a equação (4.1) represente o transporte de calor nas áreas de circulação hidrotermal em geral, é possível estimar valores teóricos para o fluxo geotérmico total (condutivo e convectivo). Abre-se então a perspectiva de estimar valores de fluxo térmico total nas áreas de cadeias oceânicas. Valores de fluxo térmico determinado desta forma são designados aqui como "*sintéticos*". Esta terminologia é considerada útil no presente contexto, pois os valores sintéticos são derivados com base em considerações puramente teóricas. É importante notar também as diferenças entre a natureza dos valores sintéticos e a de valores estimados com base na relação empírica, descrita no item anterior (4.2). Pollack et al (1993) atribuiu prioridade ao emprego de valores sintéticos, utilizandoos como substitutos aos dados experimentais para as regiões de cadeias oceânicas.

4.3.1. Características da Base de Dados que incluem valores sintéticos

O procedimento adotado por Pollack et al (1993) na elaboração da base homogeneizada de dados é semelhante àquela utilizada por Chapman e Pollack (1975). Desta forma, a área da superfície terrestre é dividida em células de 5° x 5°. De acordo com a compilação efetuada por Pollack et al (1993) havia dados experimentais de fluxo térmico em 1428 células (20% a mais do que na compilação de 1976), de um total de 2592 células. Apesar dos avanços na aquisição de dados, a sua distribuição geográfica continua sendo heterogênea. Como exemplo, apenas metade das 1428 células tinha sete ou menos valores experimentais.

O procedimento utilizado por Pollack et al (1993) na escolha de valores para as células, possui as seguintes características:

- Para as células que englobam regiões de cadeias meso-oceânicas utiliza-se prioritariamente os valores sintéticos;
- Para as células que englobam as demais regiões a prioridade é de dados experimentais;
- Na ausência de dados experimentais utilizam-se valores estimados com base na relação empírica entre o fluxo térmico e a idade do último evento tectônico.

De acordo com as informações disponíveis, valores sintéticos foram empregados para 835 células, dados experimentais para 1192 células e valores estimados para as demais 565 células. Na determinação de valores estimados foi utilizada uma malha mais fina, de $1^{\circ}x1^{\circ}$. A idade do último evento tectônico foi determinada com base em informações disponíveis no mapa geológico mundial elaborado por Larson et al. (1985). Em seguida, foi formada uma nova malha com células de 5° x 5°, onde foram empregados dados obtidos pela média dos valores calculados para as células de $1^{\circ}x1^{\circ}$.

Contudo, há duas características marcantes do procedimento adotado por Pollack et al (1993) que merecem atenção especial:

- Ampliação da faixa da crosta oceânica onde foram utilizados valores sintéticos, além dos limites normais da região de cadeias oceânicas. Não foram apresentados critérios que justificam esta ampliação.
- 2- Substituição dos dados experimentais nessa faixa pelos valores sintéticos. Neste caso, também não foram apresentados critérios que justificam a eliminação de dados experimentais.

Ambos os procedimentos foram objetos de controvérsias levantadas por Ponte Neto e Hamza (2004), Cardoso et al (2005) e Hamza et al (2006). Hofmeister et al (2005) também questiona a hipótese de convecção térmica em escala regional na crosta oceânica. Essas questões serão tratadas em maior detalhe nos capítulos posteriores.

4.3.2. Coeficientes Harmônicos e Mapas Globais de 1993

Encontra-se reproduzido na tabela (4.3) o conjunto de coeficientes calculados por Pollack et al (1993). O formato desta tabela é semelhante àquele apresentado nas tabelas anteriores (4.1) e (4.2). Apesar de avanços significativos na compilação de dados experimentais, Pollack et al (1993) limitou a expansão harmônica para o grau 12. Essa limitação implica que a resolução espacial é 15⁰, ou seja, cerca de 1600 km nas áreas de baixas latitudes.

Nota-se que o valor do primeiro coeficiente é $86,67 \text{mW/m}^2$, significativamente superior aos valores correspondentes apresentados nas Tabelas (4.1) e (4.2), implicando num aumento significativo no valor médio do fluxo térmico global. As magnitudes dos demais coeficientes A_{nm} estão no intervalo de -14 a 10, enquanto os dos coeficientes B_{nm} se encontram no intervalo de -17.9 a 10.4.

A análise das amplitudes rms, figura (4.5), dos coeficientes contidos na tabela (4.3), mostra uma tendência de declínio com o aumento do grau 'n'da expansão.



Figura (4.4) – Espectro harmônico do fluxo térmico global (1993).

		Anm	Bnm	
n	m	(mW/m²)	(mW/m²)	
0	0	86,674	0	
1	0	-12,999	0	
1	1	-2,689	-10,417	
2	0	-1,971	0	
2	1	4,578	1,022	
2	2	-14,076	6,507	
3	0	7,112	0	
3	1	-2,934	3,555	
3	2	7,232	-3,295	
3	3	10,299	4,646	
4	0	-3,511	0	
4	1	2,778	-1,873	
4	2	1,728	-2,546	
4	3	-4,822	0,486	
4	4	4,408	-17,946	
5	0	5,316	0	
5	1	-1,984	-2,624	
5	2	2,167	3,835	
5	3	4,57	-6,087	
5	4	-8,353	10,283	
5	5	-6,896	-4,199	
6	0	-5,204	0	
6	1	2,759	3,162	
6	2	2,065	-2,889	
6	3	-2,74	-0,252	
6	4	-0,012	-1,897	
6	5	0,637	0,476	
6	6	3,739	7,849	
7	0	2,01	0	
7	1	0,912	0,116	
7	2	-6,044	-0,179	
7	3	4,999	-0,123	
7	4	-1,605	-3,721	
7	5	-0,334	3,466	
7	6	-4,111	-0,639	
7	7	4,126	-1,659	
8	0	2,621	0	
8	1	-1,376	1,795	
8	2	7,201	1,436	
8	3	-1,947	0,679	
8	4	0,204	1,171	
8	5	1,851	1,771	
8	6	3,579	-0,25	
8	7	1,886	4,903	
8	8	-5,285 -4,41		

		Anm	Bnm
n	m	(mW/m²)	(mW/m²)
9	0	-0,211	0
9	1	3,14	0,886
9	2	-1,36	-3,849
9	3	-3,004	-2,056
9	4	1,947	-2,511
9	5	0,328	-3,064
9	6	1,03	-0,745
9	7	-4,117	-3,888
9	8	6,529	3,889
9	9	-4,084	-0,082
10	0	2,735	0
10	1	-1,624	-1,998
10	2	-1,309	1,333
10	3	4,576	0,641
10	4	-4,506	0,927
10	5	-0,363	-0,972
10	6	-4,528	-1,353
10	7	-0,952	1,81
10	8	-1,104	-0,739
10	9	0,129	0,644
10	10	4,164	-3,463
11	0	-1,708	0
11	1	0,429	2,902
11	2	2,106	0,915
11	3	-5,078	0,595
11	4	3,441	0,907
11	5	0,784	2,762
11	6	0,158	0,782
11	7	-0,377	-0,355
11	8	-0,818	1,851
11	9	3,645	1,336
11	10	-1,765	4,245
11	11	-0,505	-3,52
12	0	1,003	0
12	1	-0,689	-1,476
12	2	-2,359	-0,066
12	3	3,863	0,504
12	4	0,793	-1,034
12	5	-1,761	-0,267
12	6	2,439	-2,484
12	7	-2,08	3,714
12	8	2,237	0,809
12	9	0,289	-0,838
12	10	1,516	-4,821
12	11	4,114	-0,553
12	12	-3,033	2,175

Tabela (4.3) Coeficientes harmônicos determinados para um conjunto selecionado de valores sintéticos, dados experimentais e valores estimados (Pollack et al, 1993).

O mapa elaborado por Pollack et al (1993) com base no conjunto de coeficientes harmônicos da Tabela (4.3) é reproduzido na figura (4.3). Como no caso dos mapas anteriores, os núcleos continentais são caracterizados por fluxo térmico relativamente baixo, mas os valores médios estão na faixa de 40 a 70mW/m². As regiões das cadeias meso-oceânicas são caracterizadas por fluxo térmico relativamente elevado, com valores acima de 90mW/m². A principal anomalia se encontra na cadeia do Leste Pacífico. As cadeias de Sul do oceano Índico e Leste do Pacífico (junto às ilhas Japão e do Taiwan) também aprecem como áreas de fluxo geotérmico elevado. É possível perceber que o fluxo térmico observado nas regiões do Mar Vermelho e dos golfos da Pérsia e da Califórnia aparecem na figura (4.3) com valores ainda mais elevados. Em outras palavras, os dados experimentais para estas regiões indicam um fluxo térmico maior do que aqueles estimados com base nas relações empíricas.



Figura (4.5) – Mapa de Fluxo Geotérmico gerado a partir de coeficientes harmônicos calculados por Pollack et al (1993).
REPRESENTAÇÕES HARMÔNICAS DOS DADOS CORRIGIDOS

Os problemas anotados em relação à estrutura do banco de dados de fluxo térmico no capitulo 2 e as deficiências identificadas nas representações harmônicas anteriores no capítulo 4 apontam para a necessidade de reestruturar a base de dados e desenvolver representações harmônicas apropriadas para avaliação das características térmicas das feições tectônicas em escala global. As reavaliações efetuadas neste projeto de dissertação são constituídas dos seguintes itens:

- 1- Incorporação das correções (decorrentes de erros de digitação e falta de consistência interna) na base de dados IHFC;
- 2- Mudanças na estrutura do Banco de Dados, tornando-o mais eficaz nos processamentos computadorizados;
- 3- Atualização da base de dados, incluindo os resultados das novas medições geotérmicas efetuadas desde a última compilação;
- 4- Homogeneização da base de dados utilizando valores estimados com base nas relações empíricas entre a idade e o fluxo térmico, para as áreas carentes de dados experimentais;
- 5- Eliminação de valores sintéticos na determinação dos coeficientes harmônicos e
- 6- Uso do grau harmônico apropriado para identificação de anomalias térmicas associadas às cadeias meso-oceânicas.

Apresentam-se a seguir descrições resumidas das atividades acima relacionadas.

5.1 Mudanças na Estrutura do Banco de Dados IHFC

A estrutura arcaica do banco de dados de fluxo geotérmico IHFC não permite processamento computadorizado das informações contidas, dificultando, com isso, o processo de verificação dos mesmos. Esta dificuldade de se analisar as informações é o principal fator responsável pela falta de estudos das variações do fluxo geotérmico em escala global. Ainda a falta de um formato consistente para o sistema de coordenadas geográficas tem induzido erros na análise e interpretação destes dados. Descrevem-se neste item as medidas adotadas visando melhorias na estrutura do Banco de Dados Geotérmicos, como parte do desenvolvimento desta dissertação. As reestruturações introduzidas incluem a migração para um sistema baseado em planilhas eletrônicas e verificação detalhada dos registros individuais. Na etapa de migração para planilhas eletrônicas, as partes de textos que correspondem às referências bibliográficas foram retiradas e salvas num arquivo à parte.

As reestruturações propostas foram apresentadas por Cardoso et al (2005), por ocasião da reunião geral promovida pelo IASPEI em Santiago (Chile), na reunião da Comissão Internacional de Fluxo Geotérmico (IHFC). Nesta reunião, membros presentes do IHFC definiram os passos a serem tomados, a fim de se reorganizar o Banco de Dados Mundiais de Fluxo Geotérmico.

5.1.1 Migração para Sistema Baseado em Planilhas Eletrônicas

A fim de contornar essas dificuldades, foi adotado no presente trabalho um sistema baseado em planilhas eletrônicas. Neste sistema, os dados foram divididos em duas partes: a primeira, tabela (5.1), contém informações sobre localização, coordenadas, gradiente de temperatura e condutividade térmica e fluxo térmico, e a segunda contém a lista de referências. A imediata vantagem desta separação é a flexibilidade na utilização destes dados em processamentos automáticos, permitindo de maneira ágil o manuseio de qualquer campo de informação quando necessário.

País	Localidade	Latitude	Longitude	Grad. Temp.	Cond. Térmica	Fluxo térmico
Chile	EL SALVS	-26.2500	-69.5700	25,0	2.36	75,0
Chile	SANTA CL	-26.5300	-70.3000	5,0	4.60	10,0
Chile	CERRO NE	-27.1000	-70.3500	7,0	4.30	36,0
Chile	ELISA	-27.2700	-70.3800	9,0	3.30	36,0
Chile	VALLENAR	-28.9800	-70.8800	10,0	2.17	21,0
Chile	BOQUERON	-28.0800	-70.7200	10,0	2.33	23,0
Chile	LA AFRIC	-33.3300	-70.7500	29,0	2.73	79,0
Chile	DISPUTAD	-33.4700	-70.1700	16,0	3.79	61,0
Chile	FUEGO	-54.0000	-69.0000	32,0	3.01	96,0

Tabela (5.1) – Primeira parte do sistema de planilhas eletrônicas adotadas neste trabalho (dados do Chile).

5.1.2 Mudanças no Formato das Coordenadas

Os formatos das coordenadas geográficas também sofreram alterações. No sistema anterior utilizado pelo IHFC, os valores das coordenadas eram expressas em graus, minutos e segundos. Contudo, havia, freqüentemente, mudanças nos formatos utilizados, decorrente das melhorias na localização por métodos modernos, principalmente para as áreas oceânicas. No sistema adotado nesta dissertação os valores das coordenadas foram recalculados em unidades de graus decimais. Esta mudança teve como objetivo uniformizar os diversos formatos utilizados no sistema anterior e facilitar o processamento de arquivos migrados para as planilhas eletrônicas. Como exemplo, apresenta-se na Tabela (5.2) as coordenadas das localidades das medições em Cuba pelo sistema antego e sistema decimal.

Tabela (5.2) – Coordenadas geográficas das localidades das medições geotérmicas em Cuba pelo sistema antigo e sistema decimal.

	Sistema	a Antigo	Sistema Decimal	
Identificação	Latitude	Longitude	Latitude	Longitude
CUB001	22341N	83566W	22.5683°	-83.9433°
CUB001	22341N	83566W	22.5683°	-83.9433°
CUB001	22341N	83566W	22.5683°	-83.9433°
CUB002	23113N	82016W	23.1883°	-82.0267°
CUB003	23108N	82053W	23.1800°	-82.0883°
CUB004	23059N	81154W	23.0983°	-81.2567°
CUB005	23061N	81188W	23.1017°	-81.3133°
CUB005	23061N	81188W	23.1017°	-81.3133°
CUB005	23061N	81188W	23.1017°	-81.3133°
CUB007	21574N	79084W	21.9567°	-79.1400°
CUB008	21545N	79095W	21.9083°	-79.1583°
CUB009	21575N	58578W	21.9583°	-78.9633°
CUB009	21575N	58578W	21.9583°	-78.9633°
CUB009	21575N	58578W	21.9583°	-78.9633°

5.1.3 Natureza de Erros e Correções

Como foi citado anteriormente, a Comissão Internacional de Fluxo Térmico – IHFC não tinha adotado medidas de controle de qualidade para o Banco de dados. Assim, os erros cometidos nas compilações anteriores foram simplesmente incorporados nas versões mais novas, durante as atualizações periódicas.

A migração para as planilhas eletrônicas abriu facilidades maiores para avaliações computadorizadas das informações contidas nos diversos campos do Banco de dados IHFC. Foram identificados desta forma os erros que foram ignorados nos estudos anteriores. Foram eles:

1- Ocorrência de erros na classificação por países;

2- Ocorrência de erros nas coordenadas, causada aparentemente por falhas na digitação;

3- Inconsistência na organização de dados das áreas de plataforma continental, sendo que parte desses dados é classificada ora como sendo de áreas continentais, ora como sendo de áreas oceânicas;

4- Dados classificados como continentais, mas que pertencem a lagos ou mares interiores.

Correções dos problemas de localização e classificação por países requerem exame detalhado nas informações originais contidas nas referências bibliográficas. Erros grosseiros na localização (ou seja, de larga escala) podem ser facilmente identificados com a utilização de pacotes computacionais de mapeamento que possibilitem a visualização da distribuição geográfica. Pode ser citada como exemplo a distribuição de dados da Suíça, onde os dados adquiridos como parte de projetos de pesquisa que abrangem localidades nos países vizinhos (França, Alemanha, Áustria e Itália) foram cadastrados no Banco de Dados como sendo da Suíça. Neste caso, o problema está na classificação de dados por países, ilustrado no mapa da figura (5.1).

No exemplo ilustrado pela figura (5.2), uma das medidas de fluxo geotérmico para o Marrocos se encontra localizado na República de Mali. É obvio que, neste caso, houve erro de digitação em sua latitude.



Figura (5.1) Localização das medidas de fluxo térmico na Suíça. Note-se a localização de dados nos países vizinhos (França, Itália, Alemanha e Áustria).



Figura (5.2) Localização das medidas de fluxo térmico no Marrocos. Note que um dos dados está localizado na República de Mali.

Os detalhes dos erros na localização para os demais países são apresentados no Anexo (1). É importante notar que foram corrigidos apenas erros de 'larga escala' na localização dos dados, sendo que a verificação dos erros de 'pequena escala' exigiria consultas às fontes bibliográficas. Este procedimento não permite a identificação de erros para as regiões oceânicas onde a divisão entre setores e províncias não são bem definidas.

A prática de classificar dados de áreas oceânicas como parte de dados continentais adjacentes configura-se como outra fonte de confusão. Geralmente a estrutura crustal em áreas da margem continental submete-se a mudanças rápidas com distância da linha da costa, provocando profunda influência no campo térmico. Assim cada dado seria classificado de uma forma melhor caso fosse classificado como pertencendo a uma zona de transição continental-oceânica.

Como exemplo ilustrativo considere o mapa com a localização dos dados de fluxo térmico na Espanha, apresentado na figura (5.3). Este mapa indica que parte dos dados classificados como continentais estão localizados nas áreas de margem continental noroeste (no Mediterrâneo) e ao sul e ao norte (no Atlântico).



Figura (5.3) Localização das medidas de fluxo térmico na Espanha. Note que alguns locais estão em áreas da margem continental noroeste (no Mediterrâneo) e ao sul e ao norte (no Atlântico).

Como segundo exemplo apresenta-se na figura (5.4) o mapa de localização de medições de fluxo geotérmico na Somália. Neste caso, quatro locais de medições de fluxo geotérmico se encontram no Oceano Índico.



Figura (5.4) Localização das medidas de fluxo térmico na Somália. Note que alguns dados estão localizados no Oceano Índico.

A classificação dos dados que se situam em grandes lagos ou nos mares interiores é um outro problema que não foi resolvido de forma satisfatória no banco de dados do IHFC. Como exemplo, nas primeiras compilações, parte dos dados de fluxo geotérmico que estão situados no mar Mediterrâneo aparece como dados continentais da extinta URSS. Este problema também foi apontado por Pollack et al (1993). Entretanto a maioria destes dados continua sendo classificada como dados continentais. Alguns destes lagos interiores (Lago Baikal na Rússia, por exemplo) estão situados em regiões onde a estrutura crustal é diferente daquela em áreas continentais adjacentes. Desta forma, melhor seria classificar os dados de cada área em grupos separados. O mapa da figura (5.5) ilustra a distribuição dos dados continentais da Europa e da parte oeste da antiga URSS. Note que também são incluídos dados do Mar Negro, Mar Cáspio e muitos outros pequenos lagos.



Figura (5.5) Distribuição dos dados de fluxo térmico na Europa (pontos em cor vermelha) e partes da extinta URSS (pontos em cor preta).

A tabela (5.3) apresenta um resumo das correções introduzidas no banco de dados do IHFC. Os dados constantes nos arquivos referentes aos continentes da Ásia, Europa e América do Norte apresentaram maior número de erros. Grande parte dos erros nos dados dos continentes de Ásia e Europa é oriunda de problemas nos arquivos da antiga URSS. No caso da América do Norte parte do problema está na classificação de dados das áreas da margem continental. Erros constatados nos dados do continente Africano são relativamente menores. Alguns destes erros parecem constar nas publicações originais. Diante das dificuldades em obter cópias das publicações anteriores não foi possível verificação detalhada desses erros. Nenhuma correção foi necessária para o continente sul-americano e antártico.

Também foram encontrados dados com localização incorreta nas regiões oceânicas. Contudo, as dificuldades na delimitação das províncias ou regiões oceânicas não permitiram exames detalhados da natureza dos erros.

Continente	Local	Tatal	
Continiente	Correta	Incorreta	Total
África	527	21	548
América Central	83	1	84
América do Sul	169	0	169
Antártida	9	0	9
Ásia	3967	365	4332
Europa	4631	112	4743
América do Norte	4465	156	4621
Austrália e Pacífico	264	23	287
Total	14115	678	14793

Tabela (5.3) Estatística dos problemas encontrados no banco de dados do IHFC.

5.2 Atualização da Base de Dados

Desde a última compilação de dados de fluxo geotérmico realizado por Pollack et al (1993) foram efetuados novas medições de fluxo geotérmico nos continentes da Ásia, América do Sul, América do Norte e Europa. A inclusão desses dados é importante no desenvolvimento das novas representações harmônicas do campo térmico terrestre. Contudo, esta se tornou uma tarefa árdua no contexto do presente trabalho, diante das limitações operacionais. Para ser realizada com pleno êxito, a atualização exigiria pesquisa bibliográfica extensa juntamente com a disponibilidade de mão de obra qualificada para o manuseio dos arquivos e recursos de hardware computacional para digitação de dados. A fim de contornar problemas desta natureza ficou decidido que a tarefa de atualização de dados ficaria restrito somente àquele do continente da América do Sul.

De fato, esta tarefa ficou relativamente fácil, pois havia um Banco de Dados do continente sul-americano disponível no Laboratório de Geotermia do Observatório Nacional. Na compilação de 1993 do IHFC foram incluídos apenas 169 dados de fluxo geotérmico da América do Sul. A partir de 1996 o Laboratório de Geotermia do Observatório Nacional reativou a verão anterior do Banco de Dados Geotérmicos – BADGE, com intuito de reorganizar os dados de fluxo geotérmico do continente sulamericano. Hamza e Muñoz (1996) utilizaram esse acervo de dados na elaboração de mapas de fluxo geotérmico sul-americano. Na compilação de 1996 constava um total de 653 dados. O formato desta compilação é diferente daquela adotada por IHFC. Hamza et al (2005) apresentaram uma nova compilação na qual constam 171 novos dados de fluxo geotérmico da América do Sul. Detalhes desses dados são apresentados no Anexo 1.

A Tabela (5.4) apresenta um resumo dos dados que foi utilizado no trabalho de Hamza et al (2005). Determinações de gradientes térmicos foram efetuadas em diversos paises tais como Brasil, Colômbia, Equador, Paraguai e Peru. Grande parte desses dados é decorrente da utilização de dados de temperaturas de poços de petróleo, para a determinação de gradientes térmicos. Contudo, os progressos obtidos nas determinações de fluxo geotérmico são relativamente pequenos, devido à falta de medições experimentais de condutividade térmica. Essa dificuldade tem prejudicado a qualidade desses dados novos de fluxo geotérmico.

País	\mathbf{N}^{o} de dados		
	IHFC 1993	Hamza et al, 2005	
Argentina	01	63	
Bolívia	30	52	
Brasil	86	434	
Chile	09	56	
Colômbia	01	25	
Equador	02	30	
Paraguai	0	35	
Peru	40	87	
Venezuela	0	40	
Total	169	822	

Tabela (5.4) Distribuição dos dados de fluxo geotérmico nos países do continente sul-americano.

A distribuição geográfica dos dados da América do Sul é ilustrada na figura (5.6). Apesar do aumento no número de dados, a distribuição geográfica continua sendo heterogênea. A disponibilidade de dados do fluxo geotérmico é bastante limitada nas regiões Nordeste e Sudoeste do continente. A figura (5.6) também indica que o fluxo geotérmico é maior principalmente ao longo da Cordilheira Centro-Sul dos Andes e nas cordilheiras do extremo norte, na Venezuela. No interior do continente há indícios da existência de pequenos bolsões de fluxo térmico elevado. Exemplos incluem a região sul do Estado do Ceará, a parte central da bacia de Taubaté e locais na parte leste da Bacia do Paraná.



Figura (5.6) Distribuição dos dados de fluxo térmico para a América do Sul.

5.3 Homogeneização da Base de Dados

Os procedimentos adotados para homogeneização de dados neste trabalho são semelhante àqueles adotados nos trabalhos anteriores de Chapman e Pollack (1975) e Pollack et al (1993).

Construiu-se inicialmente uma malha regular global constituída de células de 5° x 5° . Verificou-se que de um total de 2592 células, 1318 possuem dados experimentais. Em seguida, foram avaliadas as características da distribuição dos dados em relação a essa malha. A densidade de dados é bastante variável, tendo 411 células com mais que dez dados cada, 682 possuem menos de 10 dados e 229

possuem apenas um único dado experimental por célula. O gráfico da figura (5.7) mostra a distribuição geral dos dados nas células de 5°x 5°. A densidade dos dados diminui quase exponencialmente, o que pode ser considerado normal, porém não ideal, para uma distribuição global de dados. Verificou-se também que os dados experimentais cobrem aproximadamente 51% da área total da superfície terrestre.



Figura (5.7) Gráfico indicativo de como estão distribuídos os dados de fluxo geotérmico nas células de 5° x 5°.

A fim de construir uma base homogeneizada de dados foram adotados os seguintes procedimentos:

- 1- Determinação de valores médios para as células com mais de um dado de fluxo geotérmico. Este critério de se utilizar a média aritmética é uma das causas de as representações harmônicas tenderem a suavizar as variações geotérmicas locais; e
- 2- Uso da relação empírica entre a idade tectônica e fluxo térmico para estimar valores para as células que não continham dados experimentais. Isto foi realizado com base nos coeficientes preditores calculados por Chapman e Pollack (1975).

De acordo com o procedimento adotado neste trabalho, foram empregados valores estimados para 1274 células, sendo que havia dados experimentais em 1318 células. Essa conjugação de dados experimentais e valores estimados permitiram a constituição de uma base de dados homogeneizados, que é importante na determinação do conjunto dos coeficientes harmônicos representativos do campo térmico terrestre. As distribuições geográficas das células com dados experimentais e valores estimados são ilustradas na figura (5.8). Nesta figura, os quadrículos de cor azul indicam células com dados experimentais e os de cor branca indicam células com valores estimados.



Figura (5.8) Densidade dos dados de fluxo geotérmico numa malha regular com células de 5° x 5°. Os quadrículos de cor azul indicam células com dados experimentais e os de cor brancos indicam células com valores estimados.

As variações na magnitude do fluxo geotérmico, nesta malha global de dados, são ilustradas na figura (5.9), utilizando-se um sistema de cores para as células. Nesta figura é possível identificar zonas de fluxo térmico elevado (área em cor vermelha). Algumas dessas coincidem aproximadamente com as zonas de tectônica divergente e os contornos das principais placas tectônicas do globo terrestre. As células de cor amarela, que representam um fluxo geotérmico com valores compreendidos entre 50 e 60 mW/m², são os que predominam. Esta faixa de valores abrange a média global dos dados de fluxo geotérmico, de aproximadamente 59mW/m^2 .



Figura (5.9) Distribuição dos dados geotérmicos numa malha com células de 5° x 5°.

O histograma da figura (5.10) ilustra a freqüência de distribuição de fluxo geotérmico. Do total de dados de fluxo utilizados para se calcular os coeficientes harmônicos, 5% estão na faixa de 30 a 40mW/m; 18% destes dados estão na faixa de 40 a 50 mW/m²; a faixa que contém a média global, 50 a 60 mW/m², representa 37% dos dados; 25% a faixa de 60 a 70 mW/m² e apenas 4% dos dados de fluxo geotérmico estão na faixa superior a 90mW/m².



Figura (5.10) Relação entre a faixa de fluxo geotérmico e a freqüência com que estes dados estão distribuídos na malha homogeneizada.

5.4 Determinação dos Coeficientes Harmônicos

O que se pretende a partir de agora é determinar um conjunto de coeficientes harmônicos que seja capaz de reproduzir as características do campo térmico discernível na figura (5.9). Como a distribuição dos dados de fluxo geotérmico sobre a superfície terrestre aparece de forma discretizada, as equações que foram apresentadas no capítulo (3) poderão ser utilizadas.

Como se sabe, os dados de fluxo geotérmico não estão distribuídos de forma contínua sobre a superfície terrestre. Assim, quando se determinou o tamanho da célula que definiu a distribuição global dos dados de fluxo geotérmico, foi também definida, de forma indireta, a discretização destes dados.

Quanto menor a dimensão das células, aqui definidas através de um espaçamento angular, melhor será esta discretização. Ao se utilizar células de dimensões maiores que 5°, perde-se a resolução, pois estará admitindo-se um mesmo fluxo térmico para uma área cujas dimensões são maiores que as variações de fluxo térmico em escala local. Porém muitos são os problemas de se utilizar células muito pequenas, dificuldades computacionais relacionadas ao tempo de processamento dos dados e aumento do número de células que utilizarão dados preditores são alguns destes problemas.

O dimensionamento de células está intimamente relacionado com o problema de erro de atribuição (ou seja, aliasing) e a determinação dos coeficientes. Este problema é descrito em detalhe no item seguinte.

5.4.1 Problema de Erro de Atribuição (Aliasing)

Ao se discretizar uma função contínua poderá se estar cometendo um erro de atribuição chamado "Aliasing". Este erro cometido é um "risco" casual inerente às análises espectrais de dados discretos. Este risco acontece por causa dos limites impostos pelo intervalo de amostragem.

Uma vez que um mínimo de 2 pontos é requerido mesmo para pensar em desenhar uma onda cosseno – ou seja, um ponto para o pico e outro para o cavado – a mais alta freqüência que pode ser representada é a chamada "freqüência de Nyquist", com $\omega_{n/2} = \pi$, ou $f_{n/2} = 0.5$. Uma onda desta freqüência executa um ciclo a cada dois pontos, e assim um conjunto de dados discreto não pode representar explicitamente variações que ocorram com maior freqüência. Pode-se imaginar o que acontece para

o espectro de uma série de dados se ela inclui importantes processos físicos que variam mais rápido que a freqüência de Nyquist. Se assim for, a série de dados é dita "*subamostrada*", o que significa que os pontos na série são muito espaçados para representarem apropriadamente estas rápidas variações.

A figura (5.11) ilustra o significado de "aliasing", os dados de fluxo geotérmico para uma latitude de 40° N estão representados em verde (discretizado de 1° em 1°), em vermelho a mesma seqüência de dados foi amostrada em 5° por 5° .



Figura (5.11) Ilustração de "Aliasing". As variações na freqüência em verde são ditas "aliased" na freqüência da curva em vermelho.

A série de dados foi produzida pela amostragem deste processo em intervalos $\Delta\Phi$ resultando em pontos que surgirão da interceptação das duas curvas. Sendo assim, um número "N" de dados ($N=2\pi/\Delta\phi$) será amostrado. Desta forma a freqüência da curva verde é maior do que a freqüência de Nyquist, significando que a série real oscila muito rápido para ser adequadamente amostrada na resolução dos pontos da curva vermelha.

Porém, se o processo que deu origem aos dados utilizados no cálculo dos coeficientes harmônicos for analisado detalhadamente, será verificado que não se tem acesso à curva contínua a ser discretizada. Os dados existentes já são discretos sobre o globo terrestre. É feito apenas um agrupamento, através do cálculo de uma média,

destes dados em células de 5° x 5°, formando assim uma distribuição discreta de dados a ser reproduzida pelo método dos harmônicos esféricos. As variações de 0 a π de uma destas funções, para uma latitude de 37.5° S são mostradas na figura (5.12).



Figura (5.12) Distribuição dos dados de fluxo geotérmico em função da longitude na latitude 37.5° sul.

5.4.2 O novo conjunto dos Coeficientes Harmônicos

Uma vez realizado este agrupamento o que se pretende é reproduzi-lo da forma mais fiel possível. Para isso, como estamos trabalhando inicialmente com apenas uma latitude, serão necessários $m = \pi/\Delta\phi$ (equação 3.12) coeficientes.

Quando expandimos esta análise para todas as latitudes, deverá haver um polinômio de Legendre com um grau "n" que não ultrapasse a ordem "m" necessária para se ajustar todos os dados sobre uma dada latitude.

Em resumo, o grau do polinômio de Legendre necessário para ajustar de forma a se ter o menor desvio entre todos os dados da função discretizada, será dado por:

$$n = \frac{\pi}{\Delta\phi} = \frac{180^\circ}{5^\circ} = 36$$

Definido o número de coeficientes que será utilizado no ajuste, o passo seguinte foi calculá-los. Para isso as equações (3.39), (3.43) e (3.47) (reproduzidas abaixo na sua forma discretizada) foram utilizadas: - Coeficientes A_{nm} :

$$A'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!} \right)^{1/2} \sum_{\phi=0}^{2\pi} \sum_{\theta=0}^{\pi} \overline{q}(\theta,\phi) \cos m\phi \, \operatorname{sen}\theta \, P_{nm}(\cos\theta) \, \Delta\phi \, \Delta\theta$$

- Coeficientes B_{nm} :

$$B'_{nm} = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{2(2n+1)(n-m)!}{(n+m)!} \right)^{1/2} \sum_{\phi=0}^{2\pi} \sum_{\theta=0}^{\pi} \overline{q}(\theta,\phi) \operatorname{senm}\phi \operatorname{sen}\theta P_{nm}(\cos\theta) \Delta\phi \Delta\theta$$

O polinômio de Legendre foi calculado através da equação (Anexo 2):

$$P_{nm}(\cos(\theta)) = \frac{sen(\theta)^m}{2^n} \sum_{t=0}^{(n-m)/2} (-1)^t \frac{(2n-2t)!}{t! (n-t)! (n-m-2t)!} (\cos(\theta))^{n-m-2t}$$

Os cálculos dos coeficientes utilizando estas equações foram efetuados através de um programa computacional em linguagem FORTRAN. A listagem deste programa se encontra no Anexo - 4. Os resultados obtidos para graus de expansão até 12 (n=12) estão apresentados na tabela (5.5). A tabela no Anexo (3) apresenta os coeficientes com grau "n" até 36.

		Anm	Bnm
n	m	(mW/m ²)	(mW/m ²)
0	0	61.320	0.000
1	0	-1.207	0.000
1	1	-3.411	-3.295
2	0	-1.740	0.000
2	1	1.073	0.694
2	2	-4.200	1.141
3	0	0.792	0.000
3	1	-0.281	0.029
3	2	1.686	-0.730
3	3	3.140	1.617
4	0	-1.880	0.000
4	1	0.015	-0.091
4	2	1.752	0.566
4	3	-0.250	-0.863
4	4	0.250	-4.441
5	0	1.081	0.000
5	1	-1.116	-0.542
5	2	2.046	0.465
5	3	1.833	-0.643
5	4	-2.900	1.171
5	5	-1.965	-1.708
6	0	-1.447	0.000
6	1	1.034	1.398
6	2	1.558	-1.096
6	3	0.327	-0.354
6	4	-0.793	-0.809
6	5	-0.385	0.437
6	6	0.392	1.904
7	0	0.886	0.000
7	1	0.158	-0.703
7	2	-0.973	0.124
7	3	1.242	-0.409
7	4	0.538	-1.160
7	5	0.112	1.171
7	6	-0.568	0.441
7	7	0.780	-0.551
8	0	1.020	0.000
8	1	-0.094	1.534
8	2	1.434	0.237
8	3	-0.548	-0.270
8	4	-0.158	0.190
8	5	0.838	0.560
8	6	1.255	1.453
8	7	0.555	-0.444
8	8	-0.503	-0.094

nm(mW/m2)(mW/m2)90 0.261 0.000 91 1.183 0.183 92 0.174 -0.353 93 -1.816 -0.991 94 0.232 -0.512 95 0.168 -0.139 96 1.360 0.509 97 -0.257 -1.658 98 0.707 0.609 99 0.252 1.378 100 0.402 0.000 101 0.980 -0.106 102 -0.525 0.321 103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.327 -0.050 114 0.578 -0.425 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 1110 0.131 0.050 1111 0.039 -0.178 120 0.128 0.000 121 -0.3				Bnm	
900.2610.000911.1830.183920.174-0.35393-1.816-0.991940.232-0.512950.168-0.139961.3600.50997-0.257-1.658980.7070.609990.2521.3781000.4020.0001010.980-0.106102-0.5250.3211030.5520.008104-0.888-0.2081050.4780.219106-0.600-0.084107-0.7850.227108-0.1260.1431090.3190.51210101.354-0.963110-0.6660.000111-0.338-0.0421120.327-0.0501140.578-0.425115-0.1391.247116-0.045-0.157117-0.251-0.0451190.1401.3211190.1401.32111100.1310.0501111-0.129-0.4681200.128-0.006130.924-0.1781400.132-0.468 <th>n</th> <th>m</th> <th>(mW/m²)</th> <th>(mW/m²)</th>	n	m	(mW/m²)	(mW/m²)	
91 1.183 0.183 92 0.174 -0.353 93 -1.816 -0.991 94 0.232 -0.512 95 0.168 -0.139 96 1.360 0.509 97 -0.257 -1.658 98 0.707 0.609 99 0.252 1.378 100 0.402 0.000 101 0.980 -0.106 102 -0.525 0.321 103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120	9	0	0.261	0.000	
92 0.174 -0.353 93 -1.816 -0.991 94 0.232 -0.512 95 0.168 -0.139 96 1.360 0.509 97 -0.257 -1.658 98 0.707 0.609 99 0.252 1.378 100 0.402 0.000 101 0.980 -0.106 102 -0.525 0.321 103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 13 0.642 <td>9</td> <td>1</td> <td>1.183</td> <td>0.183</td>	9	1	1.183	0.183	
93 -1.816 -0.991 94 0.232 -0.512 95 0.168 -0.139 96 1.360 0.509 97 -0.257 -1.658 98 0.707 0.609 99 0.252 1.378 100 0.402 0.000 101 0.980 -0.106 102 -0.525 0.321 103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 139 0.140 1.321 149 0	9	2	0.174	-0.353	
94 0.232 -0.512 95 0.168 -0.139 96 1.360 0.509 97 -0.257 -1.658 98 0.707 0.609 99 0.252 1.378 100 0.402 0.000 101 0.980 -0.106 102 -0.525 0.321 103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 119 0.140 1.321 119 0.140 1.321 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 130.602 0.128 0.000 1412 <t< td=""><td>9</td><td>3</td><td>-1.816</td><td>-0.991</td></t<>	9	3	-1.816	-0.991	
95 0.168 -0.139 96 1.360 0.509 97 -0.257 -1.658 98 0.707 0.609 99 0.252 1.378 100 0.402 0.000 101 0.980 -0.106 102 -0.525 0.321 103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.128 0.000 121 -0.428 -0.178 122 0.033 0.527 137 -0.251 -0.468 149 0.140 1.321 15 -0.139 -0.468 16 0.033 0	9	4	0.232	-0.512	
96 1.360 0.509 97 -0.257 -1.658 98 0.707 0.609 99 0.252 1.378 100 0.402 0.000 101 0.980 -0.106 102 -0.525 0.321 103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120 0.128 0.000 121 -0.428 -0.1181 125 -0.428 -0.1181 125 -0.428 -0.1181 1210 0.642 -0.899 12	9	5	0.168	-0.139	
97 -0.257 -1.658 98 0.707 0.609 99 0.252 1.378 100 0.402 0.000 101 0.980 -0.106 102 -0.525 0.321 103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 1210 0.642 -0.899 1211 0.119 -0.487 1210 0.642 -0.899 1211 0.119 -0.487	9	6	1.360	0.509	
98 0.707 0.609 99 0.252 1.378 100 0.402 0.000 101 0.980 -0.106 102 -0.525 0.321 103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 126 0.749 -0.608 127 <td>9</td> <td>7</td> <td>-0.257</td> <td>-1.658</td>	9	7	-0.257	-1.658	
990.2521.3781000.4020.0001010.980 -0.106 102 -0.525 0.3211030.5520.008104 -0.888 -0.208 1050.4780.219106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227108 -0.126 0.1431090.3190.51210101.354 -0.963 110 -0.666 0.000111 -0.338 -0.042 1120.3200.216113 -0.237 -0.050 1140.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 1190.140 1.321 1190.140 1.321 11100.1310.0501111 -0.039 -0.178 1220.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 126 0.749 -0.608 127 -0.125 -0.006 128 0.122 1.280 1211 0.119 -0.487 1212 10 0.642 1	9	8	0.707	0.609	
100 0.402 0.000 101 0.980 -0.106 102 -0.525 0.321 103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 10 0.128 0.000 121 -0.039 12 2 0.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 126 0.749 -0.608 127 -0.125 -0.006 128 0.122 1.280 1210 0.642 -0.899 1211<	9	9	0.252	1.378	
101 0.980 -0.106 10 2 -0.525 0.321 10 3 0.552 0.008 10 4 -0.888 -0.208 10 5 0.478 0.219 10 6 -0.600 -0.084 10 7 -0.785 0.227 10 8 -0.126 0.143 10 9 0.319 0.512 10 10 1.354 -0.963 11 0 -0.666 0.000 11 1 -0.338 -0.042 11 2 0.320 0.216 11 3 -0.237 -0.050 11 4 0.578 -0.405 11 5 -0.139 1.247 11 6 -0.045 -0.157 11 7 -0.251 -0.045 11 8 0.356 0.187 11 9 0.140 1.321 11 10 0.131 0.050 11 11 -0.129 -0.468 12 0 0.128 0.000 12 1 -0.039 -0.178 12 2 0.033 0.527 12 3 0.808 0.010 12 4 0.091 -0.418 12 5 -0.428 -0.181 12 9 -0.132 0.287 12 10 0.642 -0.899 12 11 0.119 -0.487 12 <	10	0	0.402	0.000	
10 2 -0.525 0.321 10 3 0.552 0.008 10 4 -0.888 -0.208 10 5 0.478 0.219 10 6 -0.600 -0.084 10 7 -0.785 0.227 10 8 -0.126 0.143 10 9 0.319 0.512 10 10 1.354 -0.963 11 0 -0.666 0.000 11 1 -0.338 -0.042 11 2 0.320 0.216 11 3 -0.237 -0.050 11 4 0.578 -0.405 11 5 -0.139 1.247 11 6 -0.045 -0.157 11 7 -0.251 -0.045 11 8 0.356 0.187 11 9 0.140 1.321 11 10 0.131 0.050 11 11 0.039 -0.178 12 0 0.128 0.000 12 1 -0.039 -0.178 12 2 0.033 0.527 12 3 0.808 0.010 12 4 0.091 -0.418 12 7 -0.125 -0.006 12 8 0.122 1.280 12 12 0.642 -0.899 12 11 0.119 -0.487 12 12	10	1	0.980	-0.106	
103 0.552 0.008 104 -0.888 -0.208 105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.039 -0.178 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 126 0.749 -0.608 127 -0.132 0.287 1210 0.642 -0.899 1211 0.119 -0.487 1212 12 -0.535 0.733	10	2	-0.525	0.321	
10 4 -0.888 -0.208 10 5 0.478 0.219 10 6 -0.600 -0.084 10 7 -0.785 0.227 10 8 -0.126 0.143 10 9 0.319 0.512 10 10 1.354 -0.963 11 0 -0.666 0.000 11 1 -0.338 -0.042 11 2 0.320 0.216 11 3 -0.237 -0.050 11 4 0.578 -0.405 11 5 -0.139 1.247 11 6 -0.045 -0.157 11 7 -0.251 -0.045 11 8 0.356 0.187 11 9 0.140 1.321 11 10 0.131 0.050 11 11 10 0.131 0.000 12 1 -0.039 12 1 -0.039 -0.178 12 2 0.033 0.527 12 3 0.808 0.010 12 4 0.091 -0.418 12 6 0.749 -0.608 12 7 -0.125 -0.006 12 8 0.122 1.280 12 9 -0.132 0.287 12 10 0.642 -0.899 12 11 0.119 -0.487 12 12 </td <td>10</td> <td>3</td> <td>0.552</td> <td>0.008</td>	10	3	0.552	0.008	
105 0.478 0.219 106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 126 0.749 -0.608 127 -0.125 -0.006 128 0.122 1.280 1210 0.642 -0.899 1211 0.119 -0.487 1212 -0.535 0.733	10	4	-0.888	-0.208	
106 -0.600 -0.084 107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 126 0.749 -0.608 127 -0.125 -0.006 128 0.122 1.280 1210 0.642 -0.899 1211 0.119 -0.487 1212 -0.535 0.733	10	5	0.478	0.219	
107 -0.785 0.227 108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 126 0.749 -0.608 127 -0.125 -0.006 128 0.122 1.280 1210 0.642 -0.899 1211 0.119 -0.487 1212 -0.535 0.733	10	6	-0.600	-0.084	
108 -0.126 0.143 109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 126 0.749 -0.608 127 -0.125 -0.006 128 0.122 1.280 1210 0.642 -0.899 1211 0.119 -0.487 1212 -0.535 0.733	10	7	-0.785	0.227	
109 0.319 0.512 1010 1.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 129 -0.132 0.287 1210 0.642 -0.899 1211 0.119 -0.487 1212 -0.535 0.733	10	8	-0.126	0.143	
10101.354 -0.963 110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 126 0.749 -0.608 127 -0.125 -0.006 128 0.122 1.280 1210 0.642 -0.899 1211 0.119 -0.487 1212 12 -0.535 0.733	10	9	0.319	0.512	
110 -0.666 0.000 111 -0.338 -0.042 112 0.320 0.216 113 -0.237 -0.050 114 0.578 -0.405 115 -0.139 1.247 116 -0.045 -0.157 117 -0.251 -0.045 118 0.356 0.187 119 0.140 1.321 1110 0.131 0.050 1111 -0.129 -0.468 120 0.128 0.000 121 -0.039 -0.178 122 0.033 0.527 123 0.808 0.010 124 0.091 -0.418 125 -0.428 -0.181 129 -0.132 0.287 1210 0.642 -0.899 1211 0.119 -0.487 1212 2.555 0.733	10	10	1.354	-0.963	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	0	-0.666	0.000	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	1	-0.338	-0.042	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	2	0.320	0.216	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	3	-0.237	-0.050	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	4	0.578	-0.405	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	5	-0.139	1.247	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	6	-0.045	-0.157	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	7	-0.251	-0.045	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	8	0.356	0.187	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	9	0.140	1.321	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	10	0.131	0.050	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	11	11	-0.129	-0.468	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	12	0	0.128	0.000	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	12	1	-0.039	-0.178	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	12	2	0.033	0.527	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	12	3	0.808	0.010	
$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	12	4	0.091	-0.418	
12 6 0.749 -0.608 12 7 -0.125 -0.006 12 8 0.122 1.280 12 9 -0.132 0.287 12 10 0.642 -0.899 12 11 0.119 -0.487 12 12 0.535 0.733	12	5	-0.428	-0.181	
12 7 -0.125 -0.006 12 8 0.122 1.280 12 9 -0.132 0.287 12 10 0.642 -0.899 12 11 0.119 -0.487 12 12 0.535 0.733	12	6	0.749	-0.608	
1280.1221.280129-0.1320.28712100.642-0.89912110.119-0.4871212-0.5350.733	12	7	-0.125	-0.006	
129-0.1320.28712100.642-0.89912110.119-0.4871212-0.5350.733	12	8	0.122	1.280	
12100.642-0.89912110.119-0.4871212-0.5350.733	12	9	-0.132	0.287	
12110.119-0.4871212-0.5350.733	12	10	0.642	-0.899	
12 12 -0.535 0.733	12	11	0.119	-0.487	
	12	12	-0.535	0.733	

Tabela (5.5) O conjunto de coeficientes reavaliados para expansão harmônica de grau 12.

5.4.3. Análise Espectral e Qualidade do Ajuste

A contribuição de cada harmônico de grau "n" pode ser verificada a partir dos respectivos valores de amplitude, que é raiz da media quadrática (rms) dos coeficientes da expansão. A amplitude rms é frequentemente interpretada como indicativo do conteúdo energético de espectro de potência. No presente caso a variação de amplitude rms é apresentada no gráfico (5.13). Os harmônicos de grau 1 até 5 representam aproximadamente 39% do valor médio do fluxo geotérmico, os harmônicos compreendidos entre os graus 6 e 12 contribuem com 35% do total deste valor médio e os harmônicos entre 12 e 36 com 40% deste valor.



Figura (5.13) Espectro harmônico do fluxo térmico global (2006).

Observando o gráfico acima se pode perceber que a maior parte da "energia" está distribuída nos harmônicos compreendidos entre os graus 1 e 11. A partir do grau 12, a amplitude de cada harmônico é cerca de 1 mW/m².

A interpretação correta dos resultados apresentados no gráfico (5.13) é fundamental na análise dos harmônicos esféricos. No cálculo do fluxo geotérmico em uma determinada região do globo, cada grau e ordem das funções associadas de Legendre contribuem com certa parcela de fluxo. A dimensão de cada uma destas regiões depende do grau, da ordem e de sua latitude.

A amplitude final é uma combinação de resultados obtidos por produtos de valores com sinais que dependem da latitude, longitude, e dos sinais dos próprios coeficientes A_{nm} e B_{nm} . Assim, para aumentar a resolução, ou seja, para se poderem

representar pequenas feições no campo geotérmico são necessárias um número maior de coeficientes. Então, é obvio que os coeficientes de graus maiores não podem assumir valores elevados.

Esta questão pode ser mais bem compreendida com base em considerações de qualidade de ajuste. A qualidade do ajuste pode ser verificada em função do "Coeficiente de Determinação" x², dado por:

$$x^{2} = \frac{\sum_{N=1}^{N} \left(q'(\theta, \phi) - \overline{q} \right)^{2}}{\sum_{N=1}^{N} \left(q(\theta, \phi) - \overline{q} \right)^{2}}$$
(5.1)

Onde \overline{q} representa o valor do fluxo térmico médio da seqüência de dados, $q'(\theta,\phi)$ representa o valor calculado pelos coeficientes harmônicos, $q(\theta,\phi)$, o valor na seqüência de dados e x^2 a coeficiente de determinação. Quanto mais próximo x^2 estiver da unidade, melhor será o ajuste. Note que o coeficiente de determinação é uma medida da proporção da variação total dos dados em torno da média. De fato, o numerador desta expressão representa a soma dos quadrados dos desvios de cada ponto da curva de ajuste ao ponto médio (\overline{q}) dos pontos dados. Já o denominador representa a soma dos quadrados dos desvios de cada ponto dado ao valor médio. Desta forma, para se testar a qualidade do ajuste, utilizou-se de forma crescente os coeficientes pares da série, desde n=0 a n=36, para calcular o fluxo geotérmico em todos os pontos da malha 5° x 5°. Após a substituição dos valores obtidos na equação (5.1) chega-se ao seguinte resultado, apresentado na figura (5.14).



Figura (5.14) Relação entre a qualidade do ajuste e o grau do Polinômio de Legendre.

Pode-se perceber então que para n = 36 teremos os valores do fluxo geotérmico calculados pelo método dos harmônicos esféricos com a melhor "qualidade" possível, ou seja, x² é aproximadamente 1.

5.5. Elaboração dos Mapas Globais

De posse dos coeficientes harmônicos é possível determinar o fluxo geotérmico em qualquer parte do globo terrestre. Para este fim foi desenvolvido, especialmente para este trabalho, um programa computacional em linguagem FORTRAN. A listagem deste programa se encontra no Anexo - 5. O referido programa permite o cálculo do fluxo geotérmico terrestre numa malha desejada para qualquer grau de Legendre.

5.5.1 Mapa Global correspondente de Expansão Harmônica de Grau 12

Como primeiro passo na elaboração dos mapas globais, a superfície do globo terrestre foi novamente dividido em células de 5° x 5°. No centro de cada uma destas células foi calculado o valor do fluxo geotérmico utilizando os coeficientes de expansão harmônica. O mapa elaborado com base no conjunto de coeficientes harmônicos do grau 12 (Tabela 5.3) é reproduzido na figura (5.15). O pacote computacional GMT (Wessel e Smith, 1998) foi utilizado para esta finalidade. Este mapa possui uma resolução de 15°, pois foi calculado para grau harmônico 12.

O mapa revela as características do campo térmico em escala global. A base mista de dados experimentais e valores estimados parecem ter contribuído para uma delimitação melhor das feições de fluxo térmico em escala global. É fácil notar que os núcleos continentais são caracterizados por fluxo térmico relativamente baixo, com valores menores que 60mW/m^2 . Como exemplos citam-se os continentes da África, América do Sul, América do Norte, Ásia e Antártida. Por outro lado, as regiões de cadeias meso-oceânicas são caracterizadas por valores de fluxo térmico relativamente elevado, com valores acima de 70mW/m^2 . A principal anomalia, com valores de fluxo geotérmico maior que 80mW/m^2 , se encontra na cadeia do Leste do Pacífico. As cadeias no sul do Oceano Índico e Leste do Pacífico e Mar do Japão também aparecem como áreas de fluxo geotérmico elevado (isso é: > 80mW/m^2).



Figura (5.15) Mapa de Fluxo Geotérmico gerado a partir de coeficientes harmônicos de grau 12, calculados neste trabalho.

5.5.2 Mapa Global correspondente de Expansão Harmônica de Grau 36

Os procedimentos adotados na elaboração de mapa global correspondente a expansão harmônica de grau 36 são semelhantes àqueles do item anterior. O mapa elaborado com base no conjunto de coeficientes harmônicos do grau 36 (Anexo 3) é reproduzido na figura (5.16). Este mapa possui uma resolução de 5°, pois foi calculado para grau harmônico 36.

Percebe-se nitidamente a melhoria na resolução deste mapa global em comparação com o mapa anterior. As feições encontram-se realçados e seus contornos mais bem definidos. Como no caso do mapa global anterior, os núcleos continentais são caracterizados por fluxo térmico relativamente baixo, mas os valores médios estão na faixa de 40 a 70mW/m². As regiões das cadeias meso-oceânicas são caracterizadas por fluxo térmico relativamente elevado, com valores acima de 90mW/m². A principal anomalia se encontra na cadeia do Leste de Pacífico. As cadeias de sul do Oceano Índico e Mar do Japão também aparecem como áreas de

fluxo geotérmico elevado. Identificam-se ainda, anomalias de pequeno porte nas regiões das ilhas da Indonésia, Mar Vermelho e Mediterrâneo.

Consta-se no Anexo – 6 os mapas referentes às representações harmônicas de grau 1 a 36.



Figura (5.16) Mapa de Fluxo Geotérmico gerado a partir de coeficientes harmônicos calculados neste trabalho (Grau 36).

DISCUSSÕES E CONCLUSÕES

6

Os resultados alcançados neste trabalho de dissertação apontam para um novo direcionamento nas questões relacionadas com a estrutura e a atualização do Banco de Dados Geotérmicos e na representação harmônica do fluxo térmico terrestre. A abordagem deste direcionamento leva em consideração os seguintes itens:

- 1- Análise comparativa das representações harmônicas;
- 2- Natureza da circulação hidrotermal nas cadeias meso-oceânicas;
- 3- Problemas inerentes no uso de valores sintéticos;
- 4- Análises comparativas de representações harmônicas e numéricas e
- 5- Implicações sobre o balanço térmico da Terra.
- O enfoque deste capítulo está na discussão e análise dessas questões.

6.1 Análise Comparativa das Representações Harmônicas

Os coeficientes harmônicos calculados neste trabalho apresentam semelhanças com aquelas determinadas por Chapman e Pollack (1975), mas diferem significativamente dos calculados por Pollack et al (1993). Por exemplo, o valor médio global de fluxo geotérmico estimado neste trabalho é $61 \pm 5 \text{ mW/m}^2$, em razoável concordância com valor de $59 \pm 5 \text{ mW/m}^2$ obtido por Chapman e Pollack (1975). No entanto, o valor médio global calculado por Pollack et al (1993) é de $86 \pm 5 \text{ mW/m}^2$, o que é significativamente superior.

Diferenças desta natureza também têm conseqüências na elaboração dos mapas globais. Análise comparativa dos mapas globais, com base nos conjuntos de coeficientes, é uma das formas de examinar a natureza das diferenças nas representações harmônicas. A fim de realçar melhor a diferença nos mapas globais, foram calculadas as diferenças nos valores de fluxo térmico entre as representações harmônicas. As diferenças em relação aos resultados de Chapman e Pollack (1975) apontam para valores na faixa de -40 a +40 mW/m². Por outro lado, o mapa global das diferenças em relação aos resultados de Pollack et al (1993), apresentado na figura (6.1), apontam para valores na faixa de -80 a 250 mW/m².



Figura (6.1) Mapa das diferenças de fluxo geotérmico calculado a partir dos coeficientes harmônicos obtidos por Pollack et al (1993) e pelos coeficientes calculados neste trabalho (Grau 36).

Nesta figura, as cores azuis indicam áreas onde os valores de fluxo térmico calculados neste trabalho são superiores aos calculados por Pollack et al (1993). Por outro lado, áreas em cores verde, amarela e vermelha indicam zonas onde o fluxo térmico calculado pelos coeficientes de Pollack et al (1993) é superior aos determinados neste trabalho. As diferenças alcançam valores superiores a 100mW/m² em três áreas oceânicas, a saber: a porção sul da cadeia do Leste do Pacífico; a cadeia do Atlântico-Sul e a cadeia do sudoeste do Oceano Índico.

Na literatura não foram encontradas evidências independentes (sísmicas, magnéticas, gravimétricas ou geodésicas) sobre a existência de condições geotérmicas anômalas nestas regiões. Portanto, é provável que essas anomalias do fluxo térmico sejam artefatos, oriundas de uso extensivo de valores sintéticos. Neste contexto, convém notar que as regiões onde ocorrem as maiores diferenças estão situadas nas áreas oceânicas.

6.2 Circulação Hidrotermal na Crosta das Cadeias Oceânicas

Os levantamentos geológicos e geofísicos em áreas oceânicas, realizadas nas últimas décadas, identificaram ocorrências de atividades magmáticas e surgimento de fluidos hidrotermais nas zonas de cadeias oceânicas (Williams et al, 1974). Os dados geoquímicos indicam que os fluidos hidrotermais são descargas de sistemas de circulação, situadas nas zonas de fraturas. Resultados das medições de fluxo geotérmico indicam valores elevados (isso é, acima do valor médio global) nas áreas das cadeias. Contudo, também foram constatadas existências de valores baixos (isso é, abaixo do valor médio global) em locais relativamente próximos. A coexistência de valores altos e baixos em áreas cujas dimensões são inferiores ás zonas de fraturas, é indicativa de atuação de um processo de redistribuição de calor nas áreas de cadeias oceânicas. O mecanismo mais provável é a circulação de água do mar através de sistemas de fraturas da crosta oceânica, o que gera zonas de recarga e descarga em locais que dependem das condições hidrogeológicas e do campo térmico. Este conjunto de observações foi interpretado por Parsons e Sclater [1977], Sclater et al [1980], Stein e Stein [1992] como sendo indicativo de transporte de calor por circulação hidrotermal na região de cadeias. De acordo com esta interpretação, os dados experimentais de fluxo geotérmico das áreas de cadeias oceânicas subestimam o fluxo geotérmico, pois representam apenas o componente condutivo de calor.

Contudo, há indícios de que a área afetada pela circulação hidrotermal se limita às zonas de fraturas das cadeias oceânicas. Em outras palavras, não há indícios que a circulação hidrotermal se estenda para toda crosta oceânica fora da região das cadeias. As principais evidências que dão sustentação para esta linha de raciocínio são as seguintes:

- 1- Não foram constatadas ocorrências de atividades magmáticas fora da zona central das cadeias.
- 2- As fraturas relacionadas com o processo de tectônica divergente e que não possuem cobertura sedimentar são presentes somente na região central das cadeias.
- 3- A grande parte das medições experimentais indica valores do fluxo térmico normal fora da região de cadeias, o que implica a ausência de processos de advecção.

- 4- A largura da faixa onde ocorre circulação hidrotermal é inferior a algumas centenas de quilômetros do eixo principal das cadeias (Williams et al, 1974). Essa característica indica que apenas fraturas próximas da cadeia central possuem permeabilidade suficiente para permitir circulação profunda da água do mar.
- 5- As taxas de sedimentação nas áreas oceânicas geram coberturas impermeáveis da crosta com idades maiores que alguns milhões de anos, impedindo desta forma recarga e descarga direta de fluidos presentes nas fraturas.
- 6- O pacote sedimentar no topo da crosta atua como uma camada confinante onde a transferência de calor é totalmente por condução.
- 7- As ocorrências de reações químicas propiciam precipitação de minerais hidrotermais em fraturas contribuindo desta forma para redução da permeabilidade das fraturas.

Apesar dessas evidências contra a circulação hidrotermal em escala regional, Pollack et al (1993) utilizaram a hipótese de convecção térmica na crosta oceânica como justificativa para o uso de valores sintéticos de fluxo geotérmico em áreas que se estendem além das regiões das cadeias oceânicas.

Os resultados obtidos por Pollack et al (1993) com a utilização de dados sintéticos foram objetos de controvérsias levantadas por Ponte Neto e Hamza (2004), Cardoso et al (2005), Hamza et al (2006) e Hofmeister et al (2005). Segundo Hofmeister e Criss (2004), as diferenças existentes entre os valores calculados pelo modelo de esfriamento de placas e obtidos diretamente por medidas experimentais de fluxo térmico não são devidos às circulações hidrotermais. A justificativa é de que as fontes magmáticas proporcionam pouca energia e o número de Rayleigh é muito pequeno para produzir uma convecção intensa em escala oceânica.

6.3 Problemas Inerentes no Uso de Valores Sintéticos

Vimos nos capítulos anteriores que a expansão harmônica de grau 12 não possui resolução adequada para representação de anomalias de fluxo geotérmico das cadeias oceânicas. No trabalho de Pollack et al (1993) este problema se encontra superado através de uso de valores sintéticos elevados de fluxo geotérmico para a região das cadeias. Contudo, estes autores ignoraram o fato que a prática de inserir valores teóricos elevados de fluxo geotérmico para a região de cadeias afeta também a representação harmônica de baixo grau nas demais regiões. Em outras palavras, valores sintéticos elevados na região de cadeias oceânicas afetam a representação harmônica do fluxo térmico em áreas onde não há circulação hidrotermal, como por exemplo, nas áreas de bacias oceânicas e nas áreas cratônicas continentais. Este problema poderá ser minimizado somente em representações harmônicas de grau compatível com as dimensões das células.

A natureza do problema acima descrito poderá ser ilustrada considerando a distribuição de dados de fluxo geotérmico na área do oceano Atlântico (Cardoso e Hamza, 2006). De acordo com o Banco de dados IHFC, medições geotérmicas foram efetuadas em 1241 locais, distribuídos em 14 regiões. Valores médios de fluxo geotérmico dessas regiões, apresentados na Tabela (6.1), estão na faixa de 40 a 165mW/m². Valores maiores que 80mW/m² foram encontrados somente nas áreas de cadeias. Fora das cadeias os valores encontrados são inferiores a 70 mW/m². Essa característica também é evidente em mapas de representação numérica do fluxo geotérmico (Cardoso e Hamza, 2006).

D!?.	NT	Fluxo Geotérmico (mW/m ²)		
Regiao	IN	Média	σ	
Caribe Central	19	62,4	36,4	
I M V	19	52,7	17,5	
Atlântico Central	198	66,7	35,9	
Caribe	24	144,2	63,1	
Atlântico Caribenho	40	85,1	49,9	
Golfo de México	72	50,5	14,1	
Islândia	27	165,3	65,9	
Leste do Canadá	16	40,3	11,0	
Meso-Atlântico	251	62,8	29,0	
Atlântico Norte	234	101,4	73,6	
Área de Reykjanes	52	76,9	28,7	
Atlântico Sul	15	78,6	58,7	
Oeste da África	261	65,7	26,6	
Oeste do Atlântico	13	66,3	16,7	
Total	1241	75,5	37,6	

Tabela (6.1) Valores médios de fluxo geotérmico nas principais zonas do oceano Atlântico.

A fim de demonstrar a natureza dos problemas com a utilização de dados sintéticos, foi elaborado um mapa de fluxo geotérmico da área do oceano Atlântico, com base nos coeficientes calculados por Pollack et al (1993). O mapa resultante, apresentado na figura (6.2), indica que quase toda região do Atlântico é caracterizada por anomalias de fluxo geotérmico com valores acima de 80mW/m². De acordo com este mapa os valores de fluxo geotérmico menor que 70mW/m² podem ser encontrados apenas ao longo das faixas estreitas, junto às margens continentais. Obviamente essa característica é incompatível com dados experimentais da Tabela (6.1).



Figura (6.2) Mapa de fluxo geotérmico da região do oceano Atlântico, elaborado com base no conjunto de coeficientes harmônicos de Pollack et al (1993).

A análise do mapa da figura (6.2) indica dois problemas: uso de valore sintéticos e emprego de baixo grau de expansão harmônica. O mapa elaborado com base no conjunto de coeficientes harmônicos de expansão de grau 36 é apresentado na figura (6.3). O mapa revela que valores elevados de fluxo geotérmico (> 70 mW/m²) ocorrem somente nas regiões de cadeias do meso-atlântico. As regiões de bacias sedimentares distantes de cadeias são caracterizadas por valores de fluxo geotérmico se de fluxo geotérmicos de fluxo geotérmicos de fluxo geotérmicos de fluxo de



Figura (6.3) Mapa de fluxo geotérmico da região do oceano Atlântico, elaborado com base no conjunto de coeficientes harmônicos deste trabalho, correspondente à expansão harmônica de grau 36.

6.4 Comparações com as Representações Numéricas

Um estudo comparativo das representações do fluxo térmico condutivo, pelo método dos harmônicos esféricos (coeficientes de Legendre publicado em 1975 (SHC75), 1993 (SHC93) e neste trabalho (SHC06)) e pelos métodos numéricos, foi realizado no continente americano e na Austrália. A razão para a escolha dessas áreas continentais é que os campos térmicos nestas regiões (diferentemente das áreas de dorsais oceânicas) são relativamente livres de perturbações hidrológicas que surgem na circulação profunda de fluidos na crosta. As representações numéricas são caracterizadas por ter relativo êxito na identificação das anomalias de fluxo térmico regionais na Austrália central e no segmento do sudoeste do cinto andino na América do Sul.

6.4.1 Austrália

Considere inicialmente a representação numérica do fluxo geotérmico para a Austrália, figura (6.4). Os pontos em preto representam as localizações dos dados experimentais de fluxo geotérmico neste continente.



Figura (6.4) Mapa de fluxo térmico regional do continente australiano baseado em dados experimentais.

As linhas de contorno indicam que os valores de fluxo térmico estão compreendidos em um intervalo que varia de 25 a 125 mW/m². Pode-se perceber que a região de maior fluxo térmico está localizada na parte central da Austrália, contrastando com as partes orientais e ocidentais que possuem valores de fluxo geotérmico considerado normal.

Seja agora a representação harmônica da Austrália conforme apresentado na figura (6.5). Este mapa foi produzido calculando-se o fluxo geotérmico a partir dos coeficientes harmônicos obtidos neste trabalho. A região escolhida se estende de 110 a 160 graus de longitude oeste, e entre -45 e -10 graus de latitude sul, e foi dividida em células de 5° x 5°. As coordenadas localizadas no centro de cada célula foram utilizadas como coordenadas para o cálculo do fluxo geotérmico.



Figura (6.5) Representação harmônica do fluxo geotérmico para a Austrália baseada nos coeficientes calculados neste trabalho (SHC06).

Pode-se perceber que o padrão apresentado por esta figura é semelhante àquele obtido para a representação numérica para a Austrália, estando, portanto de acordo com as características termo-tectônicas conhecidas deste país (Refugo, 1982). Este mapa é semelhante ao obtido com os coeficientes calculados por Chapman e Pollack (1975), figura (6.6), porém, em algumas áreas, é possível perceber que o nível de detalhamento é maior. Como exemplo, na Tasmânia têm-se agora duas faixas de valores de fluxo geotérmico.



Figura (6.6) Representação harmônica do fluxo geotérmico para a Austrália baseada nos coeficientes SHC75.

6.4.2 América do Sul

No caso de América do Sul, o mapa apresentado na figura (6.7) revela que o fluxo geotérmico é relativamente normal (na gama de 30 a 80 mW/m²) na maioria das partes do continente sul-americano. Ocorrências de valores altos de fluxo térmico (>100 mW/m²) são principalmente restringidos à parte sul da região andina (no Chile e Argentina) e na região do Planalto (principalmente na Bolívia). Anomalias Isoladas também acontecem na parte central da Colômbia, norte da Venezuela e na região central do Brasil.

Com a inclusão dos dados do Observatório Nacional espera-se que a representação por harmônicos esféricos possua uma maior concordância com os mapas gerados a partir dos dados experimentais, tal qual o obtido por Hamza e Muñoz (1996).



Figura (6.7) Mapa de fluxo térmico regional do continente sul-americano baseado em dados experimentais.

Observando as figuras (6.8) e (6.9), pode-se perceber que os conjuntos de coeficientes harmônicos calculados por Chapman e Pollack (1975) e Pollack et al (1993) não são capazes reproduzir os padrões de fluxo geotérmico apresentados pela representação numérica no continente sul-americano. Isto se deve, em grande parte, à falta de dados de fluxo geotérmico existentes para este continente na época destes estudos.



Figura (6.8) Representação harmônica do fluxo geotérmico para o continente sulamericano baseada nos coeficientes SHC75.

O mapa acima revela zonas de alto fluxo de calor ao longo da região andina e uma zona com fluxo geotérmico normal nas partes orientais. Pode-se perceber também que não apresenta as mesmas feições apresentadas na figura (6.7), pois, além da baixa resolução utilizada (15 graus como já mencionado), o banco de dados utilizado por Chapman e Pollack (1975) possuía menos do que 30 dados para este continente.


Figura (6.9) Representação harmônica do fluxo geotérmico para o continente sulamericano baseada nos coeficientes SHC93.

O mapa apresentado na figura (6.9) mostra fluxo geotérmico do continente sul-americano baseado nos valores dos coeficientes SHC93. Este revela áreas de fluxo de calor relativamente alto (>80 mW/m2) nas partes sul do Chile e da Argentina e ao longo da área do litoral norte do Peru. Nas partes orientais há uma faixa na direção norte-sul com valores de fluxo térmico que varia de normal a moderadamente alto (70 a 100 mW/m2). Nas partes restantes os valores de fluxo de calor positiva ao longo da costa ocidental de Peru é incompatível com os dados de fluxo geotérmico observacionais.



Figura (6.10) Representação harmônica do fluxo geotérmico para o continente sulamericano baseada nos coeficientes obtidos neste trabalho.

Pode-se perceber que o mapa apresentado na figura (6.10), tal qual o apresentado na figura (6.7), revela um fluxo relativamente normal (numa faixa de 30 a 80 mW/m²) na maioria das regiões da América do Sul. Ocorrências de valores superiores a 100mW/m² estão restringidos à partes sul da região andina (no Chile e Argentina) e na região do Planalto da Bolívia. Também pode ser verificado valor desta magnitude na região nordeste do Brasil. Desta forma, a análise do mapa geotérmico calculado a partir do conjunto de coeficientes obtidos neste trabalho, para o continente Sul-Americano, mostra que, agora, os padrões do mapa de fluxo geotérmico gerado pela representação harmônica são semelhantes aos padrões apresentados no mapa da figura (6.7), que foi obtido utilizando dados experimentais de fluxo geotérmico.

6.5 Implicações para perda total de calor Terrestre

Os resultados obtidos por Pollack et al (1993) levam a um valor de 44 TW de potência dissipada pelo planeta Terra contra um valor compreendido na faixa de 30-32 TW para cálculos que levaram em conta valores de fluxo geotérmico obtidos no banco de dados.

A utilização de uma expansão harmônica de grau 36, com 1406 coeficientes, permitiu uma resolução espacial de 5°, aproximadamente 530 km nas áreas de baixas latitudes, contra uma resolução espacial máxima de 15° (1600 km) obtida nos trabalhos de Chapman e Pollack (1975) e Pollack et al (1993). A maior parte do globo terrestre possui valores de fluxo geotérmico próximos da média global (59 mW/m²), no mapa da figura (5.16) isto é mostrado pela predominância da cor amarela. As maiores intensidades (>90mW/m²) podem ser vistas principalmente nas cadeias do pacífico leste, Juan de Fuca. Algumas anomalias térmicas (> 80 mW/m²) podem ser verificadas no Japão, Europa central, Mar Vermelho e Filipinas.

6.6 Conclusões Finais

Pode-se concluir então, que as diferenças entre os valores de fluxo térmico observado e aqueles calculados a partir dos coeficientes harmônicos SHC75 e SHC93 para áreas continentais da Austrália e da América do Sul não é um artefato de interpolação. Elas se devem à falta de dados, principalmente para a América do Sul, e ao grau do polinômio de Legendre utilizado nestas representações.

Em particular as diferenças nas gamas de fluxo térmico apontam para a existência de um erro sistemático na representação harmônica esférica de 1993. As tendências regionais perceptíveis nas representações numéricas baseadas no banco de dados atualizado para a América do Sul, revelam que os dados empíricos utilizados por Pollack et al (1993) possuem validade limitada. Em contrapartida, os resultados encontrados neste trabalho mostram que o campo geotérmico fica bem caracterizado utilizando-se apenas dados experimentais, acrescidos de empíricos nas regiões onde não existam dados, mais sem a utilização de dados sintéticos tal qual feito por Pollack et al (1993).

Um segundo fator importante é que para representações globais com células de 5°x5° distribuídas por todo o globo, é necessário utilizar grau 36 no Polinômio de Legendre.

BIBLIOGRAFIA

- Adam, N.V., Benkova, N.P., Khramov, A.N. and Cherevko, T.N., 1975, Spherical harmonic analysis of the geomagnetic field. Stud. Geophys. Geod., 19, 141-149.
- Birch, F., 1954, **The present state of geothermal investigations**, *Geophysics*, 19, 645 659.
- Cardoso, R. R., Ponte Neto, C.F. and Hamza, V.M., **A Reappraisal of Global Heat Flow Data,** Proceedings, I International Congress of the Brazilian Geophysical Society, 2005. v. 1. p. 1-6.
- Cardoso, R. R., Hamza, V.M., A comparative analysis of numerical and harmonic representations of conductive heat flow in the South American and Australian continents, In: Regional Assembly of the International Association of Seismology and Physics of the Earths Interior, IASPEI, Santiago, 2005. v.1. p. 1-2.
- Cardoso, R. R., Hamza, V.M., Crustal Heat Flow Variations of in the Equatorial Atlantic: Implications for geothermal structure of NE Brazil, (Extended Abstract), Proceedings, Regional Symposium of the Brazilian Geophysical Society, Natal (RN), v. 1. p. 1-6.
- Chapman, D.S. and Pollack, H. N., 1975, Global heat flow: A new look. Earth Planet. Sci. Lett., 28(1975), 23-32.
- Chapman, D.S. and Pollack, H. N., Global heat flow: Spherical harmonics representation (abstract). Eos Trans. AGU, 61, 383, 1980.
- Chapman, D.S. and L. Rybach, Heat flow anomalies and their interpretation, J. Geidyn., 4, 3-37, 1985.

- Christopher Jekeli, 1996, Spherical harmonic analysis, aliasing, and filtering, Journal of Geodesy (1996) 70: 214-223.
- Cull, J.P., 1982, An appraisal of Australian heat flow data. BMR Journal Australian Geology and Geophysics, 7, 11-21.
- De Santis, A. and Torta, J. M., 1997, Spherical cap harmonic analysis: a comment on its proper use for local gravity field representation, Journal of Geodesy (1997) 71: 526-532.
- Hamza, V.M. and Verma, R.K., 1969, Relationship of heat flow with the age of basement rocks, *Bull. Volcan.* **33**, 123-152.
- Hamza, V.M., Cardoso, R.R. and Ponte Neto, C.F., 2006, Global Heat flow:Fantasy and Facts (Abstract), Sixth International Meeting Heat Flow and the Structure of the Lithosphere, Bykov (Czech Republic), p. 47.
- Hamza, V.M. and Muñoz, M., 1996, Heat flow map of South America, *Geothermics*, 25(6), 599-646.
- Hamza, V.M., Soares, F.J.S. and Gomes, A.J.L. and Terceros, Z.D., 2005,
 Numerical and Functional representations of Regional heat flow in
 South America, Tectonophysics, v. 152, n. 4, p. 223-256
- Hofmeister, A.M and Criss, R.E. Mantle convection and heat flow in the triaxial Earth. In: *Melting anomalies: Their Nature and Origin,* edited by G. R. Foulger, J.H. Natland, D.C. Presnall, and D.L. Anderson (Geological Society of America) in Press.

- Hofmeister, A.M and Criss, R.E. Re: Reply to "Comments on Earth's heat flux revised and linked to chemistry" by R. Von Herzen, E.E. Davis, A. Fisher, C.A. Stein and H.N. Pollack. *Tectonophysics* in press.
- Horai, K. and Simmons, G., 1969, Spherical harmonic analysis of terrestrial heat flow, *Earth Planet. Sci. Lett.* 6, 386-394.
- Jessop, A.M., M.A. Hobart and J.G. Sclater, 1976, **The world heat flow data collection – 1975**, *Geoth. Ser.*, vol. 20, Earth Physics Branch, Ener., Mines and Resources, Ottawa, Canada.
- Langel, R. A. and Estes, R. H. 1982, **A geomagnetic field spectrum**, Geophysical Research Letters, Vol. 9, N^o4, pages 25 0-253, April 1982.
- Lee, W. H. K. and McDonald, G. J. F., 1963, The Global variation of terrestrial heat flow, *J. Geophys. Res.* 68, 6481-6492.
- Lee, W.H.K., 1963, Heat flow data analysis, Rev. Geophysics., 1, 449-479.
- Lee, W.H.K. and Uyeda, S., 1965, **Review of heat flow data, in** *Terrestrial Heat Flow, Geophys. Monogr. Ser.,* vol. 8, edited by W.H.K. Lee, pp. 87-100, AGU, Washington, D.C.
- Nico Sneeuw, Richard Bun, 1996, Global spherical harmonic computation by two-dimensional Fourier methods, Journal of Geodesy (1996) 70: 224-232.
- Parsons, B., and J. G. Sclater, An analysis of the variation of ocean floor bathymetry and heat flow with age, J. Geophysics. Res., 82, 803-827, 1977.

- Pollack, H.N., Hurter, S.J. and Johnson, J.R., 1993, Heat flow from the Earth's interior: Analysis of the global data set, *Reviews of Geophysics*, 31, 3, 267 280.
- Polyak, B.G. and Smirnov, Y.A., 1968, Relationship between terrestrial heat flow and tectonics of continents., *Geotectonics* (Eng. Transl.) 4, 205-213.
- Ponte Neto, C.F. and Hamza, V.M., 2004, Estimation of errors in spherical harmonic representation of global heat flow, Proceedings, Regional Symposium of the Brazilian Geophysical Society, São Paulo, 56-60.
- Sclater, J. G., C. Jaupart, and D. Galson, **The heat flow through oceanic** and continental crust and the heat loss of the Earth, Rev. Geophys., 18, 269-311,1980.
- Stein, C., and S. Stein, A model for the global variation in oceanic depth and heat flow with lithospheric age, Nature, 359, 123-129, 1992.
- Tscherning, C. C., 2001, Computation of spherical harmonic coefficients and their error estimates using least-square collocation, Journal of Geodesy (2001) 75: 12-18.
- Vasseur, G. and Nouri, Y., 1980, Trend of heat flow in France: Relation with Deep Structure. Tectonophysics, 65, 209-223.
- Wessel, P. and Smith, W. H. F., 1998, New improved version of Generic Mapping Tools released, EOS Trans. Amer. Geophys. U., vol. 79 (47), pp. 579.

Anexo 1

ERROS EXISTENTES NO BANCO DE DADOS MUNDIAL

1.1 Introdução

No capítulo 2 foi apresentado um resumo dos principais erros encontrados no banco de dados mundial (NGDC). A tarefa de localizar esses erros foi dividida em quatro etapas, a saber: agrupamento geográfico (por continente) dos países que possuem registros de dados no NGDC; foram gerados mapas de todos os continentes com a localização destes dados; posteriormente foi gerado um mapa para cada país; após esta última etapa, se fosse verificado que algum dado não pertencesse ao país indicado no NGDC ou que estivesse fora das margens continentais, iniciava-se o processo de separação do dado.

Abaixo estão mostrados todos os países com problemas em seu banco de dados, os dados considerados corretos foram localizados com um quadrado e os considerados incorretos com um triângulo. A cor apresentada por estas figuras indica a faixa de intensidade de fluxo térmico a qual este dado pertence.

1.2 África

No continente africano apenas 19 países possuem dados de fluxo geotérmico distribuídos de maneira não uniforme. Na figura **AN1.1** pode-se perceber que a maior distribuição destes dados se encontra no sul do continente e em alguns países localizados na costa oriental. É possível perceber também que ao norte deste continente apenas Marrocos e Egito possuem dados de fluxo geotérmico. Também a noroeste se verifica a existência de dados, porém, estes estão muito espaçados.

Neste continente, os erros mais freqüentes foram os de localização, ou seja, alguns dados assinalados como pertencendo a um determinado país está localizado em outro. Outro tipo de erro encontrado é o de classificação do dado como sendo em uma área continental, mas aparecendo em um mar ou oceano.



Figura (AN 1.1) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no Continente Africano.

Os países onde foram encontrados erros e divergências de classificação, no continente africano, estão listados abaixo com seus respectivos mapas, onde aparece a localização de todos os dados referentes ao país.

1.2.1 Egito



Figura (AN 1.2) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no Egito.



1.2.2 Etiópia

Figura (AN 1.3) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Etiópia.

1.2.3 Marrocos



Figura (AN 1.4) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no Marrocos.

1.2.4 Quênia



Figura (AN 1.5) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no Quênia.

100

1.2.5 Somália



Figura (AN 1.6) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Somália.

1.3 América Central

Na América Central, figura (AN 1.7), apenas no México (figura AN1.8), país que apresenta a maior quantidade de levantamentos realizados, é que foi encontrado um erro possivelmente de classificação. Este dado aparece localizado no Golfo do México (região oceânica) e não sobre o continente. Também pode ser visto um dado localizado a leste da Flórida que, à primeira vista, parece estar localizado em pleno Oceano Atlântico, porém este dado foi obtido no arquipélago britânico das Bermudas, figura (AN 1.9). O segundo país na América Central em quantidade de dados de fluxo geotérmico é Cuba, que também se localiza numa ilha. Os demais países, além do México, Cuba e Bermudas constantes no NGDC são: Panamá e Porto Rico.



Figura (AN 1.7) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na América Central.

1.3.1 México



Figura (AN 1.8) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no México.

1.3.2 Arquipélago das Bermudas



Figura (AN 1.9) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no Arquipélago das Bermudas.

1.4 Antártida

O continente antártico possui um total de nove dados de fluxo geotérmico, figura (AN 1.10), onde cinco destes aparecem localizados na plataforma continental.



Figura (AN 1.10) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Antártida.

Os dados de fluxo geotérmico obtido no continente antártico se situam em uma baia localizada na Banquisa Ross, figura (AN 1.11). Nesta figura pode-se perceber que os valores destes fluxos são superiores a 70mW/m²



Figura (AN 1.11) Localização Detalhada dos Dados de Fluxo Geotérmico na Antártida.

1.5 América do Norte

A América do Norte, figura (AN 1.12) conta com um total de 4621 dados, sendo que a maior parte destes estão localizados nos Estados Unidos, figura (AN 1.14), com 4063 dados, incluídos os 40 dados pertencentes ao Alaska. O Canadá, figura (AN 1.13), possui apenas 392 dados de fluxo geotérmico, sendo que a maioria se localiza, assim como nos Estados Unidos, na região oeste do continente.



Figura (AN 1.12) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na América do Norte.

1.5.1 Estados Unidos

Nos Estados Unidos a maior incidência de dados com erros de classificação se encontra na costa oeste (Figura AN 1.13), localizada sobre a placa Juan de Fuca. Alguns destes pontos até mesmo avançam em direção ao México.



Figura (AN 1.13) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Costa Leste dos Estados Unidos.

1.5.2 Canadá

O Canadá, figura (AN 1.14), possui dados com localização incorreta nas costas Leste e Oeste e também na região sul. A classificação de dados oceânicos como sendo de áreas continentais representa a maioria dos casos identificados.



Figura (AN 1.14) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no Canadá.

1.6 Continente Europeu

Neste continente 21 países possuem dados de fluxo geotérmico, sendo que destes, 11 apresentam algum tipo de erro na localização dos dados de fluxo geotérmico. A figura (AN 1.15) apresenta a distribuição destes dados com suas respectivas magnitudes. Pode-se observar que alguns pontos que se encontram em regiões oceânicas estão classificados como continentais. Os países que possuem problemas com os dados são:



Figura (AN 1.15) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Europa.



1.6.1 Espanha

Figura (AN 1.16) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Espanha.

Na Espanha dados classificados como continentais aparecem sobre o Mar Mediterrâneo e também no Oceano Atlântico.



1.6.2 França

Figura (AN 1.17) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na França.

Neste país, um dos dados aparece localizado próximo a Escócia, caracterizando possivelmente um erro tipográfico.

1.6.3 Grécia

Na Grécia, figura (AN 1.18), dados classificados como continentais estão localizados no Mar Egeu.



Figura (AN 1.18) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Grécia.

1.6.4 Hungria

Na Hungria, figura (AN 1.19), alguns dados classificados como pertencentes ao seu território aparecem na Eslováquia e Ucrânia.



Figura (AN 1.19) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Hungria.

1.6.5 Inglaterra

A Inglaterra possui dados classificados como continentais, mas que na verdade situam-se sobre o Canal da Mancha, figura (AN 1.20).



1.6.6 Irlanda

Na Irlanda, alguns dados aparecem localizados na Irlanda do Norte, conforme figura (AN 1.21).



1.6.7 Islândia

Um dos dados da Islândia classificado como continental, figura (AN 1.22), localiza-se sobre o Oceano Atlântico.



Figura (AN 1.22) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Islândia.

1.6.8 Noruega

Um dos dados localiza-se em pleno Oceano Atlântico (figura AN 1.23).



Figura (AN 1.23) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Noruega.

1.6.9 Romênia



Dados da Romênia aparecem na Ucrânia (figura AN 1.24).



1.6.10 Suécia

Um dos dados da Suécia está localizado na Alemanha (figura AN 1.25).



Figura (AN 1.25) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Suécia.

1.6.11 Suíça

Localização das medidas de fluxo térmico na Suíça. Note a localização de dados na França, Itália, Alemanha e Áustria (figura AN 1.26).





1.7 Continente Asiático

A localização dos dados de fluxo geotérmico no continente asiático está apresentada na figura (AN 1.27). Neste continente, 15 países que possuem dados geotérmicos, sendo que foram encontrados erros na localização destes dados em seis países.

Os 4332 dados de fluxo geotérmico neste continente possuem uma distribuição geográfica não uniforme, devido principalmente a sua grande extensão territorial, com regiões quase inacessíveis, como o Monte Everest.

Observando detalhadamente a figura (AN 1.27), pode-se notar uma maior densidade de dados em algumas regiões, como no Japão, Ilha de Sumatra e a oeste da Rússia. Algumas regiões como o Planalto Central Siberiano os dados estão espaçados e em países como o Tibet e Turquia sequer existem dados.



Figura (AN 1.27) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no Continente Asiático.

A maioria dos erros encontrados neste continente se refere a classificação dos dados como continentais e que na verdade estão em regiões oceânicas. Porém, problemas relacionados com a localização em países vizinhos também são encontrados. Foram encontrados erros nos seguintes países:

1.7.1 Chipre

Na Ilha de Chipre, figura (AN 1.28) o erro encontrado se refere a localização de um dado em pleno Mar Mediterrâneo.





1.7.2 Coréia do Sul

Na Coréia do Sul, figura (AN 1.29) um dado se localiza no Mar Amarelo.



Figura (AN 1.29) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Coréia do Sul.

1.7.3 Filipinas

Nas Filipinas, figura (AN 1.30), a maioria dos dados de fluxo geotérmico se localiza sobre o Oceano Pacífico.



Figura (AN 1.30) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico nas Filipinas.

1.7.4 Israel

Um dos dados de Fluxo Geotérmico em Israel, figura (AN 1.31), se encontra no Mar Mediterrâneo, em um território pertencente ao Egito.



116

1.7.5 Japão

No Japão, figura (AN 1.32), dados de fluxo geotérmico aparecem localizados no Mar do Japão, Oceano Pacífico, Coréia do Norte e Rússia. Este fato é um forte indício do baixo controle de qualidade do Banco de Dados de fluxo geotérmico do NGDC.



Figura (AN 1.32) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico no Japão.

1.7.6 Nova Guiné

Na Nova Guiné, figura (AN 1.33), os dados estão localizados no Oceano Pacífico.



Figura (AN 1.33) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico da Nova Guiné.

1.7.7 Malásia

Na Malásia, figura (AN 1.34), apenas um dado de fluxo geotérmico se encontra em terra, os demais estão localizados sobre o Oceano Pacífico.



Figura (AN 1.34) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico da Malásia.

1.7.8 Sumatra

Em Sumatra, figura (AN 1.35), vários dados estão localizados no Oceano Pacífico.



Figura (AN 1.35) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico na Ilha de Sumatra.

1.7.9 União Soviética

Alguns dados da antiga União Soviética aparecem localizados no Japão, China e Oceano Pacífico.



Figura (AN 1.36) Distribuição dos Dados de Fluxo Geotérmico da extinta União Soviética.

1.8 Estatística dos Erros

No capítulo 2 foi apresentado um resumo dos erros encontrados no Banco de Dados Mundial. A tabela (2.9) daquele capítulo foi gerada a partir dos resultados obtidos na identificação dos erros de cada país, conforme apresentado neste anexo. De forma mais detalhada será apresentada a seguir os resultados obtidos por país, agrupados em seus respectivos continentes.

1.8.1 África

Tabela (AN 1.1) Estatística dos Dados de Fluxo no Continente Africano.

Á 6	N° Dados	Localização	
Airica		Incorreta	Correta
África do Sul	123	0	123
Botsuana	14	0	14
Costa do Marfim	2	0	2
Egito	40	6	34
Etiópia	9	2	7
Gana	4	0	4
Libéria	12	0	12
Lago Kivu	9	0	9
Lago Tanganica	32	0	32
Lago Malaui	35	0	35
República de Mali	3	0	3
Marrocos	88	5	83
Mauritânia	1	0	1
Namíbia	12	0	12
Níger	1	0	1
Nigéria	4	0	4
Quênia	81	4	77
Somália	29	4	25
Sudão	3	0	3
Tanzânia	22	0	22
Zâmbia	14	0	14
Zimbábue	10	0	10
Total	548	21	527

1.8.2 América Central

América Central	N° Dados	Localização	
		Incorreta	Correta
Bermudas	1	0	1
Cuba	15	0	15
México	55	1	54
Panamá	12	0	12
Porto Rico	1	0	1
Total	84	1	83

Tabela (AN 1.2) Estatística dos Dados de Fluxo Geotérmico na América Central.

1.8.3 Antártida

Tabela (AN 1.3) Estatística dos Dados de Fluxo Geotérmico na Antártida.

Antártida	N° Dados	Localização	
		Incorreta	Correta
Banquisa Ross	9	4	5
Total	9	4	5

1.8.3 América do Norte

Tabela (AN 1.4) Estatística dos Dados de Fluxo Geotérmico na América do Norte.

América Central	N° Dados	Localização	
		Incorreta	Correta
Alaska	40	0	40
Canadá	392	99	293
Grandes Lagos	166	0	166
Estados Unidos	4023	57	3966
Total	4621	156	4465

1.8.4 Europa

E.	N° Dados	Localização	
Europa		Incorreta	Correta
Alemanha	254	0	254
Áustria	58	0	58
Bulgária	98	0	98
Dinamarca	36	0	36
Eslováquia	72	0	72
Espanha	172	37	135
Finlândia	18	0	18
França	233	1	232
Grécia	40	10	30
Hungria	28	10	18
Inglaterra	83	12	71
Irlanda	19	1	18
Islândia	12	1	11
Itália	108	0	108
Noruega	94	1	93
Polônia	55	0	55
República Tcheca	174	0	174
Romênia	257	2	255
Rússia	2688	0	2688
Suécia	76	1	75
Suíça	168	37	131
Total	4743	112	4631

Tabela (AN 1.5) Estatística dos Dados de Fluxo Geotérmico na Europa.

1.8.5 Ásia

Ásia	N° Dados	Localização	
		Incorreta	Correta
Arábia Saudita	7	0	7
China	463	0	463
Chipre	34	1	33
Coréia do Sul	25	1	24
Filipinas	27	17	10
Índia	117	0	117
Irã	20	0	20
Israel	63	7	56
Japão	535	327	208
Malásia	75	74	1
Mongólia	50	0	50
Nova Guiné	17	12	5
Sumatra	630	335	295
Tailândia	135	0	135
Rússia	2071	79	1992
Total	4269	853	3416

Tabela (AN 1.6) Estatística dos Dados de Fluxo Geotérmico na Ásia.

ANEXO 2

POLINÔMIO E FUNÇÃO ASSOCIADA DE LEGENDRE

2.1 Polinômio de Legendre

A intensidade de um campo potencial qualquer, em um ponto P do espaço (figura **AN2.1**), produzido por uma grandeza física unitária (responsável pela geração desse campo) localizada no ponto A, é calculada por:



$$\psi = \frac{1}{R} \quad (2.1)$$

Figura (AN 2.1) Campo potencial em P devido a uma grandeza física unitária localizada no ponto A.

A distância "R" entre o ponto "A" e o ponto "P" é calculada pela Lei dos Cossenos, ou seja:

$$R^{2} = r'^{2} + a^{2} - 2ar'\cos(\theta) \longrightarrow R = \left[r'^{2} + a^{2} - 2ar'\cos(\theta)\right]^{\frac{1}{2}}$$

Fazendo $x = \cos(\theta)$ teremos:

 $R = \left[r'^{2} + a^{2} - 2ar'x\right]^{\frac{1}{2}}, \text{ colocando "a" em evidência e fazendo } r = \frac{r'}{a} \text{ encontramos a}$ seguinte relação para o potencial gravitacional: $\psi = \frac{1}{a(1-2xr+r^{2})^{\frac{1}{2}}}$ (2.2) Os coeficientes de r^n calculados a partir da expansão de $(1-2xr+r^2)^{-\frac{1}{2}}$ em uma série de potências são denotados por $P_n(x)$ e se chamam Polinômio de Legendre de grau "n" em "x", ou seja:

$$\frac{1}{\left(1-2\,x\,r+r^2\right)^{-\frac{1}{2}}} = \sum_{n=0}^{\infty} P_n(x) r^n (2.3)$$

Utilizando Binômio de Newton para expandir o lado esquerdo da equação 2.2 numa soma de potências obtemos:

$$\left[1 - \left(2rx + r^{2}\right)\right]^{-\frac{1}{2}} = 1 - \left(-\frac{1}{2}\right)\left(2rx - r^{2}\right) + \left(-\frac{1}{2}\right)\left(2rx - r^{2}\right)^{2} - \cdots (2.4)$$

Obviamente a equação anterior ainda não está escrita na forma $P_n(x) r^n$, para isso é necessário utilizar a definição dos coeficientes binomiais, que aplicada ao lado esquerdo da equação (2.5) apresenta como resultado a relação:

$$(-1)^{\nu} \begin{pmatrix} -\frac{1}{2} \\ \nu \end{pmatrix} = \frac{(2\nu)!}{2^{2\nu} (\nu!)^2} (2.5)$$

Substituindo a equação (2.5) na equação (2.4), obtemos:

$$\left[1 - \left(2rx + r^{2}\right)\right]^{-\frac{1}{2}} = \sum_{\nu=0}^{n} \frac{(2\nu)!}{2^{2\nu} (\nu!)^{2}} (2rx - r^{2})^{\nu} (2.6)$$

Utilizando mais uma vez o Binômio de Newton, agora para expandir $(2rx - r^2)^{\nu}$, encontramos:

$$(2rx - r^{2})^{\nu} = \sum_{t=0}^{\nu} (-1)^{t} {\binom{\nu}{t}} (2rx)^{\nu-t} r^{2t} (2.7)$$
Finalmente substituindo (2.7) na equação (2.6) tem-se como resultado:

$$\left[1 - \left(2rx + r^{2}\right)\right]^{-\frac{1}{2}} = \sum_{\nu=0}^{n} \sum_{t=0}^{\nu} (-1)^{t} {\nu \choose t} \frac{(2\nu)!}{2^{2\nu} (\nu!)^{2}} (2rx)^{\nu-t} r^{2t}$$

Isolando "r" na equação anterior chega-se na seguinte equação:

$$\left[1 - \left(2rx + r^{2}\right)\right]^{-\frac{1}{2}} = \sum_{\nu=0}^{n} \sum_{t=0}^{\nu} (-1)^{t} {\nu \choose t} \frac{(2\nu)!}{2^{2\nu} (\nu!)^{2}} (2x)^{\nu-t} r^{\nu+t} (2.8)$$

Como pela definição os coeficientes de r^n são os termos do polinômio de Legendre de grau "n", teremos:

$$P_n(x) = \sum_{t=0}^{\nu} (-1)^t {\binom{\nu}{t}} \frac{(2\nu)!}{2^{2\nu} (\nu!)^2} (2 x)^{\nu-t}$$

Da equação 2.8 vê-se também que: $n = v + t \Rightarrow v = n - t$ e que $v \ge t \Rightarrow t \le n/2$, substituindo estes resultados na equação anterior teremos:

$$P_n(x) = \sum_{t=0}^{n/2} (-1)^t {\binom{n-t}{t}} \frac{(2n-2t)!}{2^{2n-2t} ((n-t)!)^2} (2x)^{n-2t}$$

Isolando a variável "x" e resolvendo os expoentes de "2", teremos:

$$P_{n}(x) = \sum_{t=0}^{n/2} (-1)^{t} {n-t \choose t} \frac{(2n-2t)!}{2^{n} ((n-t)!)^{2}} (x)^{n-2t}$$

Substituindo o binômio $\binom{n-t}{t}$ por $\frac{(n-t)!}{t!(n-2t)!}$ encontramos:

$$P_n(x) = \sum_{t=0}^{n/2} (-1)^t \frac{(n-t)!}{t! (n-2t)!} \frac{(2n-2t)!}{2^n ((n-t)!)^2} (x)^{n-2t}$$

Finalmente simplificando, termos a equação para a determinação do polinômio de Legendre:

$$P_n(x) = \frac{1}{2^n} \sum_{t=0}^{n/2} (-1)^t \frac{(2n-2t)!}{t!(n-2t)(n-t)!} (x)^{n-2t} (2.9)$$

2.2 Função Associada de Legendre

A função associada de Legendre é definida a partir do polinômio de Legendre da seguinte forma:

$$P_{nm}(x) = \left(1 - x^2\right)^{m/2} \frac{d^m P_n(x)}{d x^m} \quad (2.10)$$

A derivada "m-ésima" de uma função $f(x) = x^n$, é calculada por:

$$\frac{d^m f(x)}{d x^m} = \frac{n x^{n-m}}{(n-m)!}$$

Utilizando esta expressão para calcular a função associada de Legendre a partir da equação 2.9, teremos:

$$P_{nm}(x) = \frac{(1-x^2)^{m/2}}{2^n} \sum_{t=0}^{(n-m)/2} (-1)^t \frac{(2n-2t)!}{t!(n-2t)(n-t)!} \frac{(n-2t)}{(n-m-2t)!} (x)^{n-m-2t}$$

Simplificando obteremos:

$$P_{nm}(x) = \frac{(1-x^2)^{m/2}}{2^n} \sum_{t=0}^{(n-m)/2} (-1)^t \frac{(2n-2t)!}{t! (n-t)! (n-m-2t)!} (x)^{n-m-2t} (2.11)$$

A equação 2.11 passa a ter a forma:

$$P_{nm}(\cos(\theta)) = \frac{sen(\theta)^m}{2^n} \sum_{t=0}^{(n-m)/2} (-1)^t \frac{(2n-2t)!}{t! (n-t)! (n-m-2t)!} (\cos(\theta))^{n-m-2t} (2.12)$$

Quando substituímos "x" por "cos (θ)" conforme consideração inicial. Esta equação foi implementada em linguagem de programação Fortran para o cálculo das funções associadas de Legendre utilizadas neste trabalho.

TABELA DOS COEFICIENTES HARMÔNICOS

Os coeficientes apresentados nestas tabelas ajustam o fluxo geotérmico sobre a superfície terrestre com uma resolução de 5° .

n	m	Anm	Bnm
0	0	61.320	0.000
1	0	-1.207	0.000
1	1	-3.411	-3.295
2	0	-1.740	0.000
2	1	1.073	0.694
2	2	-4.200	1.141
3	0	0.792	0.000
3	1	-0.281	0.029
3	2	1.686	-0.730
3	3	3.140	1.617
4	0	-1.880	0.000
4	1	0.015	-0.091
4	2	1.752	0.566
4	3	-0.250	-0.863
4	4	0.250	-4.441
5	0	1.081	0.000
5	1	-1.116	-0.542
5	2	2.046	0.465
5	3	1.833	-0.643
5	4	-2.900	1.171
5	5	-1.965	-1.708
6	0	-1.447	0.000
6	1	1.034	1.398
6	2	1.558	-1.096
6	3	0.327	-0.354
6	4	-0.793	-0.809
6	5	-0.385	0.437
6	6	0.392	1.904
7	0	0.886	0.000
7	1	0.158	-0.703
7	2	-0.973	0.124
7	3	1.242	-0.409
7	4	0.538	-1.160
7	5	0.112	1.171
7	6	-0.568	0.441
7	7	0.780	-0.551
8	0	1.020	0.000
8	1	-0.094	1.534
8	2	1.434	0.237

Tabela (AN3.1)	Coeficientes	harmônicos	2006	(1 ^a	Parte).
----------------	--------------	------------	------	-----------------	---------

n	m	۸nm	Bnm
0	2	AIIII 0.549	0.270
0	3	-0.340	-0.270
0	4	-0.100	0.190
0	5	0.000	0.000
8	6	1.255	1.453
8	/	0.555	-0.444
8	8	-0.503	-0.094
9	0	0.261	0.000
9	1	1.183	0.183
9	2	0.174	-0.353
9	3	-1.816	-0.991
9	4	0.232	-0.512
9	5	0.168	-0.139
9	6	1.360	0.509
9	7	-0.257	-1.658
9	8	0.707	0.609
9	9	0.252	1.378
10	0	0.402	0.000
10	1	0.980	-0.106
10	2	-0.525	0.321
10	3	0.552	0.008
10	4	-0.888	-0.208
10	5	0.478	0.219
10	6	-0.600	-0.084
10	7	-0.785	0.227
10	8	-0.126	0.143
10	9	0.319	0.512
10	10	1.354	-0.963
11	0	-0.666	0.000
11	1	-0.338	-0.042
11	2	0.320	0.216
11	3	-0.237	-0.050
11	4	0.578	-0.405
11	5	-0.139	1.247
11	6	-0.045	-0.157
11	7	-0.251	-0.045
11	8	0.356	0.187
11	9	0.140	1.321
11	10	0.131	0.050
11	11	-0.129	-0.468

		-	_	
n	m	Anm	Bnm	n
12	0	0.128	0.000	15
12	1	-0.039	-0.178	15
12	2	0.033	0.527	15
12	3	0.808	0.010	15
12	4	0.091	-0.418	15
12	5	-0.428	-0.181	15
12	6	0.749	-0.608	16
12	7	-0.125	-0.006	16
12	8	0.122	1.280	16
12	9	-0.132	0.287	16
12	10	0.642	-0.899	16
12	11	0.119	-0.487	16
12	12	-0.535	0.733	16
13	0	-0 113	0,000	16
13	1	0.079	0.271	16
13	2	0.043	0.360	16
13	3	0.040	0.000	16
13		0.022	0.230	10
13	5	0.000	-0.263	10
12	5	0.002	-0.203	10
13	7	-0.414	-0.207	10
10	1	0.123	-0.122	10
13	0	-0.054	0.461	10
13	9	0.110	0.344	16
13	10	0.086	-0.096	17
13	11	-0.223	-0.185	17
13	12	-0.119	0.578	17
13	13	0.011	-0.024	17
14	0	0.038	0.000	1/
14	1	-0.088	0.264	1/
14	2	-0.007	0.044	1/
14	3	0.300	0.146	17
14	4	0.051	-0.341	1/
14	5	0.185	-0.272	17
14	6	-0.284	-0.181	17
14	7	0.051	0.062	17
14	8	-0.041	0.159	17
14	9	-0.027	0.135	17
14	10	0.118	-0.314	17
14	11	0.053	-0.074	17
14	12	-0.306	0.159	17
14	13	0.107	0.070	17
14	14	0.026	-0.130	18
15	0	0.200	0.000	18
15	1	-0.057	0.097	18
15	2	0.223	-0.391	18
15	3	0.156	0.069	18
15	4	-0.092	-0.404	18
15	5	0.046	-0.120	18
15	6	-0.131	-0.245	18
15	7	-0.067	0.255	18
15	8	-0.028	0.087	18
15	9	-0.074	0.199	18

n	m	Anm	Bnm
15	10	-0.103	-0.135
15	11	-0.093	0.162
15	12	-0.012	0.296
15	13	-0.062	0.260
15	14	-0.010	-0.291
15	15	-0.390	0.226
16	0	0.322	0.000
16	1	0.081	-0.114
16	2	0.172	-0.200
16	3	-0.109	0.065
16	4	0.001	-0.099
16	5	-0.127	-0.001
16	6	0.009	0.039
16	7	-0.300	0.196
16	8	0.157	-0.051
16	9	0.118	-0.135
16	10	0.227	0.098
16	11	-0.189	0.283
16	12	-0.006	0.170
16	13	0.129	-0.020
16	14	-0.173	-0.082
16	15	-0.227	-0.275
16	16	-0.062	0.185
17	0	-0.030	0.000
17	1	-0.011	-0.286
17	2	-0.135	0.118
17	3	-0.117	-0.121
17	4	0.154	0.262
17	5	-0.139	0.066
17	6	0.138	0.354
17	7	-0.215	0.009
17	8	0.161	-0.167
17	9	0.078	-0.443
17	10	0.246	0.317
17	11	-0.171	0.119
17	12	-0.015	0.119
17	13	0.197	-0.363
17	14	-0.065	-0.013
17	15	-0.053	0.088
17	16	0.048	0.212
17	17	0.462	0.013
18	0	-0.093	0.000
18	1	-0.121	-0.148
18	2	-0.105	0.035
18	3	-0.064	-0.114
18	4	-0.101	0.225
18	5	0.029	0.023
18	6	0.080	0.173
18	7	0.035	-0.097
18	8	-0.030	-0.089
18	9	-0.166	-0.175
18	10	-0.074	0.153

Bnm

Tabela (AN3.1) Coeficientes harmônicos 2006 (2ª Parte).

n	m	Anm	Bnm
18	11	-0.218	0.134
18	12	-0.008	-0.162
18	13	0.154	-0.374
18	14	-0.101	0.109
18	15	-0.314	0.116
18	16	0.365	-0.012
18	17	0.316	-0.031
18	18	0.063	-0.142
19	0	0.007	0.000
19	1	-0.002	0.016
19	2	-0.103	0.010
10	2	-0.034	0.007
10	3	-0.177	0.207
19	4 5	-0.177	0.140
19	5	0.093	0.032
19	0	0.023	-0.087
19	/	-0.058	-0.208
19	Ŏ O	-0.132	-0.125
19	9	-0.066	0.045
19	10	-0.156	0.126
19	11	-0.069	0.197
19	12	0.006	-0.015
19	13	0.264	-0.035
19	14	-0.084	-0.043
19	15	-0.034	0.097
19	16	0.084	-0.123
19	17	0.032	-0.203
19	18	0.191	-0.301
19	19	-0.278	0.013
20	0	0.116	0.000
20	1	0.062	0.008
20	2	-0.075	0.218
20	3	0.124	0.232
20	4	0.180	0.227
20	5	0.111	-0.004
20	6	0.025	-0.052
20	7	-0.072	-0.176
20	8	-0.131	-0.162
20	9	0.029	0.053
20	10	-0.149	0.262
20	11	0.057	0.008
20	12	0.125	0.092
20	13	0.216	-0.135
20	14	-0.054	-0.099
20	15	0.018	0.103
20	16	0 177	-0.243
20	17	0.085	-0.139
20	18	-0.382	-0 411
20	10	-0 122	-0.158
20	20	0.122	0.182
20	20 0	_0.122	0.103
21	1	-0.111	0.000
21		-0.004	0.159
21	2	0.033	0.006

n	m	Anm	Bnm
21	3	0.139	-0.035
21	4	0.229	0.099
21	5	0.127	-0.150
21	6	0.075	-0.061
21	7	0.028	-0.037
21	8	-0.308	0.038
21	9	-0.044	0.080
21	10	-0.104	0.157
21	11	0.183	-0.208
21	12	0.098	-0.022
21	13	0.082	0.206
21	14	-0.272	-0.024
21	15	0.004	0.009
21	16	0.322	0.016
21	17	-0.211	-0.069
21	18	0.041	0.029
21	19	0.002	0.020
21	20	-0.036	0.095
21	21	0.000	0.000
22	0	0.183	0.000
22	1	-0.091	0.000
22	2	0.001	-0.286
22	3	0.120	-0.122
22	4	0.010	-0.203
22	5	0.010	-0.122
22	6	-0 107	-0.230
22	7	-0.022	-0.005
22	8	-0.317	0.136
22	9	-0.006	0.129
22	10	0.048	-0.076
22	11	0.223	-0.068
22	12	-0.048	-0.081
22	13	0.037	0.344
22	14	-0.129	-0.187
22	15	0.017	-0.064
22	16	0.382	-0.020
22	17	-0.103	0.048
22	18	-0.182	0.143
22	19	0.544	-0.042
22	20	0.085	0.314
22	21	-0.064	0.029
22	22	-0.031	-0.093
23	0	0.203	0.000
23	1	0.025	-0.085
23	2	0.107	-0.227
23	3	-0.035	-0.053
23	4	-0.051	-0.236
23	5	-0.115	0.106
23	6	-0.239	-0.166
23	7	-0.049	0.067
23	8	-0.033	0.018
23	9	0.097	0.130

Tabela (AN3.1) Coeficientes harmônicos 2006 (3ª Parte).

n	m	Anm	Bnm
23	10	0.048	-0.168
23	11	0.125	0.175
23	12	-0.147	-0.242
23	13	-0.086	0.098
23	14	0.196	-0.249
23	15	0.100	0.240
23	16	0.000	0.000
23	10	0.427	0.100
20	17	-0.180	0.191
23	10	-0.144	-0.100
23	19	0.170	0.067
23	20	0.269	-0.196
23	21	-0.086	0.142
23	22	-0.073	0.125
23	23	-0.181	-0.105
24	0	0.175	0.000
24	1	-0.037	-0.229
24	2	0.011	-0.073
24	3	-0.003	-0.077
24	4	0.020	-0.033
24	5	-0.171	0.258
24	6	0.037	-0.011
24	7	-0.037	0.102
24	8	0.254	-0.002
24	9	-0.063	0.144
24	10	0.207	-0.116
24	11	-0.147	0.186
24	12	-0.062	-0.093
24	13	-0.417	-0.014
24	14	0.151	-0.073
24	15	-0.027	0.108
24	16	0.040	-0.061
24	17	-0 143	0.014
24	18	-0.136	0.058
24	10	0.100	0.002
24	20	0.102	0.104
24	20	-0.461	-0.186
27	27	0.107	0.224
24	22	-0.037	0.224
24	20	-0.007	0.104
24	<u>24</u>	-0.209	0.015
20	1	-0.019	0.000
20 25	1	-0.030	-0.014
20	2	-0.054	0.000
25	<u></u> ব	-0.035	-0.082
25	4	-0.068	0.082
25	5	-0.101	0.084
25	6	0.226	0.055
25	7	0.047	0.023
25	8	0.278	0.073
25	9	-0.149	0.125
25	10	-0.044	0.037
25	11	-0.147	-0.034
25	12	-0.144	0.334

n	m	Anm	Bnm
25	13	-0.050	-0.064
25	14	0.142	0.101
25	15	0.025	0.025
25	16	-0.073	0.149
25	17	-0.017	-0.373
25	18	-0.039	0.144
25	19	0.399	-0.038
25	20	-0.257	0.021
25	21	0.088	0.031
25	22	-0.189	0.216
25	23	0.212	0.138
25	24	0.091	-0.065
25	25	0.076	0.117
26	0	0.200	0.000
26	1	-0.039	0.056
26	2	-0.193	0.158
26	3	-0.076	-0.045
26	4	-0.049	0.032
26	5	0.105	-0.119
26	6	0.140	0.052
26	7	0.193	-0.148
26	8	0.103	-0.056
26	9	-0.080	-0.126
26	10	-0.257	0.032
26	11	-0.163	0.008
26	12	-0.028	0.156
26	13	0.190	0.012
26	14	0.269	0.057
26	15	0.123	-0.028
26	16	-0.002	0.209
26	17	0.027	-0.471
26	18	-0.061	0.169
26	19	0.171	-0.123
26	20	-0.250	-0.213
26	21	-0.066	0.021
26	22	0.097	0.133
26	23	0.148	0.117
26	24	-0.118	-0.171
26	25	0.132	-0.225
26	26	0.161	0.063
27	0	-0.002	0.000
27	1	-0.007	-0.020
27	2	-0.102	0.036
27	3	-0.115	-0.028
27	4	0.014	0.073
27	5	0.132	0.016
27	6	0.029	0.036
27	7	0.130	-0.220
27	8	-0.009	-0.212
27	9	-0.048	-0.227
27	10	-0.154	-0.077
27	11	-0.103	0.184

n	m	Anm	Bnm
27	12	0.055	-0.075
27	13	0.043	0.055
27	14	0.102	-0.027
27	15	-0.018	-0.080
27	16	0.046	-0.030
27	17	0.217	-0.231
27	18	-0.020	0.108
27	19	0.084	0.263
27	20	-0.331	-0.088
27	20	-0 294	-0.137
27	21	0.169	0.137
27	22	-0.171	0.175
27	23	-0.171	0.105
27	24	-0.050	-0.334
21	20	-0.199	0.003
21	20	-0.082	-0.139
21	21	-0.165	-0.009
28	U	0.142	0.000
28	1	0.060	0.059
28	2	0.014	0.006
28	3	0.150	-0.034
28	4	0.089	0.037
28	5	0.070	0.008
28	6	0.021	0.068
28	7	0.032	-0.077
28	8	-0.126	-0.100
28	9	-0.091	-0.106
28	10	-0.001	0.099
28	11	0.032	0.038
28	12	0.166	0.156
28	13	0.069	-0.141
28	14	-0.013	0.104
28	15	-0.155	-0.136
28	16	0.007	-0.025
28	17	0.201	0.030
28	18	-0.058	0.143
28	19	0.116	0.281
28	20	-0.119	-0.152
28	21	-0.234	0.010
28	22	0.059	0.047
28	23	-0.052	-0.121
28	24	-0.126	-0 148
28	25	-0.220	-0.238
28	26	0.088	0.155
28	20	_0 11/	-0.030
20	20	0.114	0.039
20	20	0.144	0.047
29	U 4	0.009	0.000
29	1	0.233	0.192
29	2	-0.013	0.034
29	3	0.199	0.020
29	4	0.094	-0.085
29	5	0.054	-0.149
29	6	-0.070	0.025

n	m	Anm	Bnm
29	7	0.023	-0.090
29	8	-0.093	0.053
29	9	-0.010	-0.037
29	10	0.149	0.288
29	11	0.161	0.053
29	12	0.014	0.143
29	13	0.048	-0.201
29	14	-0.097	0.008
29	15	-0.151	-0.241
29	16	0.050	-0.078
29	17	0.227	0.071
29	18	-0.077	0.162
29	19	0.032	0.025
29	20	0.145	-0.206
29	21	-0.085	0.096
29	22	0 181	-0.030
29	23	-0.030	-0 133
29	24	0.059	-0 136
29	25	-0.022	-0.079
29	26	-0.228	0.039
29	27	0.365	-0 194
29	28	-0.051	-0.051
29	29	0.001	0.001
30	0	0.100	0.000
30	1	0.130	0.000
30	2	0.140	-0.034
30	2	-0.075	0.013
30	1	0.073	-0 175
30	5	-0.021	-0 108
30	6	-0.181	-0 140
30	7	-0.003	-0.077
30	8	0.000	0.077
30	0 0	0.020	-0.040
30	10	0.210	0.000
30	10	0.000	0.002
30	12	-0.061	-0.081
30	12	-0.057	-0.001
30	14	-0 171	-0.113
30	15	0.171	-0.026
30	16	-0.040	-0.020
30	10	0.040	0.060
30	18	-0.081	0.000
30	10	-0.013	0.100
30	20	0.013	-0.23/
30	20	-0.010	0.234
30	21	0.019	-0.230
30	22	_0 171	-0.022
30	23	0.171	-0.200
30	24	0.173	-0.057
30	20	0.079	0.104
30	20	0.001	0.045
30	21	-0.030	-0.197
30	20	0.030	-0.130

Tabela (AN3.1) Coeficientes harmônicos 2006 (5ª Parte).

n	m	Anm	Bnm
30	29	0.023	0.008
30	30	-0.128	-0.057
31	0	0.009	0.000
31	1	-0.109	-0.184
31	2	0.129	-0.010
31	3	-0.004	0.082
31	4	0.046	-0.150
31	5	-0.136	0.096
31	6	-0.075	-0.173
31	7	-0.035	0.062
31	8	0 100	-0.096
31	9	0.165	0.055
31	10	-0.031	-0.085
31	10	0.001	-0.004
31	12	-0.010	-0.004
21	12	0.010	0.040
31	10	_0.130	_0.034
21	14	-0.193	0.004
<u>२</u> 1	10	0.201	0.202
31 24	10	-0.136	-0.011
31 24	10	0.030	0.010
31	10	-0.186	0.060
31	19	0.1/6	-0.065
31	20	0.058	-0.152
31	21	-0.122	0.204
31	22	0.074	0.166
31	23	-0.157	-0.170
31	24	0.027	-0.074
31	25	0.112	0.217
31	26	-0.073	-0.264
31	27	0.123	-0.130
31	28	0.120	0.074
31	29	-0.205	-0.070
31	30	0.081	-0.097
31	31	-0.012	0.026
32	0	0.228	0.000
32	1	-0.018	-0.175
32	2	0.005	0.054
32	3	-0.004	0.055
32	4	-0.022	-0.042
32	5	-0.003	0.006
32	6	0.088	-0.116
32	7	0.077	0.136
32	8	0.194	-0.203
32	9	-0.003	0.185
32	10	-0.013	-0.101
32	11	-0.064	-0.010
32	12	-0,181	0.006
32	13	0.137	0.190
32	14	0.033	0.025
32	15	0 173	0 163
32	16	0.027	-0.010
32	17	-0.044	0.094
52	17	0.044	0.034

n	m	Anm	Bnm
32	18	-0.112	-0.262
32	19	0.038	0.096
32	20	0.036	-0.103
32	21	-0.165	0.177
32	22	0.005	0.152
32	23	0.024	-0.354
32	24	-0.037	-0.014
32	25	0.077	0.218
32	26	-0.076	-0.078
32	27	-0.024	-0.263
32	28	0.230	-0.134
32	29	0.109	0.132
32	30	0.131	0.142
32	31	-0.024	0.041
32	32	0.073	0.128
33	0	0.064	0.000
33	1	-0.026	0.042
33	2	0.031	0.043
33	3	-0.135	-0.005
33	4	-0.103	0.177
33	5	0.073	-0.104
33	6	-0.026	0.069
33	7	-0.100	0.159
33	8	0.157	-0.063
33	9	-0.016	0.015
33	10	0.057	-0.231
33	11	-0.214	0.034
33	12	0.052	0.019
33	13	-0.101	0.189
33	14	0.175	0.036
33	15	0.080	-0.004
33	16	0.002	-0.015
33	17	-0.060	-0.027
33	18	-0.023	-0.177
33	19	0.066	0.054
33	20	0.053	-0.004
33	21	-0.219	0.125
33	22	0.124	0.008
33	23	0.036	-0.173
33	24	-0.048	-0.084
33	25	0.332	0.004
33	26	-0.103	0.028
33	27	0.154	-0.103
33	28	-0.026	0.172
33	29	0.023	0.057
33	30	0.270	-0.270
33	31	0.136	0.189
33	32	-0.171	0.226
33	33	-0.110	-0.012
34	0	0.118	0.000
34	1	-0.216	-0.006
34	2	-0.077	-0.046

Tabela (AN3.1) Coeficientes	harmônicos	2006	(6 ^a Parte)	
---------------	----------------	------------	------	------------------------	--

n	m	Anm	Bnm
34	3	-0.042	-0.094
34	4	0.108	0.266
34	5	-0.005	0.062
34	6	0.041	0.173
34	7	-0.033	-0.022
34	8	0.039	0.005
34	9	0.046	-0.034
34	10	0.020	-0.126
34	11	-0.212	-0.006
34	12	0.233	0.047
34	13	-0.124	0.079
34	14	0.106	0.008
34	15	0.003	-0.084
34	16	0.057	-0.109
34	17	-0.108	-0.094
34	18	0.030	0.101
34	19	0.032	-0.072
34	20	0.020	0.277
34	21	-0.240	0.077
34	22	0.274	0.065
34	23	0.099	-0.233
34	24	-0.207	0.075
34	25	0.112	-0.104
34	26	-0.075	-0.321
34	27	0.350	0.058
34	28	0.019	-0.024
34	29	0.013	0.089
34	30	0.018	0.015
34	31	-0.038	0.060
34	32	0.071	-0.025
34	33	0.103	0.118
34	34	-0.088	-0.089
35	0	-0.248	0.000
35	1	-0.006	0.006
35	2	-0.146	-0.080
35	3	0.051	-0.024
35	4	0.160	0.085
35	5	0.074	0.119
35	6	0.265	0.076
35	7	0.098	-0.165
35	8	-0.055	-0.030
35	9	0.129	-0.209
35	10	0.070	0.068
35	11	-0.038	-0.061
35	12	-0.015	0.187
35	13	-0.021	0.121
35	14	0.173	0.007
35	15	-0.029	-0.172
35	16	0.143	-0.091
35	17	-0.102	-0.168
35	18	0.019	0.101
35	19	-0.134	-0.079

n	m	Anm	Bnm
25	20	0.042	0.204
აე ენ	20	-0.043	0.204
35	21	0.055	-0.018
35	22	0.109	0.109
35	23	0.253	-0.283
35	24	-0.272	0.188
35	25	0.056	-0.065
35	26	0.021	-0.136
35	27	0.026	0.041
35	28	0.087	-0.033
35	29	-0.055	-0.138
35	30	0.028	-0.017
35	31	0.175	0.087
35	32	-0.448	0.036
35	33	0.019	-0.138
35	34	0.195	-0.077
35	35	-0.043	0.071
36	0	0.188	0.000
36	1	0.231	0.062
36	2	-0.028	-0.014
36	3	0.053	0.084
36	4	0.013	0.048
36	5	0.192	0.044
36	6	0.041	0.017
36	7	0.022	-0.212
36	8	-0.068	0.011
36	9	0.069	-0.420
36	10	0.043	0.059
36	11	0.134	-0.020
36	12	-0.164	0.099
36	13	0.040	0.019
36	14	0.153	-0.017
36	15	0.072	-0.106
36	16	0.107	0.128
36	17	-0.091	-0.125
36	18	0 103	0.015
36	19	-0 161	-0.214
36	20	-0.009	-0.016
36	21	0.129	-0 159
36	22	0.063	0 145
36	23	0.000	0.140
36	20	-0 198	0.007
36	25	0.130	0.100
36	26	0.120	-0 222
36	20	-0 1/0	0.232
36	21 28	0.149	0.074
30	20	-0.260	-0.207
26	29	0.000	0.041
20	21	0.004	0.014
30	<u>।</u> ১০	-0.034	0.003
30	<u></u> ఎ2	0.003	0.139
30	<u>33</u>	-0.245	0.132
30	34	-0.178	0.053
36	35	0.082	-0.189
36	36	0.000	0.039

Tabela (AN3.1) Coeficientes harmônicos 2006 (7ª Parte).

Anexo 4

CÓDIGO FONTE DO PROGRAMA, EM LINGUAGEM FORTRAN, PARA CÁLCULO DOS COEFICIENTES HARMÔNICOS

Program COEFICIENTES HARMONICOS

```
с
      Este programa calcula os coeficientes de uma expansão
с
      harmônica sobre uma esfera.
с
с
      Significado das variáveis
с
      delta = \hat{a}ngulo das malhas
с
      nd = numero de dados de fluxo
с
      ge = grau da expansão harmônica
с
      fi = longitude
с
      theta = latitude
с
с
      dimension theta(80000),radtheta(80000),fi(80000),radfi(80000),
      1 colat(80000),q(80000),a(600,600),b(600,600),Pol(80000)
с
      Real*8 pi,grid,radgrid,PolNorm,c,
      1 x1, x2, fat1, fat2, plgndr
с
      COMPLEX(8) soma1,Nor,soma2
с
      Integer nd, ip, n, ge, m, i, j, k
      Character *60 INPUT, OUTPUT
с
с
      Abertura dos Arquivos de entrada e saída
с
     write (*,10)
  10 format (22X,'ARQUIVO DE DADOS?')
     read (*,' (A) ') INPUT
     open (3,FILE = INPUT, STATUS = 'OLD')
с
     write (*,20)
 20 format (22X, 'NOME DO ARQUIVO DE SAIDA ? ')
     read (*,' (A) ') OUTPUT
     open (11,FILE = OUTPUT)
с
    Leitura dos dados de entrada
с
с
     read(3,30) ge, nd, grid
 30 format (40x, i10, /, 40x, i10, /, 40x, f10.1)
с
    Leitura dos dados de fluxo
с
с
```

```
Do 50 ip = 1, nd
     Read (3,40) fi(ip), theta(ip), q(ip)
  40 Format (1x, 1f9.2, 4x, 1f9.2, 2x, 1f15.2)
  50 Continue
с
      Calculo dos Coeficientes
с
с
     pi = 4.0 * atan(1.0)
     radgrid = grid * (pi/180.0)
с
     Do 100 n=0, ge
с
     Do 90 m=0,n
с
     i = n+1
     \mathbf{j} = \mathbf{m} + 1
    soma1 = 0.0
    soma2 = 0.0
с
    Do 60 k=1, nd
с
    radtheta(k) = theta(k) * (pi/180.0)
    radfi(k) = fi(k) * (pi/180.0)
    Colat(k) = (pi/2) - radtheta(k)
    c = colat(k)
с
   Call Legpol (n, m, c, plgndr)
с
    soma1=soma1+q(k)*cos(m*radfi(k))*plgndr*sin(colat(k))*(radgrid**2)
с
   if (m.eq. 0) then
      soma2 = 0.0
      else
      soma2=soma2+q(k)*sin(m*radfi(k))*plgndr*sin(colat(k))*(radgrid**2)
      endif
  60 Continue
с
   Normalizaçao
с
с
   if (m . eq. 0) then
   Nor = (2*n+1)**(0.5)
с
с
   m diferente de 0
с
   else
      x1 = n+m
      x^2 = n - m
```

```
if (x2 . le. 0.) then
             fat1 = 1.
             else
         fat1 = sqrt(2*pi*x2) * (x2*x2) * (exp(-x2 + 1/(12*x2)))
             endif
             if (x1 . le. 0.) then
             fat2 = 1.
             else
             fat2 = sqrt(2*pi*x1) * (x1**x1) * (exp(-x1 + 1/(12*x1)))
             endif
             Nor = (2*(2*n+1)*fat1)**0.5/(fat2)**0.5
      endif
   a(i,j) = soma1 * Nor / (4*pi)
      b(i,j) = soma2 * Nor / (4*pi)
   write(11,80) n, m, a(i,j), b(i,j)
  80 format (113, 2x, 113, 2x, 1f10.3, 2x, 1f10.3)
 90 Continue
 100 Continue
      stop
      end
с
      Subrotina para calculo da Função Associada de Legendre
с
с
      Subroutine LegPol (n, m, c, plgndr)
с
      Significado das variáveis
с
      c = colatitude
с
      n, m = grau e ordem da expansao
с
с
      INTEGER n,m,i,ll
      REAL*8 plgndr,fact,somx2,x,c
   COMPLEX(8) pmmp1,pmm,pll
      x = cos(c)
      pmm=1.
      if(m.gt.0) then
                   som x 2 = sqrt((1.-x)*(1.+x))
                   fact=1.
                   do 50 i=1,m
                          pmm=pmm*fact*somx2
                          fact=fact+2.
```

50 Continue endif if(n.eq.m) then plgndr=pmm else pmmp1=x*(2*m+1)*pmmif(n.eq.m+1) then plgndr=pmmp1 else do 60 ll=m+2,n pll=(x*(2*ll-1)*pmmp1-(ll+m-1)*pmm)/(ll-m) pmm=pmmp1 pmmp1=pll 60 Continue plgndr=pll endif endif return end

Anexo 5 CÓDIGO FONTE DO PROGRAMA, EM LINGUAGEM FORTRAN, PARA CÁLCULO DA REPRESENTAÇÃO HARMÔNICA DO FLUXO GEOTÉRMICO

Program FLUXO TERMICO

```
с
      Este programa calcula o Fluxo Geotérmico em Escala Global
с
      a partir de um conjunto de coeficientes harmônicos
с
с
       dimension l(600),m(600),a(600),b(600),plm(600),norm(600),qlm(600),
       1q(600)
      Double precision a, b, plm, norm, qlm, q
      Real lat, long, latg, longg, pi, delta, raddelta, colat, x1, x2,
       1x3, x4, x5, x6, x7, fat1, fat2, fat3, fat4, fat5, fat6
      character *60 INPUT, OUTPUT
с
      Abertura dos Arquivos de entrada e saída
с
С
   write (*,10)
  10 format (22X, NOME DO ARQUIVO DOS COEFICIENTES ?')
   read (*,' (A) ') INPUT
   open (3,FILE = INPUT, STATUS = 'OLD')
   write (*,20)
 20 format (22X, NOME DO ARQUIVO DE DADOS DE FLUXO? ')
   read (*,' (A) ') OUTPUT
   open (11, FILE = OUTPUT)
с
       Ângulo com que a malha global vai ser formada (delta)
с
с
   write (*,30)
 30 format (24X, 'ANGULO DAS MALHAS')
 34 read *, delta
      if (delta .eq. 0) then
       write (*,35)
 35 format (24X, 'O ANGULO DEVE SER MAIOR QUE ZERO')
      go to 34
      endif
      pi = 4.0 * atan(1.0)
      raddelta = delta * (pi/180.0)
с
      Grau da expansão harmônica (nd)
с
С
       write (*,40)
 40 format (24X, 'GRAU DA EXPANSAO HARMONICA')
   read *.nd
      nc = ((nd^{**}2 + 3^{*}nd)/2) + 1
```

```
с
       Leitura dos Coeficientes
с
с
       Do 60 \text{ ip} = 1, nc
   read (3,50) l(ip), m(ip), a(ip), b(ip)
  50 format (1x, 1I3, 4x, 1I3, 4x, 1f8.4, 2x, 1f8.4)
  60 Continue
с
       Inicialização dos dados
с
с
       colat = 0
       long = -pi
  70
       fluxo = 0
с
       Iniciando a Rotina de Cálculo
с
с
       Do 85 j = 1, nc
       soma = 0
С
       Cálculo das Funções Associadas de Legendre
с
с
       x1 = l(j) - m(j)
       x2 = l(j) + m(j)
       x3 = l(j)
       x4 = m(j)
       x5 = a(j)
       x6 = b(j)
       i7 = Int (x1 / 2)
       Do 80 \text{ ik} = 0, \text{ i7}
          rfac = 2 * x3 - 2*ik
               fat1 = factr (rfac)
          rfac = ik
          fat2 = factr(ik)
          rfac = x3 - ik
               fat3 = factr (rfact)
               rfac = x1 - 2*ik
          fat4 = factr (rfact)
               soma = soma + (((cos (colat))**(x3-x4-2*ik))*
        1
                ((-1)**(ik)) * fat1 ) /
       2
                         (fat2 * fat3 * fat4)
  80 Continue
с
       Polinômio de Legendre
с
с
       plm(j) = (((sin (colat))**(x4)) / (2**(x3))) * soma
```

с с Normalização с if (m(j) .eq. 0) then rfac = x1fat5 = factr (rfac)rfac = x2fat6 = factr (rfac)norm(j)=sqrt(1*(2*x3+1)* fat5/fat6) qlm(j) = plm(j) * norm(j)else rfac = x1fat5 = factr (rfac)rfac = x2fat6 = factr (rfac)norm(j)=sqrt(2*(2*x3+1)* fat5/fat6) qlm(j) = plm(j) * norm(j)endif с Valor do Fluxo с с $q(j) = (x5*\cos(x4*\log) + x6*\sin(x4*\log))*qlm(j)$ fluxo = fluxo + q(j)85 Continue с Escrevendo os resultados no Arquivo de Dados с с latg = 90 - (colat*180/pi)longg = long*180/pi write(11,90) longg, latg, fluxo 90 format (1x, 1f9.2, 4x, 1f9.2, 4x, 1f9.2) с Varrendo os Pontos da Malha с с long = long + raddeltaif (long .lt. pi) then go to 70 endif long = -pi colat = colat + raddeltaif (colat .lt. pi) then go to 70

```
endif
       stop
       end
с
       Function para calculo de Fatorial
с
с
    function factr (rk)
   double precision product
с
   Computes Factorial Values
с
   integer k, ik
   product = 1.0
       \mathbf{k} = \mathbf{r}\mathbf{k}
    do 150 ik = k, 2, -1
          rik = ik
         product = product*rik
 150 continue
       factr = product
       return
        end
```

ANEXO 6

MAPAS DE REPRESENTAÇÕES HARMÔNICAS DE GRAU 1 A 36

No capítulo 5 foram apresentados os mapas das representações harmônicas de fluxo geotérmico de grau 12 e de grau 36. Neste anexo estão apresentados todos os mapas com as representações de grau 1 até grau 36, de modo que se possa verificar graficamente a relação entre a resolução do mapa e o grau da representação harmônica.



Figura (AN 6.1) – Mapas de representações harmônicas de grau 1 a 6.



Figura (AN 6.2) – Mapas de representações harmônicas de grau 7 a 14.



Figura (AN 6.3) – Mapas de representações harmônicas de grau 15 a 22.



Figura (AN 6.4) – Mapas de representações harmônicas de grau 23 a 30.



Figura (AN 6.5) – Mapas de representações harmônicas de grau 31 a 36.

Livros Grátis

(<u>http://www.livrosgratis.com.br</u>)

Milhares de Livros para Download:

Baixar livros de Administração Baixar livros de Agronomia Baixar livros de Arquitetura Baixar livros de Artes Baixar livros de Astronomia Baixar livros de Biologia Geral Baixar livros de Ciência da Computação Baixar livros de Ciência da Informação Baixar livros de Ciência Política Baixar livros de Ciências da Saúde Baixar livros de Comunicação Baixar livros do Conselho Nacional de Educação - CNE Baixar livros de Defesa civil Baixar livros de Direito Baixar livros de Direitos humanos Baixar livros de Economia Baixar livros de Economia Doméstica Baixar livros de Educação Baixar livros de Educação - Trânsito Baixar livros de Educação Física Baixar livros de Engenharia Aeroespacial Baixar livros de Farmácia Baixar livros de Filosofia Baixar livros de Física Baixar livros de Geociências Baixar livros de Geografia Baixar livros de História Baixar livros de Línguas

Baixar livros de Literatura Baixar livros de Literatura de Cordel Baixar livros de Literatura Infantil Baixar livros de Matemática Baixar livros de Medicina Baixar livros de Medicina Veterinária Baixar livros de Meio Ambiente Baixar livros de Meteorologia Baixar Monografias e TCC Baixar livros Multidisciplinar Baixar livros de Música Baixar livros de Psicologia Baixar livros de Química Baixar livros de Saúde Coletiva Baixar livros de Servico Social Baixar livros de Sociologia Baixar livros de Teologia Baixar livros de Trabalho Baixar livros de Turismo