

Universidade Federal do Rio Grande do Norte Centro de Ciências Exatas e da Terra Programa de Pós-Graduação em Geodinâmica e Geofísica

DISSERTAÇÃO DE MESTRADO

ESTUDO COMPARATIVO DE ABORDAGENS DE INVERSÃO DO FATOR DE QUALIDADE Q

Autor:

BONNIE IVES DE CASTRO NUNES

Orientador: Dr. ADERSON FARIAS DO NASCIMENTO

Co-orientador: Dr. JOSÉ ANTÔNIO DE MORAIS MOREIRA

Dissertação n.º 84/PPGG.

Natal-RN, Janeiro de 2010

Livros Grátis

http://www.livrosgratis.com.br

Milhares de livros grátis para download.

UNIVERSIDADE FEDERAL DO RIO GRANDE DO NORTE CENTRO DE CIÊNCIAS EXATAS E DA TERRA PROGRAMA DE PÓS-GRADUAÇÃO EM GEODINÂMICA E GEOFÍSICA

DISSERTAÇÃO DE MESTRADO

ESTUDO COMPARATIVO DE ABORDAGENS DE INVERSÃO DO FATOR DE QUALIDADE Q

Autor:

Bonnie Ives de Castro Nunes

Dissertação apresentada à Universidade Federal do Rio Grande do Norte como requisito à obtenção do grau de MESTRE em Geofísica.

Comissão Examinadora:

Dr. Aderson Farias do Nascimento (orientador) Dr. José Antônio de Morais Moreira (examinador interno) Dr. Walter Eugênio de Medeiros (examinador interno) Dr. Milton José Porsani (examinador externo)

Natal-RN, Janeiro de 2010.

Aos meus pais, Neusa e Gilvan pela oportunidade da vida. Aos meus irmãos, Brenno e Brunno por serem mais do que amigos e à minha amada Eleni por acreditar em mim e estar constantemente ao meu lado.

AGRADECIMENTOS

Primeiramente ao meu Deus por ter me fornecido esta oportunidade única de realizar este difícil trabalho e por me dar forças durante os dois anos de lutas.

Ao meu orientador prof. Dr. Aderson Farias do Nascimento pela chance de trabalhar nesta área, sua competência e seus conselhos.

Ao meu co-orientador prof. Dr. José Antônio de Morais Moreira pelo seu constante acompanhamento.

Ao prof. Dr. Walter Eugênio de Medeiros pos suas valiosas sugestões em relação a este trabalho.

Aos professores geólogos Vanildo Pereira, Antônio Carlos Galindo, Alex Antunes, Francisco Pinheiro e Fernando César pela disponibilidade em tirar as minhas dúvidas sobre geologia.

Ao professor Jean Michel Legrand pela sua grande ajuda no meu aprendizado da língua francesa.

Ao professor Zorano pelo seu bom trabalho como coordenador do PPGG.

À Nilda, secretária da pós-graduação por seu constante acompanhamento em nossa vida burocrática e pelo seu enorme carinho e Luís Felipe por auxiliar no trabalho da secretaria.

Aos funcionários do Departamento de Física Teórica e Experimental e do Programa de Pós-Graduação em Geodinâmica e Geofísica da UFRN.

Ao aluno de graduação em geofísica Ygor Bastos Mesquita, por sua valiosa colaboração neste trabalho.

Aos grandes amigos de sala, Irenaldo Pessoa, Francisco Eduardo, Heleno Carlos, Aline Gomes, Flávio Lemos, Paulo Duarte, Rosana Maria e Paulo Henrique pelas demonstrações constantes de amizade e companheirismo.

Ao professor Roberto Hugo, pela grande ajuda na matemática.

Ao professor Milton José Porsani por sua disponibilidade em avaliar este trabalho.

Aos meus colegas de graduação do primeiro e do segundo ano por acreditarem em mim e pelo apoio durante todo o processo.

Ao Prof. Jessé Costa (UFPA) e Ellen Gomes (UFPA) pela ajuda na implantação no Depto. de Geofísica/UFRN do software SEIS88.

À CAPES pela bolsa concedida.

Ao Projeto "Inversão de fator de qualidade de dados sísmicos e aplicação em reservatórios delgados" (CNPq Proc. No. 482841/2007-9), coordenado pelo Prof. Dr. Walter Eugenio de Medeiros, pelo apoio financeiro à este trabalho.

Ao Instituto Nacional de Ciência e Tecnologia/Geofísica de Petróleo (INCT-GP/CNPq).

E, não menos importante, aos meus amigos de fora da faculdade, em especial aos companheiros da Aliança Francesa, os quais não posso citar todos os nomes aqui, por me apoiarem e acreditarem que este trabalho seria realizado.

RESUMO

Os estudos da dispersão e da atenuação das ondas sísmicas têm se tornado uma ferramenta importante na discriminação das litologias e conteúdo de fluidos em reservatórios de hidrocarbonetos. Os processos associados à atenuação são complexos e sintetizados em uma única descrição quantitativa chamada fator de qualidade (Q). A presente dissertação tem o objetivo de comparar diferentes aproximações para a determinação de Q e é dividido em duas partes. Primeiramente, fizemos um teste de performance e robustez de três métodos diferentes para a determinação de Q no domínio da freqüência. São elas: deslocamento de pico, deslocamento de centróide e razão espectral. Todos os testes foram feitos em um modelo de três camadas. O conjunto de testes aqui realizados consistia em variar a espessura da camada, Q e a inclinação das camadas para a propagação dos pulsos com freqüências centrais de 30, 40 e 60 Hz. Pudemos determinar que o método do deslocamento de centróide produz os resultados mais robustos para todo o conjunto de testes. Em segundo lugar, invertemos os valores de Q utilizando os métodos de deslocamento de pico e de centróide utilizando um algoritmo de busca seqüencial. Neste caso, o método de centróide também produziu os resultados mais robustos que o método de deslocamento de picos, apesar de ter uma convergência mais lenta.

Palavras-chave: Atenuação, Dispersão, Fator de qualidade Q.

ABSTRACT

Seismic wave dispersion and attenuation studies have become an important tool for lithology and fluid discrimination in hydrocarbon reservoirs. The processes associated to attenuation are complex and are encapsulated in a single quantitative description called quality factor (Q). The present dissertation has the objective of comparing different approaches of Q determination and is divided in two parts. Firstly, we made performance and robustness tests of three different approaches for Q determination in the frequency domain. They are: peak shift, centroid shift and spectral ratio. All these tests were performed in a three-layered model. In the suite of tests performed here, we varied the thickness, Q and inclination of the layers for propagation pulses with central frequency of 30, 40 and 60 Hz. We found that the centroid shift method is produces robust results for the entire sufte of tests. Secondly, we inverted for Q values using the peak and centroid shift methods using an sequential grid search algorithm. In this case, centroid shift method also produced more robust results than the peak shift method, despite being of slower convergence.

Keywords: Attenuation, Dispersion, Q-factor.

ÍNDICE

AGRA RESU	ADECIMENTOS	ii iv
ABST	ТАСТ	V
ÍNDI	∩F	
		····· v1
	A DE FIGURAS	V111
LISTA	A DE TABELAS	xii
1 IN	VTRODUÇÃO	1
1.1	Apresentação	1
2 C	ONTEXTUALIZAÇÃO DO PROBLEMA DA ATENUAÇÃO	4
2.1	Apresentação	4
2.2	O FENÔMENO DA ATENUAÇÃO SÍSMICA	4
2.3	MECANISMOS DE ATENUAÇÃO	8
2.4	2.3.1 Atenuação intrínseca	
2.4	IMPORTANCIA NA DETERMINAÇÃO DE Q EM RESERVATORIOS	
2.5	DEFINIÇÕES DE Q	
2.0 2.7	MODELOS DE DISPERSAO	13
2.1		
3 A	BORDAGENS DE DETERMINAÇAO E INVERSAO DO F	FATOR DE
QUAL	LIDADE Q	
3.1	Apresentação	
3.2	Abordagens de inversão	19
3.3	MÉTODO DE DESLOCAMENTO DO CENTRÓIDE DE FREQÜÊNCIAS	
3.4	MÉTODO DO DESLOCAMENTO DO PICO DE FREQÜÊNCIA	
3.5	RAZÃO ESPECTRAL	
3.6	Resumo do capítulo	
4 E\$	STIMATIVAS DO FATOR DE QUALIDADE Q	
4.1	Apresentação	
4.2	A CRIAÇÃO DO DADO SINTÉTICO	
4.3	Preparação do dado para a estimativa de ${f Q}$	
4.4	DETERMINAÇÃO DE ${f Q}$ da segunda e terceira camadas	

	 4.4.1 Determinação dos valores do fator de qualidade Q 4.4.2 Resultados obtidos para a 1ª Situação (variando a espessura da camada 2 e mantendo Q c 4.4.3 Resultados para a 2ª situação (variando Q e mantendo as espessuras constantes) 4.4.4 Resultados obtidos na situação 3 (variando a inclinação da interface entre as camad 	
4.5	RESUMO DO CAPÍTULO	
5 IN	VERSÃO DO FATOR DE QUALIDADE Q	61
5.1	Apresentação	61
5.2	Introdução	62
5.3	Função objeto	65
5.4	CONSIDERAÇÕES INICIAIS PARA O MÉTODO DE INVERSÃO	66
	5.4.1 Modelo 1 – Sete camadas horizontais	67
	5.4.2 Precisão dos métodos	
5.5	RESUMO DO CAPITULO	
6 Co	onclusões e considerações finais	73
6.1	Conclusões	73
6.2	Recomendações finais	75
7 RE	EFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS	77

LISTA DE FIGURAS

FIGURA 2.1: REPRESENTAÇÃO GRÁFICA DE UMA AQUISIÇÃO DE SÍSMICA DE REFLEXÃO, O PULSO SE PROPAGA ATRAVÉS
DO MEIO 1, REFLETE NA INTERFACE COM O MEIO 2 E É RECEBIDO PELO GEOFONE6
FIGURA 2.2: SISMOGRAMA SINTÉTICO REPRESENTANDO A AQUISIÇÃO ILUSTRADA NA FIGURA 2.1. NA VERTICAL
representamos o tempo de registro do sinal. Na horizontal temos a posição dos receptores em
SUPERFÍCIE
FIGURA 2.3: ESQUEMA TEÓRICO DO ESPALHAMENTO GEOMÉTRICO. A FONTE DE ENERGIA SITUADA NO CENTRO DO
modelo produz uma onda que se propaga esfericamente. À medida em que ela se propaga sua
ENERGIA SE PERMANECE CONSTANTE, PORÉM A ÁREA AUMENTA EM FUNÇÃO DO TEMPO "DILUINDO" A
QUANTIDADE DE ENERGIA POR UNIDADE DE ÁREA
FIGURA 2.4: COMPORTAMENTO DA ONDA SÍSMICA EM UM MEIO ABSORSIVO DEVIDO À VELOCIDADE, DENSIDADE E
FATOR DE QUALIDADE Q. (A) SEM ABSORÇÃO E (B) COM ABSORÇÃO (MODIFICADO DE ZHANG, 2008)9
FIGURA 2.5: A ATENUAÇÃO É DETERMINADA PELAS PROPRIEDADES FÍSICAS DAS ROCHAS, TAIS COMO LITOLOGIA,
POROSIDADE, SATURAÇÃO, CONTEÚDO DE FLUIDOS, ETC. (MODIFICADO DE ZHANG, 2008)10
FIGURA 2.6: A ARMADILHA FORMADA PELA ROCHA SELANTE. O GÁS, MENOS DENSO QUE O PETRÓLEO, PRESSIONA A
ROCHA SELANTE PARA CIMA FORMANDO UM ANTICLINAL
FIGURA 2.7: AMPLITUDE VERSUS Q PARA UM PULSO DE FREQÜÊNCIA 30 HZ OS TEMPOS DE TRÂNSITO 0,1 S
(VERMELHO), 0,3 S (VERDE), 0,4 S (AMARELO), 0,5 S (AZUL ESCURO), 1 S (VIOLETA) E 2 S (AZUL CLARO)
FIGURA 2.8: ESTE GRÁFICO REPRESENTA O GRAU DE DISPERSÃO SEGUNDO O MODELO DE FUTTERMAN DE UM SINAL EM
função da freqüência para Q igual a 5 (vermelho), 10 (verde), 20 (amarelo), 40 (azul) e 80 (lilás).
Observe que para freqüências muito altas e muito baixas, o modelo deixa de ser linear. Veja
TAMBÉM QUE A PARTIR DOS VALORES DE Q MENORES QUE 5, O MODELO PERDE A SUA LINEARIDADE
FIGURA 2.9: COMPARAÇÃO ENTRE OS MODELOS DE MÜLLER, FUTTERMAN E Q CONSTANTE. AS CURVAS SIMULAM O
comportamento da amplitude em função da freqüência. A curva pontilhada vermelha
representa o modelo de Müller, a preta contínua representa o modelo de Futterman enquanto
QUE A PONTILHADA AMARELA REPRESENTA O MODELO DE Q CONSTANTE. O VALOR DE Q UTILIZADO É IGUAL A
30
FIGURA 3.1: REPRESENTAÇÃO DE UM ESPECTRO GAUSSIANO DE VARIÂNCIA LAMBDA. O TERMO F _P REPRESENTA O PICO
DE FREQÜÊNCIA DESTE ESPECTRO, O TERMO F _C REPRESENTA O CENTRÓIDE DE FREQÜÊNCIAS DO ESPECTRO E
F _{CORTE} É A FREQÜÊNCIA DE CORTE
FIGURA 3.2: MODELO DE N CAMADAS PARALELAS DE ESPESSURA Z _N SENDO CADA CAMADA DESCRITA EM FUNÇÃO DE
SUA DENSIDADE, VELOCIDADE E SEU FATOR DE QUALIDADE Q
FIGURA 3.3: (A) UM EVENTO EM UMA AQUISIÇÃO CMP (COMMON MEDIUM POINT) É GERADO POR UM REFLETOR EM
um meio absorvente. Os tracos foram normalizados baseados em suas amplitudes máximas. (b)
Espectro de amplitude da assinatura da fonte original (em preto), traço 1 (em vermelho), traço
11 (EM VERDE) E TRAÇO 21 (EM CINZA). OBSERVE A DIFERENÇA DA POSIÇÃO ENTRE OS ESPECTROS DO TRACO 1
e 21. O pulso do traço 21 transitou por mais tempo neste meio, sendo assim mais estreito e mais
E 21. O PULSO DO TRAÇO 21 TRANSITOU POR MAIS TEMPO NESTE MEIO, SENDO ASSIM MAIS ESTREITO E MAIS

deslocado às baixas freqüências que o espectro do traço 1 (Modificado de Zhang & Ulrych,
2008)
FIGURA 3.4: Pulso de Gabor com parâmetros: $T_1=1,0; F_M=30; \gamma=4; e \nu=0$ 27
FIGURA 3.5: REPRESENTAÇÃO GRÁFICA DOS ESPECTROS GAUSSIANOS. OS PULSOS AQUI REPRESENTADOS TÊM
freqüências e Σ respectivamente nos valores de 30 Hz e 8 (vermelho); 25 Hz e 7 (verde); 20 Hz e 6
(AMARELO); E 15 HZ E 4,5 (AZUL)
FIGURA 4.1: Representação do traço gerado sinteticamente. As janelas são delimitadas pelos tempos t $_1$
E T ₁ ', PARA A PRIMEIRA REFLEXÃO; T ₂ E T ₂ ' PARA A SEGUNDA REFLEXÃO; E T ₂ E T ₃ ' PARA A TERCEIRA REFLEXÃO32
FIGURA 4.2: MODELO DE TRÊS CAMADAS PARALELAS
FIGURA 4.3: ESPECTROS DE DUAS REFLEXÕES DE CHEGADAS EM INSTANTES DIFERENTES. EM PRETO, TEMOS A
PRIMEIRA REFLEXÃO. EM VERMELHO, TEMOS A SEGUNDA REFLEXÃO, ONDE $F_{P,I}$ e $F_{P,2}$ são os picos de
FREQÜÊNCIA DA PRIMEIRA E DA SEGUNDA REFLEXÃO RESPECTIVAMENTE
FIGURA 4.4: ESPECTROS DE DUAS REFLEXÕES DE CHEGADAS EM INSTANTES DIFERENTES. EM PRETO, TEMOS A
PRIMEIRA REFLEXÃO. EM VERMELHO, TEMOS A SEGUNDA REFLEXÃO, ONDE $F_{C,I} \in F_{C,2}$ São os centróides de
FREQÜÊNCIA DA PRIMEIRA E DA SEGUNDA REFLEXÃO RESPECTIVAMENTE
FIGURA 4.5: GRÁFICO DA RAZÃO ESPECTRAL. NO EIXO HORIZONTAL, TEMOS OS VALORES DAS FREQÜÊNCIAS. NO EIXO
VERTICAL, TEMOS OS VALORES DOS LOGARITMOS DAS RAZÕES ENTRE AS AMPLITUDES. O FATOR DE QUALIDADE
${ m Q}$ das duas camadas em questão eram iguais a 50. A linha escura representa a região linear do
GRÁFICO
FIGURA 4.6: TRAÇO SINTÉTICO CRIADO NO SEIS88. A FIGURA FOI CRIADA NO MATLAB E MOSTRA SETE REFLEXÕES
EM UM MODELO DE SETE CAMADAS CUJAS VELOCIDADES DA PRIMEIRA Á ULTIMA SÃO RESPECTIVAMENTE: 1,5
km/s, 2,0 km/s, 2,5 km/s, 3,0 km/s, 3,5 km/s 4,0 km/s, 4,5 km/s e 5,0 km/s. O fator de qualidade Q de
cada camada é igual a 50. Foi utilizado o pulso de Gabor de freqüência igual a 30Hz e $arphi$ igual a
4
FIGURA 4.7: ESPECTROS DE FREQÜÊNCIAS DOS PULSOS ILUSTRADOS NA FIGURA 4.2. (A) OS ESPECTROS ORIGINAIS. (B)
OS ESPECTROS COM SUA AMPLITUDE NORMALIZADA
FIGURA 4.8: O ESPECTRO EM (A) FOI OBTIDO DE UMA REFLEXÃO NA CAMADA 2 COM ESPESSURA Z_2 IGUAL A 1500 M.
Foi utilizado o pulso de Gabor com freqüência igual a 30 Hz e o valor de Q nesta camada era
IGUAL A 60. EM (B) TEMOS UM "ZOOM" DO PICO DO ESPECTRO. A TAXA DE AMOSTRAGEM DF DO ESPECTRO É
IGUAL A 0,4882 Hz
Figura 4.9: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método de deslocamento
DE PICOS NA SITUAÇÃO 141
Figura 4.10: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método de deslocamento
DE CENTRÓIDES NA SITUAÇÃO 142
Figura 4.11: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método da razão
ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 143
Figura 4.12: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método de deslocamento
DE PICOS NA SITUAÇÃO 144

Dissertação de Mestrado – PPGG – UFRN Nunes, B. I. C. x

Figura 4.13: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método de deslocamento
DE CENTRÓIDES NA SITUAÇÃO 145
Figura 4.14: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método da razão
ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 146
Figura 4.15: Pulsos de 60 Hz observados em uma camada de espessura igual a 50 m. Baixos valores de Q
REPRESENTAM UMA GRANDE ATENUAÇÃO DO SINAL, FAZENDO COM QUE ELE SE DEFORME47
FIGURA 4.16: ESPECTROS DE FREQÜÊNCIA NORMALIZADOS RELATIVOS AOS PULSOS MOSTRADOS NA FIGURA 4.15.
Observamos que a atenuação altera a posição do espectro significativamente. Os espectros
FORAM NORMALIZADOS E OS VALORES DE Q48
Figura 4.17: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método de deslocamento
DE PICOS NA SITUAÇÃO 249
Figura 4.18: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método de deslocamento
DE CENTRÓIDES NA SITUAÇÃO 2
Figura 4.19: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método de deslocamento
de centróides na situação 251
Figura 4.20: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método de deslocamento
DE PICOS NA SITUAÇÃO 2
Figura 4.21: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método de deslocamento
DE CENTRÓIDES NA SITUAÇÃO 253
Figura 4.22: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método da razão
FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2
 FIGURA 4.22: ERROS PERCENTUAIS NAS ESTIMATIVAS DE Q DA CAMADA 3 ATRAVÉS DO MÉTODO DA RAZÃO ESPECTRAL NA SITUAÇÃO 2

deslocado a uma distância $lpha$ do centróide dos pontos para então (c) começar uma nova	
ITERAÇÃO. (MODIFICADO DE SANTANA, 2005)	.64
FIGURA 5.3: ESTÁGIO FINAL DO COMPLEX. NOTE QUE OS PONTOS AJUSTADOS SE ENCONTRAM NO ENTORNO DA	
MELHOR ESTIMATIVA. (MODIFICADO DE SANTANA, 2005)	.65
FIGURA 5.4: PARÂMETROS FÍSICOS E GEOMÉTRICOS DO MODELO UTILIZADO NA INVERSÃO DE Q	.69

LISTA DE TABELAS

TABELA 4.1: PARÂMETROS FÍSICOS E GEOMÉTRICOS DO MODELO DE CAMADAS HORIZONTAIS E PARALELAS PARA AS
FREQÜÊNCIAS 30 HZ E 40 HZ. A ESPESSURA DA CAMADA 2 VARIA ENTRE 0,2 KM E 2,0 KM
TABELA 4.2: PARÂMETROS FÍSICOS E GEOMÉTRICOS DO MODELO DE CAMADAS HORIZONTAIS E PARALELAS PARA A
FREQÜÊNCIA DE 60 HZ. A ESPESSURA DA CAMADA 2 VARIA ENTRE 0,2 KM E 1,4 KM
TABELA 4.3: PARÂMETROS FÍSICOS E GEOMÉTRICOS DO MODELO DE CAMADAS PARALELAS PARA AS FREQÜÊNCIAS 30
Hz e 40 Hz. O fator de qualidade da camada 2 varia entre 10 e 400
TABELA 4.4: PARÂMETROS FÍSICOS E GEOMÉTRICOS DO MODELO DE CAMADAS PARALELAS PARA A FREQÜÊNCIA DE 60
Hz. O fator de qualidade da camada 2 varia entre 10 e 40047
TABELA 4.5: PARÂMETROS FÍSICOS E GEOMÉTRICOS DO MODELO UTILIZADO NA SITUAÇÃO 3
TABELA 5.1: MODELO 1 – RESULTADOS ENCONTRADOS PARA O PRIMEIRO TRAÇO DA INVERSÃO DO FATOR DE
QUALIDADE Q UTILIZANDO A COMPARAÇÃO ENTRE OS PICOS DE FREQÜÊNCIAS NAS DUAS SITUAÇÕES
PROPOSTAS. A PRIMEIRA CAMADA É A DE REFERÊNCIA E TEM O FATOR DE QUALIDADE IGUAL A 50071
TABELA 5.2: MODELO 1 – RESULTADOS ENCONTRADOS PARA O PRIMEIRO TRAÇO DA INVERSÃO DO FATOR DE
QUALIDADE ${f Q}$ UTILIZANDO A COMPARAÇÃO ENTRE OS CENTRÓIDES DE FREQÜÊNCIAS NAS DUAS SITUAÇÕES
AQUI PROPOSTAS. A PRIMEIRA CAMADA É DE REFERÊNCIA E TEM O FATOR DE QUALIDADE IGUAL A 50072

1 INTRODUÇÃO

1.1 Apresentação

A atenuação de uma onda ao se propagar em um meio dispersivo tem se tornado uma ferramenta de grande importância no processamento dos dados sísmicos e de GPR (do inglês: *Ground Penetrating Radar*) (Moreira, 2006). Segundo Tonn (1990), esta importância se dá por dois motivos: 1) Os efeitos da atenuação inelástica, que estão associados à perda de energia por calor; estes efeitos podem ser eliminados através dos filtros inversos e 2) a atenuação pode ser reconhecida como um atributo sísmico significante, melhorando a interpretação de sismogramas no que diz respeito à petrofísica, informação litológica, porosidade, permeabilidade, viscosidade e grau de saturação das rochas (Wang, 2003; Parra, 2006; Li *et al.*, 2006; Moreira, 2006; Zhang, 2008).

Existem diversos processos responsáveis pela atenuação de uma onda, por isto, com o objetivo de criarmos um modelo que considere a perda da energia de uma onda, utiliza-se o fator de qualidade Q. Este fator reúne todos estes processos em um único parâmetro capaz de portar informações sobre a rocha. Por isto muitos autores têm dedicado seus esforços em relacionar atenuação sísmica com caracterização de reservatório devido ao fato de que em rochas porosas saturadas com fluidos observa-se uma forte atenuação (Parra & Hacket, 2002; Castagna *et al.*, 2003; Taner & Treitel; 2003; Hübert *et al.*, 2005; Dvorkin & Mavko, 2006).

Assim, o ponto-chave para diversas informações petrofísicas e litológicas pode estar na determinação do fator de qualidade Q. Podemos encontrar na literatura diversas abordagens que permitem uma estimativa de Q, Tonn (1990), por exemplo, comparou dez destas abordagens e as dividiu em dois grupos: i) abordagens no domínio do tempo e ii) abordagens no domínio da freqüência.

Porém, nos últimos anos outras abordagens, como as sugeridas por Quan & Harris (1997), Zhang & Ulrych (2002), Rickett (2006) e Moreira (2006) têm surgido e demonstraram-se muito eficazes e robustas.

Tendo em vista a grande distância temporal entre o trabalho de Tonn (1990) e os dias atuais, esta dissertação tem o objetivo de realizar um teste de sensibilidade com três abordagens através de modelos gerados sinteticamente. As abordagens aqui testadas são:

- A razão espectral (Spencer *et al.*, 1982), que determina Q através da inclinação gerada pelo logaritmo da razão entre dois espectros de amplitudes de chegadas consecutivas;
- Deslocamento entre centróides (Quan & Harris, 1996), que determina Q comparando o deslocamento entre os centróides dos espectros de amplitudes de chegadas consecutivas;
- Deslocamento entre picos (Zhang & Ulrych, 2002), que, analogamente ao método de deslocamento entre os centróides, compara o deslocamento entre os picos de freqüência.

Para isto, utilizamos um modelo de quatro camadas, onde a primeira é uma camada de referência de fator Q muito alto (igual a 500), e a última é um semi-espaço de profundidade infinita. Este modelo criado tem em vista:

- i) Observar os limites físicos de cada uma dessas abordagens quanto à variação da espessura de uma camada com fator Q constante;
- ii) Observar os limites quanto à variação do fator Q de uma camada de espessura constante;
- iii) Testar os efeitos das variações anteriores nas freqüências centrais de 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz;
- iv) Observar o efeito do mergulho na interface entre duas camadas;
- v) Observar quais os efeitos de todas as variações anteriores nas camadas subjacentes.

Logo após testada a sensibilidade dos métodos, escolhemos duas abordagens para a realização da inversão em modelos mais elaborados. Para a realização dos testes, contamos com as rotinas do programa de traçado de raio SEIS88 produzido por Cervený & Psencik.

Para inversão, realizamos os mesmos testes anteriores em modelos com o número de camadas superior a quatro. Para isto, utilizamos o método proposto por Moreira (2006) que compara o deslocamento de centróides de freqüência (Quan & Harris, 1997), sendo ela modificada para comparar também os picos de freqüência. Utilizamos também um algoritmo de otimização chamado COMPLEX (Richardson & Kuester, 1973) para minimização da função objeto.

No capítulo 2 desta dissertação fazemos uma descrição dos mecanismos físicos de perda de energia de um sinal, discutindo o papel das propriedades físicas das rochas na atenuação. Apresentamos também neste capítulo as diferentes definições de Q e mais à frente, discutimos os dois filtros de dissipação utilizados neste trabalho e suas diferenças principais.

No capítulo 3 apresentamos as abordagens de determinação do fator de qualidade Q que serão aqui testadas.

No capítulo 4 apresentamos os resultados encontrados na determinação do fator de qualidade Q para as três abordagens utilizadas nas diferentes situações por nós propostas. Neste capítulo definimos os limites físicos de cada uma das técnicas.

No capítulo 5, após definirmos os limites das técnicas testadas, apresentamos os resultados obtidos pelo algoritmo utilizado para a inversão do fator de qualidade Q em modelos de várias camadas. Por último, fazemos a apresentação dos resultados obtidos pelo algoritmo utilizado e comparamos os resultados obtidos com o uso do pico e do centróide para a inversão.

2 CONTEXTUALIZAÇÃO DO PROBLEMA DA ATENUAÇÃO.

2.1 Apresentação

Neste capítulo descrevemos o fenômeno da atenuação sísmica e os mecanismos físicos que causam a atenuação de um sinal ao se propagar em um meio material. Logo após, apresentamos as definições do fator de qualidade Q encontradas na literatura. Por fim, discutimos as principais diferenças entre os modelos de dispersão de Futterman (1962), utilizado na geração dos nossos dados sintéticos, e Müller (1983), utilizado na inversão.

2.2 O Fenômeno da Atenuação Sísmica

O fenômeno de propagação das ondas elásticas é a base dos métodos sísmicos. Ao longo do processo de propagação, o material responde às perturbações provocadas pela passagem das ondas, deformando-se em função de suas propriedades elásticas. Muitos fatores contribuem para que haja perda de amplitude do sinal, como por exemplo, o espalhamento geométrico e a partição da energia do raio na interface entre dois meios. Nestes exemplos, a energia total do sistema é conservada. Porém, na atenuação ocorre perda efetiva da energia do raio além do pulso sofrer com a defasagem.

Convencionalmente, na exploração sísmica, a terra é modelada como um meio elástico ideal, e a propagação da onda sísmica é explicada em termos da equação da onda acústica ou elástica. Alguns fatores que provocam a perda da energia de uma onda são facilmente percebidos por obedecerem a princípios físicos básicos, como é o caso do espalhamento geométrico e a partição da energia em uma interface. Porém, nestes casos, a energia total do sistema se conserva.

Na prática, a propagação da onda sísmica é bastante diferente de sua propagação em um meio sólido ideal. Por exemplo, o material que constitui a terra é anisotrópico e heterogêneo. A equação da onda elástica tradicional não é precisa o suficiente para descrever o comportamento de uma onda que transita neste meio complicado. Além disso, estes materiais podem apresentar ao mesmo tempo características viscosas e inelásticas (Zhang, 2008), fazendo com que a onda atenue, ou seja, perca energia sísmica.

A atenuação inelástica afeta tanto a amplitude quanto a fase dos dados de sísmica de reflexão. Como definição, o efeito na amplitude será chamado de atenuação enquanto que o efeito na fase será definido como dispersão. Para estudos quantitativos, os dois aspectos precisam ser considerados durante o processamento e o imageamento, ou modelados como uma parte do processo de análise de amplitude (Rickett, 2006).

O levantamento de sísmica de reflexão pode ser aplicado tanto na terra quanto no mar. Durante o levantamento são realizadas medidas na amplitude de vibração em pontos específicos do terreno, através dos receptores durante um determinado período de tempo, conhecido como tempo de registro. A figura 2.1 mostra um possível arranjo fonte-receptor em um levantamento sísmico em terra. No mar, um único navio faz o levantamento carregando consigo tanto a fonte quanto o receptor. O tempo de registro (TR), ou tempo duplo de trânsito, deve corresponder ao tempo que o pulso gasta no percurso entre a fonte, o refletor e o receptor. A figura 2.2 representa um sismograma sintético obtido em um levantamento sísmico.

Os receptores de sísmica são chamados de *geofones*, para levantamentos em terra, e *hidrofones*, para levantamentos no mar. Eles transferem a vibração provocada pelas fontes para um sismograma, que conterá informações sobre o afastamento entre a fonte e o receptor, conhecido como *offset*, e as amplitudes dos sinais provocadas pelas descontinuidades, ou seja, os refletores em sub-superfície. Isso ocorre devido ao contraste entre as impedâncias acústicas dos dois meios. A impedância acústica está diretamente relacionada à velocidade da onda no meio em que se propaga e à sua densidade segundo a equação da refletividade:

$$R = \frac{A_1}{A_2} = \frac{(\rho_2 v_2 - \rho_1 v_1)}{(\rho_2 v_2 + \rho_1 v_1)}$$
 (2.1)



Figura 2.1: Representação gráfica de uma aquisição de sísmica de reflexão, o pulso se propaga através do meio 1, reflete na interface com o meio 2 e é recebido pelo geofone.



Figura 2.2: Sismograma sintético representando a aquisição ilustrada na figura 2.1. Na vertical representamos o tempo de registro do sinal. Na horizontal temos a posição dos receptores em superfície.

À medida que o tempo de propagação aumenta, a onda sofre perda de amplitude pelo fenômeno do espalhamento geométrico. O espalhamento geométrico consiste na atenuação da amplitude do sinal sísmico estando relacionado com a expansão da frente de onda e é um fator puramente geométrico. Para um meio isotrópico e homogêneo, a perda de amplitude é proporcional ao tempo de percurso da onda. Considerando que a propagação da onda se dá por frentes de onda, cada frente emitida da fonte tem uma determinada quantidade de energia que é redistribuída à medida que esta frente se propaga. Observe a figura 2.3, a área total da esfera gerada da propagação do sinal é maior no instante t_2 do que no instante t_1 . Sabendo que a energia gerada durante a emissão do pulso é conservada durante toda a propagação, podemos concluir que a densidade de energia na frente de onda é maior no instante t_1 . Este processo faz com que a amplitude do sinal no instante t_2 seja menor que no instante anterior t_1 .



Figura 2.3: Esquema teórico do espalhamento geométrico. A fonte de energia situada no centro do modelo produz uma onda que se propaga esfericamente. À medida em que ela se propaga sua energia se permanece constante, porém a área aumenta em função do tempo "diluindo" a quantidade de energia por unidade de área.

2.3 Mecanismos de Atenuação

Outros fatores menos triviais podem ter contribuições bastante significativas não somente para a atenuação e para a dispersão de um pulso, por exemplo, as diversas escalas de heterogeneidades encontradas nas rochas porosas (Ciz *et al.*, 2006). Esta seção tem como objetivo descrever alguns destes fatores.

2.3.1 Atenuação intrínseca

Na atenuação intrínseca, dois fatores são geralmente considerados os mais importantes. Um é a fricção interna resultante do deslizamento relativo ao longo dos contatos entre os grãos na rocha matriz durante a propagação da onda (Zhang, 2008). O outro é o fluxo de fluidos dentro dos espaços porosos. Parte da energia na propagação sísmica é transformada em movimento relativo e dissipativo dentro e entre os grãos devido à fricção e fluxo de fluido.

As rochas têm rachaduras microscópicas (ou fissuras) e poros nos quais podem estar contidos fluidos. Estas rachaduras podem ter uma profunda influência na propagação das ondas S e das ondas P. Observações feitas em campo demonstram que o mecanismo de perda mais efetivo é resultante da variação da porosidade e da saturação parcial nas rochas (Carcione & Picotti, 2006).

Para sintetizar todos os processos de atenuação em um meio visco-elástico e descrever quantitativamente estas perdas, utiliza-se o fator de qualidade Q. Usualmente, descrevemos a propagação de um pulso utilizando somente a densidade e a velocidade, porém, com o objetivo de obtermos informações mais detalhadas é de grande importância considerarmos também os efeitos de atenuação no meio visco-elástico (Zhang, 2008).

A figura 2.4 mostra o comportamento de uma onda em um meio visco-elástico e absorsivo. Em (a) observamos a propagação em um meio elástico que é representado pela densidade ρ e pela velocidade v. Sem absorção, o pulso tende a manter o seu formato durante a sua propagação. Em (b) temos um meio visco-elástico que deve ser representado

por ρ , v e pelo fator de qualidade Q. Com a absorção, o pulso se distorce devido à atenuação das altas freqüências.



Figura 2.4: Comportamento da onda sísmica em um meio absorsivo devido à velocidade, densidade e fator de qualidade Q. (a) Sem absorção e (b) com absorção (Modificado de Zhang, 2008).

É difícil formular um modelo que descreva todo o processo de atenuação. Uma maior complicação é a grande diversidade de propriedades intrínsecas dos materiais na Terra. De fato, não se pode esperar que nenhum modelo descreva as perdas em todas as rochas sob todas as condições encontradas em campo. Apesar de diversos modelos existentes, não há consenso que diga qual seria o melhor. A figura 2.5 ilustra uma idéia geral de que a atenuação sísmica é o efeito composto dos parâmetros físicos das rochas, e que a propriedade de atenuação pode ser descrita pelo fator de qualidade Q.



Figura 2.5: A atenuação é determinada pelas propriedades físicas das rochas, tais como litologia, porosidade, saturação, conteúdo de fluidos, etc. (Modificado de Zhang, 2008).

2.4 Importância na determinação de Q em reservatórios

As condições geológicas que favorecem o acúmulo em grandes proporções de petróleo e gás natural são combinações da estrutura com os tipos de rochas, as quais criam barreiras impermeáveis à migração destes fluidos no topo das chamadas armadilhas de petróleo. Para citar um exemplo, um dos tipos de armadilhas é formado por um anticlinal, no qual a rocha selante está sobrejacente a uma camada permeável de arenito (figura 2.6). O petróleo e o gás acumulam-se na crista deste anticlinal, sendo o gás na posição mais alta enquanto o petróleo permanece logo abaixo, ambos flutuam na água subterrânea que satura o arenito.

Discutimos anteriormente que o comportamento da atenuação é diferente para cada rocha no que diz respeito à sua litologia, petrofísica e seu grau de saturação. O fator de qualidade sintetiza todas estas informações. É possível, através da atenuação observada na seção sísmica, descobrir se a rocha em questão está, ou não, saturada com fluido.



Figura 2.6: A armadilha formada pela rocha selante. O gás, menos denso que o petróleo, pressiona a rocha selante para cima formando um anticlinal

2.5 Definições de Q

Podemos encontrar diversas definições do fator de qualidade Q na literatura (Tonn, 1990). Todas elas remetem à expressão de Knopoff & McDonald's (1958) deduzida para ondas senoidais:

$$Q = 2\pi \frac{E_0}{\Delta E}$$
 (2.2)

Esta equação é de grande importância na explicação do fenômeno da atenuação. Considerando que para se propagar num sólido o mesmo se comporta de forma elástica, com ciclos de compressão e distenção. Em cada ciclo há uma energia máxima E_0 . Conhecendo as propriedades inelásticas do meio, haverá uma perda de energia igual a ΔE em cada ciclo. Desta forma, o fator de qualidade é diretamente proporcional à razão entre a energia total e a energia perdida em cada ciclo. Observe também que o fator de qualidade define a eficiência de um meio transmitir uma onda sem deformá-la. Assim, consideramos a energia perdida por ciclo como:

$$\Delta E = E_0 - E_0 \exp(-2\alpha\lambda)$$
 (2.3)

Observe que a perda de energia decresce exponencialmente a uma taxa igual a α . Este termo α é também conhecido como constante de atenuação.

A definição de Knopoff & McDonald's (1958) raramente é de uso direto, pois somente em experimentos bem controlados podemos submeter os materiais a perturbações sem mudanças de amplitudes e período (Aki & Richards, 1980). De forma mais comum, pode-se observar ou o decaimento temporal da amplitude de uma onda estacionária de número de onda fixo ou o decaimento espacial da amplitude em uma onda se propagando a uma freqüência fixa.

Para as ondas sísmicas, Futterman (1962) concluiu que:

$$Q_s = 2\pi \frac{e_0}{\Delta e} \quad (2.4).$$

Apesar da analogia entre esta definição e a de Knopoff & McDonald's, esta definição utiliza a razão entre a amplitude da densidade de energia e_0 e a dissipação da densidade de energia cinética Δe da onda. Esta equação não é equivalente à equação (**2.2**) por trabalhar com a energia cinética da onda em vez de sua energia total. A relação entre Q_s e Q é a seguinte (O'Connell & Budiansky, 1978):

$$Q_s = 2\pi \{1 - \exp[-4\pi(\sqrt{Q^2 + 1} - Q)]\}^{-1}$$
 (2.5)

Futterman (1962) também deduziu uma relação entre o coeficiente de absorção α e o fator de qualidade Q que pode ser expressa por:

$$Q = \frac{2\pi}{1 - \exp(-2\alpha\lambda)}$$
 (2.6)

$$Q = \frac{\pi}{\alpha\lambda} = \frac{\pi f}{c\,\alpha} \, (2.7)$$

No caso onde há um decaimento temporal da amplitude a uma taxa de tempo igual a $2n\pi/\omega$ em uma onda estacionária de amplitude inicial A0 de número de onda fixo, podemos deduzir que (Aki & Richards, 1980):

$$A(t) = A_0 (1 - \pi/Q)^n$$
 (2.8)

Aplicando a definição:

$$\exp(x) = \lim_{n \to \infty} (1 + x/n)^n$$
 (2.9)

Teremos que a amplitude do sinal A(t), para grandes valores de t será representada por (Aki & Richards, 1980):

$$A(t) = A_0 \left[1 - \frac{\omega t}{2Qn} \right]^n = A_0 \exp\left[-\frac{\omega t}{2Q} \right]$$
 (2.10)

A partir das observações do decaimento exponencial dos valores de A(t), nós usamos a equação (2.10) para definirmos o valor da amplitude em função de Q (figura 2.7).

Para definirmos o valor de Q em função da distância percorrida, faremos a substituição de t = z/v, onde z é a distância percorrida pela onda e v é a velocidade de propagação. Logo temos que:

$$A(t) = A_0 \exp\left[-\frac{\omega z}{2vQ}\right]$$
(2.11)

Esta equação tem uma implicação bastante importante. Veja que a perda de amplitude do sinal original ocorre de forma exponencial e o expoente é linear em função da freqüência. Observando ainda a figura 2.7, notamos que ao longo da propagação, a perda de amplitude torna-se cada vez maior com o aumento do tempo de propagação. Podemos perceber também que mesmo para valores relativamente baixos de Q, a perda é menos significativa em relação a valores de Q mais altos em tempos de propagação maiores. Assim, podemos deduzir claramente que a perda de amplitude do sinal ocorre de forma exponencial à medida que aumentamos o tempo de propagação dentro do meio ou, igualmente, aumentarmos o caminho percorrido pela onda.



Figura 2.7: Amplitude versus Q para um pulso de freqüência 30 Hz os tempos de trânsito 0,1 s (vermelho), 0,3 s (verde), 0,4 s (amarelo), 0,5 s (azul escuro), 1 s (violeta) e 2 s (azul claro).

2.6 Modelos de dispersão

A relação de dispersão de Futterman (1962) é a relação mais popular no meio científico por ser linear para valores de Q acima de 5. O fator de absorção total da trajetória do raio de velocidade V_r entre a posição S a fonte e R do receptor é definida como (Cervený, 2005):

$$\Delta(R,S) = \int_{S}^{R} \frac{ds}{V_{r}Q} = \int_{S}^{R} \frac{dt}{Q}$$
 (2.13)

O filtro de dissipação é dado por:

$$D(R,S) = \exp\left[-\frac{1}{2}\omega\Delta(R,S) - i\frac{\omega t}{\pi Q}\ln\left(\frac{\omega}{\omega_r}\right)\right]$$
(2.14)

onde ω_r é a freqüência de referência. O primeiro termo da equação contém o fator de absorção total da trajetória e cresce linearmente com a freqüência. O segundo é um termo de defasagem do sinal. O filtro de dissipação atua sobre o espectro da fonte, causando os efeitos de desvio do espectro em direção às baixas freqüências.

Uma grande desvantagem desta relação é que, em freqüências muito baixas ou muito altas, ela não satisfaz exatamente os requerimentos de causalidade. Observe a figura (figura 2.8), nestas freqüências o modelo perde sua linearidade.

Para Q obedecendo uma lei de potências de freqüências, o modelo de dispersão de Müller (1983) apresenta o seu filtro de dissipação como:

$$M(R,S) = \exp\left\{-\frac{\omega t}{2Q}\left[\left(\frac{\omega_r}{\omega}\right)^{\gamma} + i\cot\left(\gamma\frac{\pi}{2}\right)\left(1 - \left(\frac{\omega_r}{\omega}\right)^{\gamma}\right)\right]\right\}$$
(2.15)

O parâmetro γ é responsável pelo peso do termo de dispersão.



Figura 2.8: Este gráfico representa o grau de dispersão segundo o modelo de Futterman de um sinal em função da freqüência para Q igual a 5 (vermelho), 10 (verde), 20 (amarelo), 40 (azul) e 80 (lilás). Observe que para freqüências muito altas e muito baixas, o modelo deixa de ser linear. Veja também que a partir dos valores de Q menores que 5, o modelo perde a sua linearidade.

A figura 2.9 ilustra a comparação dos modelos de Q constante, Futterman e Müller. Note que os modelos de Futterman e Q constante são praticamente coincidentes, enquanto há uma leve divergência do modelo de Müller em alguns intervalos. Perceba também que o modelo de Müller, para situações semelhantes, atenua mais as freqüências além da freqüência de referência do que o modelo de Futterman. Em contrapartida, o contrário acontece para as freqüências abaixo da freqüência de referência. Note que enquanto o modelo de Futterman utiliza a razão entre as freqüências ω/ω_r , o modelo de Müller utiliza o fator inverso ω_r/ω , resultando em uma deformação diferente de um espectro quando utilizamos os diferentes modelos. Assim, a dispersão causada pelo filtro de dispersão de Futterman torna-se maior a partir da freqüência de referência enquanto que o contrário acontece com o filtro de Müller.



Figura 2.9: Comparação entre os modelos de Müller, Futterman e Q constante. As curvas simulam o comportamento da amplitude em função da freqüência. A curva pontilhada vermelha representa o modelo de Müller, a preta contínua representa o modelo de Futterman enquanto que a pontilhada amarela representa o modelo de Q constante. O valor de Q utilizado é igual a 30.

2.7 Resumo do capítulo.

Este capítulo teve como objetivo apresentar os mecanismos que provocam a atenuação de uma onda ao se propagar em um meio material. Vimos que são diversas as causas da atenuação, muitas delas de fácil percepção. Porém, vimos que a atenuação intrínseca reúne os diversos mecanismos responsáveis pela perda de energia da onda e pode ser descrito em função do fator de qualidade Q.

Observamos que na literatura existem diversas definições de Q. A definição de Knopoff & McDonalld's (1958) determina que Q é proporcional à razão entre a energia total

de uma onda e sua perda por ciclo. Já a definição de Aki & Richard (1980) determina que a perda de amplitude do sinal ocorre de forma exponencial durante a propagação.

O modelo de Futterman (1962) é o mais popular no meio científico por ser linear para Q maior que 5, porém, com a desvantagem de perder a linearidade para freqüências muito baixas e muito altas. O modelo de Müller (1983) é obtido através de uma lei de potências e é bastante próximo do modelo de Futterman, tendo como diferença que dispersão descrita por Müller é mais acentuada para as freqüências menores que a freqüência de referência.

3 ABORDAGENS DE DETERMINAÇÃO E INVERSÃO DO FATOR DE QUALIDADE Q

3.1 Apresentação

Neste capítulo apresentamos as diferentes abordagens para a determinação do fator de qualidade Q encontradas na literatura. Discutimos aqui com mais detalhes as três abordagens escolhidas para a comparação.

3.2 Abordagens de inversão

Várias abordagens do fator de qualidade Q podem ser encontradas na literatura, muitas delas oferecem grande grau de robustez, que é a capacidade de determinar o valor de uma grandeza mesmo com a presença de ruído. Estas abordagens são divididas em dois grupos distintos: (i) as que trabalham no domínio do tempo e (ii) as que trabalham no domínio da freqüência.

Tonn (1991) comparou dez dessas técnicas tanto no domínio do tempo quanto no domínio da freqüência. Ele destacou os seguintes métodos: método de sinal analítico (método de máximo), razão espectral, modelagem espectral, modelagem de pulso e modelagem de freqüência. Os demais métodos eram fortemente dependentes da qualidade do sinal.

Desde então, várias técnicas de determinação e inversão de Q têm surgido na literatura, por este motivo, realizamos aqui um novo teste com três técnicas atuais que determinam o fator de qualidade. A primeira que descrevemos determina o fator de qualidade Q a partir do deslocamento do centróide de freqüências. A segunda técnica utiliza o deslocamento entre os picos de freqüências. A terceira é uma generalização da técnica da razão espectral. Estes três métodos trabalham no domínio da freqüência.

3.3 Método de deslocamento do centróide de freqüências

Esta primeira técnica que iremos descrever parte do princípio de que o deslocamento do espectro ocorre de forma linear em direção às baixas freqüências e utiliza o centróide de freqüência do espectro para determinar o fator de qualidade Q, sendo que o centróide de freqüência do sinal é igual à média ponderada da distribuição total das freqüências em um espectro.

A figura 3.1 representa um espectro aproximadamente gaussiano de desvio padrão σ . O pico de freqüência deste espectro é definido como f_p e o centróide de freqüência definido como f_s . A variância deste espectro pode ser obtida a partir da equação:

$$\sigma_{S}^{2} = \frac{\int_{0}^{\infty} (f - f_{s})^{2} S(f) df}{\int_{0}^{\infty} S(f) df}$$
(3.1)

Como na prática, todo espectro real contém ruído, por este motivo, devemos impor um limite de integração que iremos denominar de freqüência de corte f_{corte} .

Consideremos então um modelo de camadas paralelas onde cada camada pode ser descrita segundo a sua densidade, velocidade e seu fator de qualidade Q (figura 3.2).

O centróide de freqüência do sinal de entrada emitido da fonte de espectro S(f) pode ser escrito como (Quan & Harris, 1997):

$$f_{s} = \frac{\int_{0}^{\infty} fS(f) df}{\int_{0}^{\infty} S(f) df}$$
(3.2)

Similarmente, o centróide de freqüência do sinal que chega ao receptor tem espectro R(f), pode ser escrito como:

$$f_{R} = \frac{\int_{0}^{\infty} fR(f)df}{\int_{0}^{\infty} R(f)df}$$
 (3.3)

Para o caso de pequena a moderada atenuação (Q > 5), o coeficiente de atenuação α tem uma dependência aproximadamente linear com a freqüência (Bano, 2004), e pode ser escrito como:

$$\alpha = \frac{\pi f t}{Q} \quad (3.4)$$

Ao considerar que o espectro da fonte é Gaussiano, Liu *et al.* (1998) propuseram uma equação de tomografia para a atenuação dada por:

$$\int_{raio} \alpha_0 dl = (f_S - f_R) / \sigma_S^2,$$
 (3.5)

onde f_s e f_R são, respectivamente, o centróide de freqüência do sinal da fonte e do receptor e σ_s^2 é a variância do espectro do sinal da fonte.

Podemos substituir a equação (3.4) em (3.5):

$$\int_{ratio} \frac{\pi}{VQ} dl = (f_s - f_R) / \sigma_s^2,$$
 (3.6)

No caso de duas interfaces horizontais, no topo e na base de uma camada com fator de qualidade Q, podemos estimar Q a partir dos sinais refletidos nessas duas interfaces. Calcular a integral em (3.6) resulta no produto de π/Q pela diferença de tempo duplo de propagação $(t_2 - t_1)$ do sinal que é refletido nas interfaces. Assim, se conhecermos o
deslocamento do centróide de freqüência dos dois pulsos refletidos em duas interfaces diferentes, o fator de qualidade é dado por (Irving & Knight, 2003):

$$Q = -C\pi \left(\frac{f_{c2} - f_{c1}}{t_2 - t_1}\right)^{-1}, (3.7)$$

e segundo Quan & Harris (1997), a constante C é a variância do espectro do sinal ao encontrar a interface e entrar na camada em consideração, f_{c2} é o centróide de freqüência do espectro da reflexão na segunda interface e f_{c1} é o centróide de freqüência do espectro da reflexão na primeira interface. Observe que o deslocamento entre os centróides ocorre de forma linear e é inversamente proporcional ao fator de qualidade.



Figura 3.1: Representação de um espectro gaussiano de variância lambda. O termo f_p representa o pico de freqüência deste espectro, o termo f_c representa o centróide de freqüências do espectro e f_{corte} é a freqüência de corte.



Figura 3.2: Modelo de n camadas paralelas de espessura z_n sendo cada camada descrita em função de sua densidade, velocidade e seu fator de qualidade Q.

3.4 Método do deslocamento do pico de freqüência

Analogamente à técnica do deslocamento do centróide de freqüências, Zhang & Ulrych (2002) também partiram do princípio que o deslocamento do espectro durante a propagação de um sinal ocorre linearmente na direção das baixas freqüências.

Consideremos então um modelo de camadas em um meio absorsivo. A figura 3.3 representa uma família de traços sísmicos organizados na forma CMP (*Common Medium*

Point). Em (a) temos o sismograma obtido do levantamento e (b) os espectros de amplitude da fonte (em preto) e dos três pulsos nos traços 1, 11 e 21. Comparemos o espectro do pulso do traço 1 em vermelho e o espectro do traço 21 em cinza que transitou no meio por mais tempo. Este último pulso tem seu espectro deslocado para as freqüências mais baixas e é mais largo devido ao seu maior tempo de propagação no meio.

Considerando então que o espectro de amplitude do pulso da fonte pode ser bem representado pelo espectro Gaussiano de freqüências, sendo ele expresso pela equação:

$$G(f) = \exp\left[-\frac{(f-f_d)^2}{2\sigma^2}\right]$$
 (3.8)

onde f_d é a freqüência dominante do pulso, f é a freqüência do pulso e σ é o desvio padrão do espectro. Observe na figura 3.4 que o espectro deste sinal fica mais estreito quanto menor for a sua freqüência central.

Por conveniência, vamos nos referir à freqüência do máximo de amplitude como o pico de freqüência, denominado f_p . Para um pulso em seu estado inicial, o pico de freqüências é a freqüência dominante. Este sinal é representado na figura 3.4 e sua equação é:

$$x(t) = \exp\left[-\left(2\pi f_{d}(t-t_{i})/\gamma\right)^{2}\right]\cos\left[2\pi f_{d}(t-t_{i})+\nu\right] \quad (3.9)$$

Seus quatro parâmetros livres são: a freqüência dominante f_d , parâmetro que representa a envoltória gaussiana do sinal γ , parâmetro de fase v e parâmetro de tempo t_i . Segundo Cervený (2005), este sinal é também conhecido como envelope Gaussiano e também como sinal de Puzyrev. O pulso de Gabor é considerado como não-causal. Em um pulso causal, o seu tempo de chegada é medido a partir do início do registro do pulso. No pulso não-causal, esta medida é feita no instante da chegada do pico.

A evolução do espectro de amplitude através do tempo é modelada como um espectro Gaussiano transitando num meio viscoelástico (o espalhamento geométrico e outros fatores não são considerados). Depois de transitar por um tempo t, o espectro de amplitude é (Zhang, 2008):

$$G(f,t) = \exp\left[-\frac{(f-f_d)^2}{2\sigma^2}\right] H(f,t)$$
 (3.10)

O valor H(f,t) é o filtro de absorção (Varela *et al.*, 1993) cuja resposta da freqüência é igual a:

$$H(f) = \exp\left[-\int_{raio} \alpha(f, l) dl\right]$$
 (3.11)

onde a integral é calculada ao longo do percurso do raio $l \in \alpha(f, l)$ é a constante de atenuação ao longo do raio.



Figura 3.3: (a) Um evento em uma aquisição CMP (*Common Medium Point*) é gerado por um refletor em um meio absorvente. Os traços foram normalizados baseados em suas amplitudes máximas. (b) Espectro de amplitude da assinatura da fonte original (em preto), traço 1 (em vermelho), traço 11 (em verde) e traço 21 (em cinza). Observe a diferença da posição entre os espectros do traço 1 e 21. O pulso do traço 21 transitou por mais

tempo neste meio, sendo assim mais estreito e mais deslocado às baixas freqüências que o espectro do traço 1 (Modificado de Zhang & Ulrych, 2008).

Para o caso onde temos uma única camada refletora, cuja propagação de uma onda em um meio com um fator de qualidade Q durante no instante t. Então, determinamos o espectro de amplitude do sinal recebido como:

$$G(f,t) = G(f) \exp\left[-\frac{\pi f t}{Q}\right]$$
 (3.12)

Como o tempo aumenta, a atenuação também aumenta com a freqüência e resulta na translação do seu pico em direção às baixas freqüências como demonstrado.

Consideremos então um modelo de atenuação onde incluiremos todas as funções não relacionadas no fator de qualidade Q em um termo de amplitude expresso como:

$$G(f,t) = A(t)G(f) \exp\left[-\frac{\pi f t}{Q}\right]$$
(3.13)

onde A(f) é um fator de amplitude independente da freqüência e da atenuação. O pico de freqüências pode ser determinado igualando-se a derivada do espectro em função da freqüência a zero. Desta forma, o fator de qualidade Q será (Zhang & Ulrych, 2002):

$$Q = \frac{\pi \sigma^2}{f_d - f_p} \quad \textbf{(3.14)}$$

Onde t é o instante do registro da chegada do pulso que gerou o espectro, σ é o desvio padrão do espectro do sinal de entrada, f_d e f_p são, respectivamente, o pico de freqüência do sinal de entrada e o pico de freqüência do sinal refletido na base da camada. Podemos observar que a atenuação é inversamente proporcional ao deslocamento entre os picos de freqüência de dois sinais em instantes diferentes e que este deslocamento ocorre de forma linear.



Figura 3.4: Pulso de Gabor com parâmetros: $t_i=1,0$; $f_m=30$; $\gamma=4$; e $\nu=0$.



Figura 3.5: Representação gráfica dos espectros gaussianos. Os pulsos aqui representados têm freqüências e σ respectivamente nos valores de 30 Hz e 8 (vermelho); 25 Hz e 7 (verde); 20 Hz e 6 (amarelo); e 15 Hz e 4,5 (Azul).

3.5 Razão Espectral.

O terceiro método que apresentaremos aqui foi inicialmente proposto por Spencer (1982). Ricket (2006), porém, fez uma generalização tomográfica deste método. Ou seja, considerando um modelo de camadas, a estimativa de Q de uma camada é dependente da estimativa do espectro da camada imediatamente acima.

Para encontrarmos a aproximação tradicional da razão espectral para a estimativa de Q, podemos considerar o caso quando temos apenas duas estimativas espectrais em um modelo de duas camadas. Desta forma, sendo o espectro da fonte $A_0(\omega)$ e o espectro do sinal refletido na base da primeira camada $A_1(\omega)$. Os tempos de trânsito da fonte e do sinal refletido serão τ_0 e τ_1 respectivamente. Se considerando Q constante na camada, podemos concluir que (Rickett, 2006):

$$\log\left[\frac{A_{1}(\omega)}{A_{0}(\omega)}\right] = \beta - \frac{\omega \Delta \tau}{2Q}, (3.15)$$

onde $\Delta \tau = \tau_1 - \tau_0$. Note a regressão linear do logaritmo da razão dos espectros de amplitude versus a freqüência ω é proporcional à $\Delta \tau/Q$. Desta forma, a equação (3.15) nos fornece um gráfico linear produzido pela razão entre os espectros.

3.6 Resumo do capítulo

Neste capítulo citamos diferentes técnicas na determinação e inversão do fator de qualidade Q. Tonn (1991) separou estas técnicas pelo domínio no qual elas trabalhavam, são eles (i) o domínio do tempo e (ii) o domínio da freqüência. Porém, desde então têm surgido diversas técnicas de inversão e determinação do fator de qualidade Q, aqui destacamos a

técnica do deslocamento de centróide (Quan & Harris, 1997), que considera o desvio do centróide da distribuição de freqüências em direção às baixas freqüências linear; a técnica do deslocamento de pico (Zhang & Ulrych, 2002) similar à técnica do deslocamento de centróides, porém considerando o desvio de picos; e a generalização tomográfica da técnica da razão espectral (Spencer *et al.*, 1982) proposta por Rickett (2006), onde Q é proporcional à inclinação da reta gerada pelo logaritmo da razão entre dois espectros em instantes diferentes.

4 ESTIMATIVAS DO FATOR DE QUALIDADE Q

4.1 Apresentação

Discutiremos aqui os resultados obtidos nas diferentes situações as quais submetemos os nossos métodos. Os modelos aqui criados têm como objetivo reproduzir as condições nas quais podemos encontrar reservatórios na natureza.

Desta forma descreveremos o comportamento dos métodos: razão espectral, deslocamento do centróide de freqüências e deslocamento do pico de freqüências, utilizando um modelo de três camadas, em três situações distintas:

- Situação 1: tem em vista observar a estabilidade das propostas mantendo-se o valor do fator de qualidade constante nas três camadas de interfaces paralelas e variando a espessura da segunda camada;
- Situação 2: observamos o efeito da variação de Q da segunda camada mantendo a espessura das três camadas constante e com suas interfaces paralelas;
- Situação 3: consistiu em avaliar a estabilidade dos métodos ao variar a inclinação da interface entre a segunda e a terceira camada.

Discutiremos aqui também o efeito sofrido na camada imediatamente inferior ao modificar estes parâmetros discutidos anteriormente e o efeito da variação da freqüência central do pulso.

4.2 A criação do dado sintético

Para a criação do dado sintético, foram utilizadas as rotinas do SEIS88 (Cervený & Psencick, 2006). Este programa realiza o traçado do raio considerando os efeitos da variação

das velocidades entre as camadas e de espalhamento geométrico. Para a dispersão, o modelo utilizado foi o de Futterman (1962). O SEIS88 normaliza as amplitudes de todos os pulsos tomando o pulso de maior amplitude como referência, por isto, os sinais de tempos posteriores perdem bastante resolução na amplitude.

4.3 Preparação do dado para a estimativa de Q

Para a determinação do fator de qualidade Q segundo os métodos aqui citados, alguns passos necessitam ser realizados:

- Primeiramente, após a criação do dado sintético, realizamos a leitura do primeiro traço registrado pelo arquivo de saída dos traços do SEIS88. Como premissa para os três métodos, este primeiro traço deve estar em zero *offset*. Os instantes de chegada t_{ref} da reflexão de referência, t_2 da segunda reflexão e t_3 da terceira reflexão são obtidos à partir de suas amplitudes máximas.
- Em segundo lugar realizamos a inclusão do ruído aleatório no sinal. A função aqui utilizada gera um vetor com números normalmente distribuídos com média igual a zero, com variância e desvio padrão iguais a 1,0. Logo após, este vetor é multiplicado de 0,5% do valor da amplitude máxima registrada no traço e adicionado ao sinal.
- Por fim, realizamos a definição das "janelas" que definem o limite inferior e o superior de cada reflexão (figura 4.1). Observe que o inicio da janela na i-ésima reflexão é definido como t_i e o fim desta janela é definido em t_i. Uma escolha cuidadosa destes limites é necessária de modo a minimizar a presença do ruído na produção do espectro de freqüências. Neste passo, são realizados separadamente em cada pulso a obtenção do espectro de freqüências com o uso da transformada de Fourier.



Figura 4.1: Representação do traço gerado sinteticamente. As janelas são delimitadas pelos tempos t₁ e t₁', para a primeira reflexão; t₂ e t₂' para a segunda reflexão; e t₂ e t₃' para a terceira reflexão.

4.4 Determinação de Q da segunda e terceira camadas.

Nesta seção, iremos testar a eficiência dos três métodos em determinar o fator de qualidade Q da segunda camada. Dada a grande demanda atual da industria de petróleo, é de suma importância que os métodos sejam capazes de boas estimativas de Q em modelos que reproduzam a situação de reservatórios. Por isso, testamos aqui a robustez dos métodos quando variamos a espessura da camada 2 mantendo o seu fator de qualidade Q constante e a robustez ao mantermos constante a espessura da camada 2 variando o seu fator de

qualidade. Visto que a primeira camada é a camada de referência, admitimos que esta camada tenha o fator de qualidade já conhecido por ser a camada aflorante.

4.4.1 Determinação dos valores do fator de qualidade Q

Para o cálculo de Q, utilizamos nesta etapa um modelo de três camadas paralelas representado pela figura 4.2. A primeira camada, denominada camada de referência, tem o valor do fator de qualidade Q_{ref} mantido em 500 de modo a minimizar a perda do sinal e evitar grandes deformações no espectro. A sua espessura z_{ref} era variada segundo a freqüência utilizada. Para as altas freqüências ela deveria ser menor; para as baixas freqüências, maior. Este cuidado servia para minimizar o tempo de propagação naquela camada, evitando grandes perdas. Nas baixas freqüências, aumentávamos a espessura evitando interferência entre as duas primeiras reflexões registradas. Os parâmetros físicos e geométricos dos modelos utilizados estão nas tabelas. Foi utilizado o pulso de Gabor com $\gamma = 4,0$. Os tempos de trânsito do pulso em cada camada eram definidos como: $\Delta t_{ref} = t_{ref} - t_0$ para a camada de referência, $\Delta t_2 = t_2 - t_{ref}$ para a camada 2 e $\Delta t_3 = t_3 - t_2$ para a camada 3. Para que haja reflexão na base dessa camada, consideramos que há uma quarta camada, não representada na figura, de espessura infinita. Utilizamos em cada teste, pulsos de freqüências centrais iguais a respectivamente 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz.

O cálculo de Q consistia, para cada método, em:

- Método do deslocamento de picos: Após o registro dos picos f_{pref}, f_{p2} e f_{p3} nos espectros dos pulsos (figura 4.3) e seus tempos de chegada t_{ref}, t₂ e t₃, utilizamos a equação (3.14) para determinar os valores de Q₂ e/ou Q₃;
- 2. <u>Método do deslocamento de centróides</u>: Utilizamos a equação (**3.1**) primeiramente para determinar as variâncias σ_{ref}^2 , σ_2^2 e σ_3^2 dos espectros. A equação (**3.2**) foi utilizada para a determinação dos centróides de freqüência f_{cref} , f_{c2} e f_{c3} (figura

4.4), identificando-se os limites de integração. O nosso limite superior f_{corte} consistia em 2,5 vezes o valor do pico. Enfim, aplicamos a equação (3.7) para determinar os valores de Q_2 e/ou Q_3 ;

3. <u>Método da razão espectral</u>: O logaritmo dos espectros é calculado. Então, observando o gráfico produzido pela razão destes logaritmos, escolhemos o intervalo aproximadamente linear (figura 4.5) e nele aplicamos um ajuste linear de modo que obtemos o coeficiente angular m_2 da reta formada pelo logaritmo da razão entre os espectros da segunda reflexão e o da primeira. Com a razão entre a terceira e a segunda reflexão, obtemos o coeficiente angular m_3 . Enfim, aplicamos a equação (3.15) para a determinação de Q_2 e/ou Q_3 .

Camada	Q	Velocidade	Espessura
1	500	1,8 km/s	0,4 km
2	60	2,0 km/s	0,2 - 2,0 km
3	50	2,7 km/s	0,4 km
Freqüências centrais: 30 Hz e 40 Hz			

Tabela 4.1: Parâmetros físicos e geométricos do modelo de camadas horizontais e paralelas para as freqüências 30 Hz e 40 Hz. A espessura da camada 2 varia entre 0,2 km e 2,0 km.

Camada	Q	Velocidade	Espessura
1	500	1,8 km/s	0,2 km
2	60	2,0 km/s	0,2 - 1,4 km
3	50	2,7 km/s	0,2 km
Freqüência central: 60 Hz			

Tabela 4.2: Parâmetros físicos e geométricos do modelo de camadas horizontais e paralelas para a freqüência de 60 Hz. A espessura da camada 2 varia entre 0,2 km e 1,4 km.



Figura 4.2: Modelo de três camadas paralelas.



Figura 4.3: Espectros de duas reflexões de chegadas em instantes diferentes. Em preto, temos a primeira reflexão. Em vermelho, temos a segunda reflexão, onde $f_{p,1}$ e $f_{p,2}$ são os picos de freqüência da primeira e da segunda reflexão respectivamente.



Figura 4.4: Espectros de duas reflexões de chegadas em instantes diferentes. Em preto, temos a primeira reflexão. Em vermelho, temos a segunda reflexão, onde $f_{c,1} e f_{c,2}$ são os centróides de freqüência da primeira e da segunda reflexão respectivamente.



Figura 4.5: Gráfico da razão espectral. No eixo horizontal, temos os valores das freqüências. No eixo vertical, temos os valores dos logaritmos das razões entre as amplitudes. O fator de qualidade Q das duas camadas em questão eram iguais a 50. A linha escura representa a região linear do gráfico.

4.4.2 Resultados obtidos para a 1ª Situação (variando a espessura da camada 2 e mantendo Q constante)

Nesta seção, discutimos os resultados obtidos pelos três métodos segundo a variação da espessura z_2 da camada 2 para as freqüências centrais iguais a 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz mantendo os valores dos fatores de qualidade constantes em cada camada e os efeitos da variação destes parâmetros na camada 3.

Durante os testes, observamos uma forte dependência dos três métodos no que diz respeito à resolução dos traços produzidos pelo SEIS88, causando instabilidade em tempos de registros relativamente grandes. Ao aumentarmos o tempo de propagação na camada, as reflexões posteriores se tornam cada vez mais difíceis de serem observadas (figura 4.6). A figura 4.7a apresenta os espectros dos sete pulsos da figura 4.6. Podemos observar que os espectros das reflexões posteriores têm amplitudes muito pequenas em relação às reflexões anteriores. Porém a maior implicação da baixa resolução está na qualidade dos espectros nos pulsos que propagam por mais tempo. A figura 4.7b apresenta os espectros normalizados da figura 4.7a. Veja que os espectros, a partir da quinta reflexão apresentam um ruído característico da baixa qualidade do sinal.

Vale ressaltar também que todos os métodos são dependentes da digitalização do espectro. A figura 4.8a ilustra um espectro obtido da reflexão de um pulso na segunda camada, que tinha espessura igual à 1500m. Observe que o espectro é representado por pontos cujo espaçamento entre eles é a taxa de amostragem df do espectro. Para este espectro especificamente, a taxa de amostragem é igual a 0,4882 Hz. A figura 4.8b apresenta um *zoom* da região do pico. O pico deste espectro deverá ser representado pelo ponto de maior amplitude. Desta forma, o pico verdadeiro dificilmente coincide com o observado no espectro. Esta imprecisão afeta tanto a estimativa por deslocamento de picos quanto a estimativa por deslocamento de centróides.

Outro problema encontrado é a definição da "janela" que delimita o pulso para a obtenção do espectro. Escolher uma "janela" mais larga que o próprio pulso, adiciona

informações de ruído ao espectro, em contrapartida, reduzir esta janela faz com que sejam perdidas informações relevantes em relação ao pulso.



Figura 4.6: Traço sintético criado no SEIS88. A figura foi criada no MATLAB e mostra sete reflexões em um modelo de sete camadas cujas velocidades da primeira á ultima são respectivamente: 1,5 km/s, 2,0 km/s, 2,5 km/s, 3,0 km/s, 3,5 km/s 4,0 km/s, 4,5 km/s e 5,0 km/s. O fator de qualidade Q de cada camada é igual a 50. Foi utilizado o pulso de Gabor de freqüência igual a 30Hz e φ igual a 4.



Figura 4.7: Espectros de freqüências dos pulsos ilustrados na figura 4.2. (a) Os espectros originais. (b) Os espectros com sua amplitude normalizada.



Figura 4.8: O espectro em (a) foi obtido de uma reflexão na camada 2 com espessura z_2 igual a 1500 m. Foi utilizado o pulso de Gabor com freqüência igual a 30 Hz e o valor de Q nesta camada era igual a 60. Em (b) temos um "zoom" do pico do espectro. A taxa de amostragem df do espectro é igual a 0,4882 Hz.

Camada 2

Discutimos a partir deste ponto os resultados das estimativas de cada um dos métodos em determinar o fator de qualidade da camada 2. Como variamos a espessura desta camada, iremos medir qual a precisão dos métodos em monitorar o deslocamento do espectro. Vale salientar que o uso da espessura máxima aqui utilizada ser de 1,4 km tem como objetivo reproduzir condições de tempo de registros relativamente altos.

<u>Deslocamento de picos de freqüência</u>: A figura 4.9 apresenta os erros percentuais deste método para as freqüências centrais de 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Observe que nas freqüências centrais de 30 Hz e 40 Hz, o método é bastante estável durante todo o intervalo proposto. Os erros observados nestas freqüências estão no entorno dos ±5,0%. Na freqüência 60 Hz, o método torna-se menos estável. Os erros observados estão no entorno dos ±15,0%. Observe que uma maior instabilidade é observada a partir da espessura igual a 1,3 km, onde os erros observados estão além dos 25,0%.



Figura 4.9: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método de deslocamento de picos na situação 1.

<u>Deslocamento de centróides de freqüência</u>: A figura 4.10 apresenta os erros percentuais deste método para as freqüências centrais 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Podemos perceber que, semelhantemente ao método de picos, o método de centróides também apresenta bastante robustez nas freqüências centrais 30 Hz e 40 Hz. Os erros observados estão dentro do intervalo de ±5,0%. Na freqüência central 60 Hz, os erros observados estão na maioria no intervalo de -2,5 % e 10 %. Podemos observar que a maior instabilidade vem a ser apresentada a partir da espessura igual a 1,3 km.



Figura 4.10: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método de deslocamento de centróides na situação 1.

<u>Razão espectral:</u> A figura 4.11 apresenta os erros nas estimativas da razão espectral para as freqüências centrais iguais a 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Observe que igualmente aos outros métodos, a razão espectral é bastante precisa em determinar Q nas freqüências 30 Hz e 40 Hz. Em geral, o erro observado está no entorno dos ±5% em todo o intervalo de espessuras proposto. Destacamos a freqüência central 40 Hz no intervalo de 0,2 km a 1,1 km, onde o erro observado está no entorno dos ±2,5%. Na freqüência central 60 Hz, este método também apresenta bastante estabilidade. Semelhante aos métodos de picos e centróides, os maiores erros são observados a partir da espessura igual a 1,3 km. Em

geral, este é o mais estável entre os métodos em determinar Q da camada 2 nesta situação.



Figura 4.11: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método da razão espectral na situação 1.

Camada 3

Neste ponto iremos discutir a robustez dos métodos em determinar o fator de qualidade da camada 3. Como a espessura desta camada é mantida constante, a distância entre os espectros deverá ser igual, independentemente da espessura da camada 2. O sinal refletido na base desta camada deverá ser de menor qualidade, assim, espera-se que os métodos não sejam tão precisos em determinar o fator de qualidade da terceira camada. Outro fator importante é o tempo de trânsito nesta camada, que também independe do tempo de trânsito da onda na camada 2.

 <u>Deslocamento de picos de freqüência</u>: A figura 4.12 ilustra os erros percentuais do método deste método em determinar o fator de qualidade da camada 3. Observe que apesar das boas estimativas para a camada 2, este método demonstrou-se bastante instável. Na freqüência central de 30 Hz, os erros observados estão no intervalo que vai de 0% a -15% até a espessura de 1,0 km. Para a freqüência central igual a 40 Hz, o intervalo do erro observado é maior. Até a espessura de 1,0, o erro observado se encontra no intervalo de 10% a -20%, remetendo uma grande imprecisão do método nesta situação. Para a freqüência central de 60 Hz, este método é instável em todo o intervalo de esperas da camada 2.



Figura 4.12: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método de deslocamento de picos na situação 1.

• Deslocamento de centróides de freqüência: A figura 4.13 apresenta os erros percentuais do método de deslocamento de centróides para as freqüências 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Na freqüência central de 30 Hz, este método demonstrou bastante estabilidade até a espessura de 1,3 km. Os erros observados, neste intervalo, estão sempre na faixa de -10% a 5 %. Na freqüência central de 40 Hz, o comportamento deste método é bastante semelhante da freqüência de 30 Hz. Podemos observar que, em todas as espessuras propostas, o intervalo de erro observado se encontra também entre -10% e 5% e somente na espessura de 1,3 km observamos um erro acima dos 5%. Nesta situação, na determinação de Q da camada 3, este método é o mais preciso dos três.



Figura 4.13: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método de deslocamento de centróides na situação 1.

• <u>Razão espectral</u>: A figura 4.14 apresenta os erros observados na estimativa de Q da camada 3 através do método da razão espectral nas freqüências centrais de 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Este método demonstra bastante estabilidade na freqüência central de 30 Hz. Até a espessura de 1,1 km, o intervalo de erro permanece entre os 0% e os -12,5% sendo na espessura de 0,6 km onde observamos o maior erro. Porém, a partir da espessura de 1,2 km, o método torna-se bastante impreciso. Na freqüência central de 40 Hz, o método é muito eficaz até a espessura de 0,6 km, onde o erro observado oscila no entorno dos 0%. Porém, a partir da espessura de 0,7 km, este método torna-se bastante impreciso demonstrando grande instabilidade. Na freqüência central igual a 60 Hz, este método perde a instabilidade em espessuras cada vez menores. Note que o intervalo de menor erro (2,5% a -15%) se encontra até a espessura de 0,5 km. Acima desta espessura, observamos bastante imprecisão em determinar o fator de qualidade da terceira camada.



Figura 4.14: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método da razão espectral na situação 1.

4.4.3 Resultados para a 2^a situação (variando Q e mantendo as espessuras constantes)

Após compararmos o comportamento dos métodos em relação à variação da espessura da camada 2, iremos descrever nesta seção o comportamento das estimativas ao mantermos a espessura desta camada constante e variarmos o seu fator de qualidade. Este conjunto de testes tem como objetivo avaliar a validade destes métodos na equivalência entre variar Q e a espessura.

Submeter um pulso às baixas atenuações é equivalente a diminuir seu tempo de trânsito em uma camada. De forma semelhante, reflexões observadas em grandes profundidades sofrem atenuação semelhante aos pulsos refletidos de camadas menos espessas, mas de forte absorção. Nesta etapa, utilizamos o modelo de três camadas com seus parâmetros físicos e geométricos descritos nas tabelas 4.3 e 4.4.

A figura 4.15 apresenta seis pulsos refletidos na base de uma camada de espessura igual a 50 m. Cada pulso foi submetido a uma atenuação diferente de 10, 25, 50, 100, 250 e

500. Observe que quanto maior for a atenuação, mais deformado será o pulso em questão. Porém, a maior conseqüência desta deformação pode ser observada nos espectros destes pulsos. Veja que aqueles pulsos submetidos a baixas atenuações têm deslocamentos mínimos entre si. Somente iremos observar um grande deslocamento entre os espectros para baixos valores de Q.

Camada	Q	Velocidade	Espessura
1	500	1,8 km/s	0,4 km
2	10-400	2,0 km/s	0,4 km
3	50	2,7 km/s	0,4 km
Freqüências centrais: 30 Hz e 40 Hz			

Tabela 4.3: Parâmetros físicos e geométricos do modelo de camadas paralelas para as freqüências 30 Hz e 40 Hz. O fator de qualidade da camada 2 varia entre 10 e 400.

Camada	Q	Velocidade	Espessura
1	500	1,8 km/s	0,2 km
2	10-400	2,0 km/s	0,2 km
3	50	2,7 km/s	0,2 km
Freqüência central: 60 Hz			

Tabela 4.4: Parâmetros físicos e geométricos do modelo de camadas paralelas para a freqüência de 60 Hz. O fator de qualidade da camada 2 varia entre 10 e 400.



Figura 4.15: Pulsos de 60 Hz observados em uma camada de espessura igual a 50 m. Baixos valores de Q representam uma grande atenuação do sinal, fazendo com que ele se deforme.



Figura 4.16: Espectros de freqüência normalizados relativos aos pulsos mostrados na figura 4.15. Observamos que a atenuação altera a posição do espectro significativamente. Os espectros foram normalizados e os valores de Q.

Camada 2

Deslocamento de picos de freqüência: A figura 4.17 apresenta os erros deste método na estimativa de Q da camada 2 nas freqüências centrais iguais a 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Na freqüência de 30 Hz este método demonstrou bastante robustez. Observe que o erro pouco ultrapassa o intervalo de -5% a 5%. Já na freqüência de 40 Hz, este método foi bastante impreciso em determinar Q = 10. Este erro observado se deveu a baixa qualidade do sinal recebido, e conseqüentemente do espectro. Acima deste valor de Q, este método demonstrou bastante precisão, com o intervalo de erro entre -5% e 5%. Na freqüência central de 60 Hz, este método torna-se bastante impreciso. Em contraste com as freqüências mais baixas, cujos erros oscilavam pouco, observamos bastante instabilidade durante todo o intervalo de Q para a camada 2 proposto.



Figura 4.17: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método de deslocamento de picos na situação 2.

• Deslocamento de centróides de freqüência: A figura 4.18 apresenta os erros nas estimativas de Q da segunda camada para este método nas freqüências centrais iguais a 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Este método demonstra bastante robustez durante todo o intervalo de Q proposto para todas as freqüências. Observe que nas freqüências centrais de 30 Hz e 60 HZ os erros observados se encontram no intervalo de -5% a 5%. Para a freqüência central de 40 Hz, o maior erro observado está na determinação de Q = 10, que é de pouco mais de 7,5%, seguindo a tendência das outras freqüências. Este maior erro observado especificamente para este valor de Q se deve à baixa qualidade do sinal observado.



Figura 4.18: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método de deslocamento de centróides na situação 2.

• <u>Razão espectral</u>: A figura 4.19 apresenta os erros nas estimativas através do método da razão espectral para a camada 2 utilizando pulsos de freqüências centrais iguais a 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Este método demonstra-se como o mais robusto entre os três aqui estudados para as freqüências centrais de 30 Hz e 40 Hz. Observe que, nestes casos, o erro observado oscila entre -2,5% e 2,5%. Na freqüência central de 30 Hz, o maior erro observado é de pouco mais de 2,5% para Q = 10. Já para a freqüência de 40 Hz, o maior erro observado é de quase -5% para Q = 20. Na freqüência central de 60 Hz, este método é menos estável, mas ainda assim bastante robusto, apresentando erros no intervalo de - 5% a 10%.



Figura 4.19: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 2 através do método de deslocamento de centróides na situação 2.

Camada 3

• Deslocamento de picos de freqüência: A figura 4.20 apresenta os erros nas estimativas deste método na determinação de Q da camada 3 utilizando pulsos de freqüências centrais 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Observemos que este método é bastante dependente da qualidade do sinal de entrada. Nesta situação, o sinal de entrada é o sinal transmitido da segunda camada. Desta forma, quando o sinal é bastante atenuado observamos um grande erro na estimativa de Q₃. Na freqüência central de 30 Hz, este método apresenta eficácia a partir de Q₂ = 30. Veja que os erros se encontram entre -2,5% e 7,5%. Aumentando a freqüência do sinal, torna-se cada vez mais difícil manter a sua qualidade em atenuações relativamente altas. Na freqüência central de 40 Hz, uma relativa estabilidade é observada a partir de Q₂ = 40. O intervalo de erros a partir deste intervalo se encontra entre -10,0% e 7.5%. Já para a freqüência de 60 Hz, observamos grandes imprecisões nas estimativas de Q₃, onde os menores erros observados são de pouco mais de 10%.



Figura 4.20: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método de deslocamento de picos na situação 2.

• Deslocamento de centróides de freqüência: A figura 4.21 apresenta os erros nas estimativas através deste método na determinação de Q da camada 3 utilizando pulsos de freqüências centrais iguais a 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Semelhante ao método de picos, o método de centróides também é bastante afetado pela qualidade do sinal de entrada. Na freqüência central de 30Hz, observe que a estabilidade somente ocorre a partir de $Q_2 = 30$. Para os valores maiores que 30, onde a qualidade do sinal de entrada é maior, o erro observado oscila no entorno dos -5,0%. Nas freqüências de 40 Hz e 60 Hz, observamos que o método torna-se relativamente estável a partir de $Q_2 = 20$. O intervalo de erros observados para estas freqüências partir de $Q_2 = 30$ está entre $\pm 7,5\%$.



Figura 4.21: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método de deslocamento de centróides na situação 2.

• <u>Razão espectral</u>: A figura 4.22 apresenta os erros percentuais nas estimativas do fator de qualidade da terceira camada através do método da razão espectral nas freqüências de 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Como observado nos métodos anteriores, a razão espectral também sofre com a baixa qualidade do sinal. Veja que em todas as freqüências centrais, o método apresenta grande imprecisão para valores de Q₂ iguais a 10. Na freqüência de 30 Hz, à medida que diminuímos a atenuação da camada 2, a precisão em determinar Q₃ aumenta. A partir de Q₂ = 20, o erro se encontra na faixa entre -7,5% e 10,0%. Para a freqüência central de 40 Hz, o método estabiliza-se a partir de Q₂ = 30, com erros entre \pm 7,5%. Podemos notar que para a maior freqüência (60 Hz), o método estabiliza-se mais rapidamente e torna-se mais preciso à medida que aumentamos o valor de Q₂. Nos valores de Q₂ a partir de 20, os erros observados se encontram na faixa de -7,5% e 5,0%. Este comportamento sugere que, para esta situação, é mais indicado o uso de freqüências mais altas.



Figura 4.22: Erros percentuais nas estimativas de Q da camada 3 através do método da razão espectral na situação 2.

4.4.4 Resultados obtidos na situação 3 (variando a inclinação da interface entre as camadas 2 e 3 e mantendo Q constante)

Para finalizar os testes com as metodologias de determinação do fator de qualidade Q, nesta seção, apresentaremos os resultados obtidos para os três métodos no que diz respeito à variação do mergulho da interface entre a segunda e a terceira camada. Este teste reproduz as condições de reservatórios localizados sob um anticlinal, como no caso explicado no capítulo 2 desta dissertação.

Até o presente momento, todos os testes realizados utilizaram modelos cujas camadas tinham seus topos e suas bases paralelas. Nestes modelos, o raio refletido na base da camada 3 percorre o mesmo caminho do raio refletido na base das camadas 1 e 2. Desta forma, o raio refletido na base da camada 2 percorre, também, o mesmo caminho do raio da camada 1.

Considere então o modelo ilustrado na figura 4.23. A interface entre os meios 1 e 2 encontra-se inclinada de um ângulo α e o arranjo fonte-receptor se encontra em zero *offset*. O raio 1, em vermelho, é refletido na base do meio 1 e incide normalmente à interface entre

os meios 1 e 2. Porém, o raio 2, em verde, é refletido na base do meio 2 e não incide normalmente na interface entre os meios 1 e 2. Com isto, perceba que o raio refletido na base do meio 2 não segue o mesmo caminho que o raio refletido na base do meio 1. Isto produz uma inconformidade no tempo de registro. Podemos notar que o caminho do raio 2 no meio 1 é maior que o caminho do raio 1 no meio 1.

Para os testes nesta situação, utilizamos um modelo de três camadas cuja interface entre as camadas 2 e 3 tem sua inclinação variada. O arranjo fonte-receptor está em zero *offset* e se encontra no centro do modelo. O ângulo de inclinação da interface entre as camadas 2 e 3 foi variado de 0º a 16º. O objetivo deste modelo é testar a robustez das técnicas em determinar o fator de qualidade da camada 3. Os parâmetros físicos e geométricos do modelo se encontram na tabela



Figura 4.23: Quando a interface entre dois meios distintos é inclinada, o raio refletido na base da primeira camada (vermelho) e o refletido na base da segunda camada (verde) percorrem caminhos diferentes. Perceba a distância percorrida pelo raio em vermelho é menor que a percorrida pelo raio em verde.

Camada	Q	Velocidade	Espessura
1	500	1,8 km/s	70 m
2	60	2,0 km/s	400 m
3	50	2,5 km/s	600 m

Tabela 4.5: Parâmetros físicos e geométricos do modelo utilizado na situação 3.

<u>Deslocamento de picos de freqüência:</u> A figura 4.24 apresenta os erros percentuais deste método na situação 3 para as freqüências centrais de 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Observe na freqüência central 30 Hz. Este método apresenta bons resultados até a inclinação de 8° com erros variando de -5% a 10%. Porém, a partir da inclinação de 10°, este método torna-se bastante instável. Com o aumento da freqüência, também ocorre o aumento na imprecisão. Os erros observados na freqüência de 40 Hz se encontram entre -17,5% e 12,5%. Já na freqüência de 60 Hz, este método torna-se bastante impreciso com erros variando de 2,5% e 22,5%.



Figura 4.24: Erros percentuais na estimativa de Q da camada 3 para o método de deslocamento de picos na situação 3.

• <u>Deslocamento de centróides de freqüência:</u> A figura 4.25 apresenta os erros nas estimativas para este método em determinar Q da camada 3 utilizando pulsos de freqüências centrais iguais a 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Observe que nas menores freqüências este método demonstra bastante instabilidade. Na freqüência de 40 Hz, o método apresenta relativa precisão até a inclinação de 6°. Mas ao aumentarmos esta inclinação observamos bastante imprecisão por parte deste método. Porém, na freqüência central de 60 Hz, este método é o mais robusto em todo o intervalo, apresentando erros na faixa de $\pm 7,5\%$.



Figura 4.25: Erros percentuais na estimativa de Q da camada 3 para o método de deslocamento de centróides na situação 3.

<u>Razão Espectral</u>: A figura 4.26 apresenta os erros deste método em determinar o fator de qualidade da camada 3 utilizando pulsos de freqüências centrais iguais a 30 Hz, 40 Hz e 60 Hz. Observemos os resultados da freqüência central de 30 Hz. Nesta freqüência, a determinação de Q se torna relativamente precisa a partir da inclinação de 6º. Com o aumento da freqüência, observamos que o erro torna-se menor. Observe na freqüência de 60 Hz. Semelhantemente ao método de deslocamento de centróides, a razão espectral
apresenta uma relativa estabilidade. Porém, este método perde estabilidade em uma inclinação menor (12°).



Figura 4.26: Erros percentuais na estimativa de Q da camada 3 para o método de deslocamento de centróides na situação 3.

4.5 Resumo do capítulo.

Este capítulo teve como objetivo verificar as limitações das três técnicas; deslocamento de picos de freqüência, deslocamento de centróides de freqüência e razão espectral, em três situações diferentes. Em cada situação utilizamos um modelo com três camadas, sendo a primeira uma camada de referência de baixa atenuação.

Na situação 1, mantivemos os valores de Q constante em todas as camadas e variamos a espessura da camada 2. Na determinação de Q da camada 2, todos os métodos apresentaram bons resultados quando se utilizaram pulsos de freqüências centrais 30 Hz e 40 Hz. Os erros observados se encontravam na faixa dos $\pm 5,0\%$ para todos os métodos. Porém, na freqüência de 60 Hz, observamos que os métodos tornavam-se cada vez mais imprecisos à medida que aumentávamos a espessura da camada 2. O método da razão espectral demonstrou-se mais preciso, porém, o método de deslocamento de centróides apresentou bons resultados em espessuras maiores.

Na determinação de Q da camada 3, observamos também que os métodos tornavamse mais imprecisos com o aumento da freqüência central do pulso de entrada. Em todas as freqüências utilizadas, o método de picos demonstrou-se bastante impreciso. O método de centróides foi o que mais se destacou, demonstrando bastante robustez nas freqüências centrais de 30 Hz e 40 Hz. Porém, demonstrou bastante instabilidade na freqüência de 60 Hz. O método da razão espectral também se demonstrou bastante robusto nas freqüências de 30 Hz e 40 Hz, porém, perdia a instabilidade em espessuras menores da camada 2 em relação ao método de centróides.

Na situação 2, mantivemos as espessuras das camadas constantes e variamos o fator de qualidade da segunda camada. Na determinação de Q da camada 2, o método de deslocamento de picos demonstrou bastante robustez quando utilizado o pulso de freqüência central 30 Hz e 40 Hz. Porém, na freqüência de 60 Hz, observamos uma grande instabilidade da parte do método. Os métodos de deslocamento de centróides e da razão espectral demonstraram bastante robustez para todas as freqüências centrais utilizadas sendo os que mais se destacaram nesta situação.

Para a determinação de Q da camada 3, o método de deslocamento de picos demonstrava precisão à medida que diminuíamos a atenuação da camada 2, nas freqüências de 30 Hz e 40 Hz. Na freqüência central de 60 Hz, o método demonstrou bastante instabilidade em todo o intervalo proposto. Os métodos de deslocamento de centróides e o da razão espectral destacaram-se nesta situação, porém, o do deslocamento de centróides foi o mais preciso.

Na situação 3 mantivemos os valores de Q constante em todas as camadas, porém, variamos a inclinação da interface entre as camadas 2 e 3. O objetivo deste teste era o de observar a robustez em determinar o fator de qualidade da camada 3. Nesta situação, pudemos observar que todos os métodos foram bastante instáveis nas freqüências centrais de 30 Hz e 40 Hz. Porém, quando utilizamos o pulso de freqüência central 60 Hz, destacamos os métodos de deslocamento de centróides e o da razão espectral. O método de

deslocamento de centróides foi bastante preciso até a inclinação de 16°, enquanto que a razão espectral manteve sua precisão até a inclinação de 12°.

5 INVERSÃO DO FATOR DE QUALIDADE Q

5.1 Apresentação

Neste capítulo, iremos discutir os resultados obtidos utilizando o algoritmo de Moreira (2006) para a inversão do fator de qualidade Q. No capítulo anterior pudemos perceber que o uso das equações analíticas na determinação de Q produzia um efeito em cascata, isto é, a estimativa de uma camada dependia diretamente da estimativa da camada imediatamente acima. Desta forma, para modelos com mais de três camadas devemos utilizar uma proposta de inversão do fator de qualidade Q.

Assim, este capítulo realizará a comparação entre as propostas de inversão que utilizam a comparação entre os centróides e a que utiliza a comparação entre os picos. O algoritmo escolhido foi proposto por Moreira (2006) e é válido para meios de baixa à moderada perda (Q > 5). Para determinar os valores de Q, a proposta de Moreira faz comparação entre os centróides de freqüência observados e modelados. Este algoritmo foi modificado para fazer comparação entre os picos de freqüência. Para a minimização da função objeto utilizamos o algoritmo COMPLEX de Richardson & Kuester (1973).

O modelo de dispersão aqui utilizado na criação do dado sintético é o de Futterman (1962), já na modelagem dos espectros de amplitudes, utilizamos o modelo de Müller (1983).

A proposta de inversão original de Moreira (2006) utilizava a transformada S (Stockwell *et al.*, 1996), que é uma extensão da transformada de Fourier em tempo curto e utiliza janelas gaussianas para a aquisição dos espectros de amplitude. Em vez da transformada S, utilizaremos a transformada de Fourier. A criação do dado sintético ocorre da mesma forma daquela descrita no capítulo 4.

5.2 Introdução

A inversão numérica do fator de qualidade Q é um processo que pode envolver bastante gasto de tempo computacional, devido à dificuldade de se encontrar o mínimo da função objeto. No nosso contexto, foi necessário um método de busca direta capaz de obter a solução sem a necessidade do cálculo de derivadas da função objeto. Por este motivo, foi escolhido o método COMPLEX (Richardson & Kuester, 1973), que apesar de ser um método bastante lento, demonstra-se eficaz em encontrar o mínimo da função objeto. A utilização deste método tem sido proposta não somente para a inversão do fator de qualidade Q, como se pode encontrar na literatura sendo utilizando também para ajuste histórico de reservatórios (Santana *et al*, 2008). O método COMPLEX é baseado numa técnica de busca seqüencial, sendo bastante eficiente para funções objeto não-lineares e sujeitas aos vínculos também não lineares.

O processo de busca inicia-se com um conjunto de pontos distribuídos aleatoriamente no espaço de parâmetros, dentro de uma região definida como "caixa" (figura 5.1), que traduz os vínculos de desigualdade associados a limites inferiores e superiores fisicamente admissíveis para os parâmetros. O COMPLEX calcula pelo menos N+1 parâmetros que são distribuídos aleatoriamente dentro da caixa previamente definida e cada ponto do COMPLEX corresponde ao valor da função objeto calculada para uma quantidade N parâmetros. Distribuídos os pontos, a função objeto é calculada para cada um deles e os seguintes passos são realizados:

- Identifica-se o ponto de pior valor da função objeto (figura 5.2a);
- Este ponto é substituído por outro que se encontra na mesma direção do baricentro C de todos os pontos. Este novo ponto está a uma distância de α vezes entre o ponto descartado e o baricentro (figura 5.2b), se este ponto ultrapassar a barreira da "caixa", ele será rebatido de volta a uma distância igual a δ;
- O processo é reiniciado buscando-se um novo pior ponto (figura 5.2c);
- Se todos os pontos estiverem dentro de um círculo de raio igual a β e este critério se repetir durante γ vezes, então o processo termina.

Observe a figura 5.3. Nota-se que o COMPLEX nos dá mais do que uma única solução. Isto demonstra a grande facilidade de se incorporar vínculos ao problema, modificar o seu critério de ajuste, como também fornecer um conjunto de estimativas otimizadas no entorno da melhor estimativa.

Ainda que não haja uma garantia de que o COMPLEX convirja para o mínimo global, é provável que isto ocorra desde que sua amostragem inicial seja uma boa amostragem da "caixa" (Moreira, 2006).



Figura 5.1: O retângulo azul representa a "caixa" que constitui os limites de busca inferiores e superiores, os pontos azuis representam o modelo inicial enquanto que as curvas de nível representam o desajuste nas observações. (Modificado de Santana, 2005).



Figura 5.2: O ponto vermelho representa o baricentro dos pontos com melhor ajuste (neste caso, representando quatro modelos). Os pontos verdes indicam o cálculo do novo ponto. Os pontos azuis são os valores ainda não ajustados. A seta azul representa a distância α .(a) Primeiramente é identificado o ponto de pior valor do funcional, logo após (b) este ponto é deslocado a uma distância α do centróide dos pontos para então (c) começar uma nova iteração. (Modificado de Santana, 2005).



Figura 5.3: Estágio final do COMPLEX. Note que os pontos ajustados se encontram no entorno da melhor estimativa. (Modificado de Santana, 2005).

5.3 Função objeto

No problema direto, a partir do conhecimento da forma do espectro de amplitudes, de tempo de propagação e do deslocamento do espectro obtínhamos o valor numérico do fator de qualidade em uma dada camada. Porém no problema inverso, Moreira (2006) obtém os valores dos centróides e simula com o COMPLEX qual valor de Q é necessário para provocar aquele deslocamento. No intuito de fazer um estudo comparativo, modificamos o algoritmo para comparar o deslocamento entre os picos de freqüências dos espectros de amplitudes. Dessa forma, as condições propostas são as seguintes:

$$Min\{F(Q_{ij})\} = Min\sum_{i=1}^{N_T} \sum_{j=1}^{N_R} \left| \max\left[f_c(\$0\ln Q_{ij})\right] - \max\left[f_{c,ij}^{obs}\right] \right|$$
(5.1)
$$Min\{F(Q_{ij})\} = Min\sum_{i=1}^{N_T} \sum_{j=1}^{N_R} \left| \max\left[f_p(\$0\ln Q_{ij})\right] - \max\left[f_{p,ij}^{obs}\right] \right|$$
(5.2)

Observe que a equação (5.1) utiliza a comparação entre os centróides de freqüência f_c enquanto a equação (5.2) faz a comparação entre os picos de freqüência f_p . Em ambas as equações, Q_{ij} é o fator de qualidade da j-ésima camada no i-ésimo traço. As grandezas max $[f_c(80 \ln Q_{ij})]$ e max $[f_p(80 \ln Q_{ij})]$ são o valor máximo do centróide e do pico de freqüência do pulso modelado associado ao traço *i*, através da cascata de aplicação do operador de propagação do sinal de referência, desde a entrada na camada 2 até a chegada no receptor, atravessando as camadas 2 e *j* com reflexão na base da camada *j*. A grandeza max $[f_{c,ij}^{abs}]$ é equivalente à max $[f_c(80 \ln Q_{ij})]$ com a diferença de ser associada ao pulso real. Não foi utilizado nenhum vínculo.

5.4 Considerações iniciais para o método de inversão

Para executarmos a inversão, iremos fazer aqui as considerações propostas por Moreira (2006). Nós iremos considerar que a Terra pode ser modelada através de um modelo de camadas não necessariamente horizontais de propriedades homogêneas e isotrópicas. Admitimos que todos os traços invertidos tenham o mesmo número de reflexões. Iremos admitir aqui também, que a seção sísmica foi submetida a um processamento anterior. Este processamento deve eliminar as múltiplas e transformar a nossa seção em uma seção *zerooffset*. Consideremos também que a forma do sinal não foi alterada durante o processamento. A seguir listaremos os passos necessários para a inversão:

• O primeiro passo para a inversão consiste na preparação da seção sísmica. Neste passo, fornecemos os traços que serão utilizados para o procedimento da inversão. Iremos chamar o número de traços de N_T . No nosso trabalho, utilizamos o N_T máximo de cinco traços. Ainda neste passo, definimos também a quantidade de reflexões N_R registradas na sessão sísmica. Consideramos aqui que a camada aflorante, a camada N_1 tenha o valor Q_{i1} previamente conhecido, fazendo com que o número de incógnitas do nosso

problema seja igual a $(N_R - 1) \cdot (N_T)$. Definimos esta camada aflorante como camada de referência.

- No segundo passo, identificamos a janela que conterá o limite inferior Q_k^{min} e o superior Q_k^{max} da k-ésima reflexão. Lembramos que estes limites irão definir a área de busca do COMPLEX dentro do espaço de parâmetros. Também neste passo, fornecemos os limites inferiores τ_{ij}^{inf} e superiores τ_{ij}^{sup} da janela que irá abranger a j-ésima reflexão no i-ésimo traço. A finalidade da janela do tempo é limitar o sinal que será transformado do domínio do tempo para o domínio da freqüência.
- O terceiro passo consiste na identificação da localização do pico de cada pulso no tempo.
 Assim, identificamos o tempo de chegada t_{ii} da j-ésima reflexão no i-ésimo traço.
- No quarto passo, calculamos o espectro de freqüências observado $G_{ij}^{obs}(f)$ da j-ésima reflexão no i-ésimo traço. Este cálculo, diferentemente do utilizado por Moreira (2006), que utilizou a transformada de Stockwell (1996), se dá através da transformada de Fourier. Aqui, o espectro é suavizado para evitar o aparecimento de picos espúrios. Ainda neste passo, identificamos também, o pico de freqüências observado $f_{p,ij}^{obs}$ e o centróide de freqüências observado $f_{c,ij}^{obs}$ do espectro calculado. A freqüência de corte utilizada para definir o limite superior no cálculo do centróide obedece a relação $f_{ij}^{corte} = 2.5 f_{p,ij}^{obs}$.
- No quinto passo inicia-se o processo de otimização através do algoritmo COMPLEX. A quantidade de pontos que utilizamos é definida por N_{complex} = 10N_T (N_R -1). Assim, identificamos o espaço de parâmetros que satisfaz as condições da função objeto.

5.4.1 Modelo 1 – Sete camadas horizontais

O nosso primeiro modelo tem como objetivo avaliar a eficácia e a robustez dos métodos aqui comparados no que diz respeito às múltiplas camadas. No capítulo 4, testamos as diferentes estimativas para o máximo de três camadas, onde uma delas, a primeira, seria a

camada de referência. Pudemos observar com bastante clareza que as estimativas do fator de qualidade para as camadas mais inferiores sofriam com a propagação do erro nas estimativas das camadas imediatamente acima. Além deste problema, os nossos modelos consideram as perdas por transmissão e reflexão como também perdas por espalhamento geométrico.

Para testar estas hipóteses, criamos um modelo de camadas paralelas cujos parâmetros físicos e geométricos estão representados na figura 5.4. Neste primeiro modelo, invertemos simultaneamente dois traços em *zero-offset* em duas situações.

- i) $Q_2 = 20$ em todos os casos, com o objetivo de observar o efeito da atenuação nas camadas inferiores;
- ii) $Q_2 = 120$ em todos os casos, com o objetivo de preservar o sinal e observar o efeito nas camadas inferiores.

O objetivo principal é testar a sensibilidade dos dois métodos quanto aos valores extremos da absorção global definida por z/Q. Os parâmetros do COMPLEX utilizados foram $\alpha = 1,3$, $\beta = 0,001$, $\gamma = 5$ e $\delta = 0,001$.

Lembramos que para a criação dos dados sintéticos utilizamos o modelo de dispersão de Futterman (1962) enquanto que na modelagem do pulso utilizamos o modelo de Müller (1983). Apesar da grande similaridade entre estes dois modelos, podemos notar uma diferença básica no que diz respeito à sua dependência com a freqüência. No filtro de absorção definido por Futterman, observamos a razão ω/ω_r . Isto faz com que a absorção seja maior para as freqüências acima da freqüência de referência. O contrário ocorre no filtro de absorção de Müller, onde a razão é inversa (ω_r/ω).



Figura 5.4: Parâmetros físicos e geométricos do modelo utilizado na inversão de Q.

5.4.2 Precisão dos métodos

A seguir, descrevemos os resultados dos dois modelos nas situações propostas. Os dados utilizados foram contaminados com um ruído que representa 0,5 % da amplitude do sinal de referência.

Situação 1 ($Q_2 = 20$)

- Método de pico: A tabela 5.1 apresenta os erros observados para este método efetuandose a inversão. Este método demonstra relativa robustez nas camadas 2 a 4. Os erros observados se encontram no entorno dos ±10,0 %. Já para as camadas mais inferiores, note que a baixa qualidade do sinal faz com que este método apresente grandes imprecisões, chegando até 63,12 % na camada 5. Observe também que este método é mais veloz que o método de centróides em convergir para o mínimo da função objeto com apenas 684 iterações.
- Método de centróide: A tabela 5.2 apresenta os erros observados para este método efetuando-se a inversão. Observemos que este método, semelhante ao método de picos, é bastante robusto em determinar Q das camadas 2 a 4. O maior erro observado é o da estimativa na camada 3, igual a 13,98%. Porém, este método também sofre com a baixa qualidade do sinal. Observe que a partir da camada 5, uma grande imprecisão é observada. O maior erro observado se encontra na estimativa da camada 5 e é igual a 57,76 %. Este método é o mais lento em questão de convergência. Observe que foram necessárias 6186 iterações para se encontrar o mínimo da função objeto, cerca de 9 vezes mais iterações que o método de picos.

Situação 2 ($Q_2 = 120$)

 Método de pico: A tabela 5.1 apresenta os resultados para a inversão de Q utilizando o método de picos. Observe que os resultados encontrados para as camadas 2 e 3 são bastante semelhante daqueles observados na primeira situação. A mudança significativa se encontra a partir dos resultados da camada 4. Veja que a melhora na qualidade do sinal faz com que aumente a precisão deste método em determinar o fator de qualidade das camadas mais inferiores. Em especial, observemos o resultado da estimativa para a camada 7. Mesmo com os efeitos cumulativos do enfraquecimento do sinal devido ao espalhamento geométrico e da atenuação nas camadas superiores observamos uma grande precisão. Para a inversão nesta situação foram necessárias 589 iterações através do método COMPLEX.

Método de centróide: A tabela 5.2 apresenta os resultados para a inversão de Q utilizando o método de centróide. Este método também demonstra bastante robustez na determinação de Q nesta situação. Porém, na maioria das camadas, este é o método mais indicado para realizar a inversão do fator de qualidade. Note que apenas na estimativa de Q₂ e Q₄ este método é menos preciso que o método de picos. Porém, a quantidade de iterações necessárias para minimizar a função objeto é maior para este método. Veja que foram necessárias 2597 iterações através do método COMPLEX, cerca de 4,4 vezes iterações a mais.

Estimativas através da inversão do modelo 1 - Pico											
Situação 1					Situação 2						
Q real		Estimativa	Erro	Q real		Estimativa	Erro				
\mathbf{Q}_2	20	17.84	-10.80%	Q_2	120	130.47	8.72%				
Q ₃	30	27.5	-8.33%	Q ₃	30	32.91	9.69%				
Q ₄	40	43.9	9.75%	Q ₄	40	39.11	-2.23%				
Q 5	50	81.56	63.12%	Q 5	50	41.39	-17.22%				
Q ₆	40	31.47	-21.33%	Q ₆	40	32.27	-19.34%				
Q ₇	120	143.36	19.47%	Q ₇	120	119.35	-0.54%				
Iterações		684		Iterações		589					

Tabela 5.1: Modelo 1 – Resultados encontrados para o primeiro traço da inversão do fator de qualidade Q utilizando a comparação entre os picos de freqüências nas duas situações propostas. A primeira camada é a de referência e tem o fator de qualidade igual a 500.

Estimativas através da inversão do modelo 1 – Centróide											
Situação 1					Situação 2						
Q real		Estimativa	Erro	Q real		Estimativa	Erro				
\mathbf{Q}_2	20	18.40	-8.00%	Q ₂	120	107.24	-10.63%				
Q ₃	30	34.19	13.98%	Q ₃	30	30.62	2.07%				
Q 4	40	40.27	0.66%	Q 4	40	37.79	-5.53%				
Q 5	50	78.88	57.76%	Q 5	50	54.53	9.06%				
Q ₆	40	34.82	-12.94%	Q ₆	40	37.78	-5.55%				
Q ₇	120	142.11	18.42%	Q ₇	120	119.66	-0.28%				
Iterações		6186		Iterações		2597					

Tabela 5.2: Modelo 1 – Resultados encontrados para o primeiro traço da inversão do fator de qualidade Q utilizando a comparação entre os centróides de freqüências nas duas situações aqui propostas. A primeira camada é de referência e tem o fator de qualidade igual a 500.

5.5 Resumo do capítulo

Neste capítulo, discutimos o resultado da comparação do algoritmo de inversão proposto por Moreira na comparação entre centróides e picos. Os dois métodos demonstraram bastante eficácia e robustez para o modelo de sete camadas de interfaces paralelas. Porém, no modelo de cinco camadas onde a interface entre a segunda e a terceira se encontravam inclinadas, o método de centróides apresentou a maior eficácia dos dois.

A grande vantagem do uso da estimativa por picos surge de sua rapidez computacional, visto que em alguns casos, este método convergia com até 9 vezes menos iterações através do método COMPLEX que o método de centróides.

6 CONCLUSÕES E CONSIDERAÇÕES FINAIS

6.1 Conclusões

Primeiramente testamos três metodologias para a determinação do fator de qualidade Q baseadas no domínio da freqüência utilizando um modelo de três camadas onde uma delas é utilizada como referência. As metodologias aqui testadas foram:

- Deslocamento entre os picos de freqüência, que determina a atenuação de uma camada através da diferença entre os picos de freqüências;
- Deslocamento de centróides de freqüência, que utiliza o deslocamento entre os centróides de freqüência de dois espectros em intervalos de tempo diferentes;
- iii) Razão espectral, onde calculamos o logaritmo da razão entre dois espectros de freqüências de intervalos de tempo distintos.

Estes primeiros testes tiveram como objetivo realizar um teste de sensibilidade com cada método, para isto, utilizamos três situações diferentes:

- i) Variação da espessura da segunda camada, mantendo as espessuras da primeira e da terceira camadas constante;
- ii) Variação do fator de qualidade Q da segunda camada, mantendo os valores de Q da primeira e da terceira camadas constante;
- iii) Variação da inclinação da interface entre segunda e a terceira camada.

Após os testes, verificamos os seguintes resultados:

- As metodologias demonstraram uma grande robustez por parte da comparação entre os centróides de freqüência e a razão espectral no que diz respeito às freqüências centrais iguais a 30 Hz e 40 Hz, pois estes métodos consideram o espectro como um todo. O método que utiliza os picos de freqüência para a determinação de Q demonstrou bastante dependência com a digitalização do dado. Notamos também que, para estimarmos precisamente o fator de qualidade pelos métodos de centróide e de pico, devemos provocar uma separação considerável entre os espectros observados de duas reflexões consecutivas desde que o sinal observado tenha uma relativa qualidade.
- Quando tratamos das camadas subjacentes, o método de centróides demonstrou ser o mais eficaz e o mais robusto dentre os três métodos mesmo quando aumentamos a espessura da camada imediatamente acima. O método da razão espectral também demonstrou relativa precisão, porém perdia a estabilidade antes que o método de centróides. O método de picos demonstra grande instabilidade na determinação de Q da terceira camada, provando sua dependência em relação à qualidade do sinal. Percebemos também que aumentar o fator de qualidade da camada acima, melhora a qualidade do sinal estabilizando as estimativas aqui testadas.
- Nos testes onde variamos o ângulo de inclinação da interface entre a segunda e a terceira camada percebemos que todos os métodos demonstraram bastante imprecisão nas freqüências mais baixas. Porém, ao aumentarmos a freqüência central do sinal, observávamos que as estimativas tendiam a melhorar. Neste teste, para o pulso de freqüência central igual a 60 Hz, destacamos o método de deslocamento de centróides como o mais robusto, demonstrando precisão mesmo quando o topo da camada está inclinado de 16°. A razão espectral também demonstrou bastante estabilidade na freqüência central de 60 Hz, porém, esta estabilidade desaparecia em inclinações maiores que 12°. O método de picos demonstrou bastante imprecisão em todas as freqüências utilizadas.

No nosso segundo momento analisamos as técnicas que utilizam o pico de freqüências e o centróide para a inversão do fator de qualidade Q. Para isto, utilizamos a técnica proposta por Moreira (2006) com a diferença de utilizarmos agora em vez da transformada S (Stockwell *et al.*, 1996) para a monitoração do pulso no tempo, utilizamos a transformada de Fourier. A técnica consiste em comparar os centróides de freqüência dos espectros dos pulsos em um traço, ou seção sísmica.

Neste segundo momento, utilizamos um modelo de 7 camadas horizontais e paralelas em duas situações distintas. Na situação 1, o valor de Q_2 era igual a 20, enquanto que na situação 2 o valor de Q_2 era igual a 120. Os resultados por nós encontrados demonstraram o seguinte:

- O algoritmo aplicado à comparação entre os centróides de freqüência tem maior robustez que o aplicado para fazer a comparação entre os picos de freqüências. Em todos os casos, o uso do pico demonstra uma grande dependência com a digitalização do sinal.
- Pudemos notar que, mesmo relativamente menos preciso que o método de centróides, o método de picos é computacionalmente mais rápido que o método de centróides, podendo chegar ao mínimo com até 9 vezes menos iterações que o método de centróides.
- Ambos os métodos melhoraram as suas estimativas na situação 2, onde o valor de Q da segunda camada era de 120. Este alto valor de Q melhorava a qualidade do sinal que era refletido na base das camadas mais inferiores, permitindo uma boa estimativa de Q destas camadas.

6.2 Recomendações finais

Nós pudemos perceber que os métodos aqui comparados não são eficazes em toda a gama de situações. Vimos que na estimativa de múltiplas camadas, estimar o valor de Q da camada 2 com o método da razão espectral é mais indicado na maioria dos casos, enquanto que para as camadas inferiores ele se torna o menos eficaz. No caso da inversão, estimar o

valor de Q nas camadas mais rasas pelo método de centróides é um pouco menos eficiente do que pelo método de picos, porém, nas camadas mais profundas, o método de centróides é o mais indicado. Sabemos também que utilizamos dois modelos diferentes de dispersão para a inversão e a criação dos dados sintéticos. Por estes motivos, faremos as seguintes recomendações:

- É de suma importância verificar a estabilidade dos métodos aqui testados com dados reais de sísmica de reflexão e se possível aplicar estes métodos com dados de GPR;
- Analisar os modelos diferentes de dispersão e verificar os diferentes efeitos possíveis sobre as estimativas do fator de qualidade Q;
- Verificar de forma sistemática os efeitos nas estimativas de Q para o caso de camadas inclinadas.

7 REFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS

Aki, K. & Richards, P. G. (1980). Quantitative Seismology. W.H. Freeman and Company, New York.

Bano, M. (2004). Modelling of GPR waves for lossy media obeying a complex power law of frequency for dielectric permittivity. Geophysical Prospecting, 52: 11-26.

Carcione, J. M. & Picotti, S. (2006). P-wave seismic attenuation by slow-wave diffusion: Effects of inhomogeneous rock properties: Geophysics, 71, O1-O8.

Castagna, J. P., Sun, S., and Siegfried, R. W., (2003). Instantaneous spectral analysis: Detection of low-frequency shadows associated with hydrocarbons: The Leading Edge, 22, 120–127.

Cervený, V. (2001). Seismic ray theory, Cambridge University Press, Cambridge, UK.

Chand, S. (2008). Gas hydrate anomalies in seismic velocities, amplitudes and attenuation: what do they imply?

Chapman, M., Liu, E., and Li, X., (2005). The influence of abnormally high reservoir attenuation on the AVO signature: The Leading Edge, 11, 1120–1125.Ciz, R., Gurevich, B. & M. Markov, (2006). Seismic attenuation due to wave-induced fluid flow in a porous rock with spherical heterogeneities: Geophysical Journal International, 165, 957.

Dvorkin, J. & G. Mavko, (2006). Modeling attenuation in reservoir and non-reservoir rock: The Leading Edge, 25, 194–197.

Futterman, W. I. (1962). Dispersive body waves. *Journal of Geophysical Research*, 69, 5279-5291.

Giustiniani, M., Accaino, F., Picotti, S. & Tinivella, U. (2008). Characterization of the shallow aquifers by high-resolution seismic data. *Geophysical Prospecting*: 56, 655-666.

Giustiniani, M., Accaino, F., Picotti, S. & Tinivella, U. (2009). 3D seismic data for shallow aquifers characterisation. *Journal of Applied Geophysics*.

Hübert, L., Strecker, U., Dvorkin, J., & Festervoll, K. A., (2005). Seismic attenuation and hybrid attributes to reduce exploration risk-North Sea case study: 75th SEG, Expanded Abstracts, 436–439.

Irving, J. D. & Knight, R. J. (2003). Removal of wavelet dispersion from ground penetrating radar data. *Geophysics*, 68: 960-970.

Knopoff, L. & McDonnald, G. J. F. (1958). Attenuation of small amplitude stress waves in solids. *Reviels of Modern Physics*, 30, 1178-1192.

Lay, T., Wallace, T. C. (1995). Modern Global Seismology.

Li, H., Zhao, W., Cao, H., Yao, F. & Shao, L. (2006). Measures of scale based on the wavelet scalogram with applications to seismic attenuation. *Geophysics*, 71: V111-V118.

Liu, L., Lane, J. W. & Quan Y. (1998). Radar attenuation tomography using the centroid frequency downshift method. J. Appl. Geophys. 40: 105-116.

Moreira, J. A M. (2006). Determinação do fator de qualidade Q baseada no deslocamento do centróide de freqüência independente do campo de velocidade. Programa de Pós-Graduação em Geodinâmica e Geofísica/UFRN, Natal/RN. Tese de Doutorado. 167 pp.

Müller, G. (1983). Rheological properties and velocity dispersion of a medium with powerlaw dependence of Q on frequency. *Geophysics*: 54, 20-29.

O'Connell, R.J., and Budiansky, B. (1978). Measures of dissipation in viscoelastic media: *Geophysical Research Letters*, v. 5/1, p. 5-8.

Parra, J. O. and C. Hacket. (2002). Wave attenuation attributes as flow unit indicators: The Leading Edge, 21, 564–572.

Parra, J. & Hackert, C. L. (2006). Modeling and interpretation of Q logs in carbonate rock using a double porosity model and well logs. *Journal of Applied Geophysics*, 58: 253-262.

Quan, Y. & Harris, J. M. (1997). Seismic attenuation tomography using the frequency shift method. *Geopysics*, 62: 895-905.

Richardson, J.A. & Kuester, J.L. (1973). Algorithm 454: The Complex Method for Constrained Optimization [E4]. Communications of the ACM, 16(8): 487-489.

Rickett, J. (2006). Integrate estimation of interval-attenuation profiles. *Geophysics*, 71: A19-A23.

Santana, F. L. (2005). Incorporação do vínculo de suavidade no ajuste de histórico de reservatórios de petróleo. Programa de Pós-Graduação em Geodinâmica e Geofísica/UFRN, NATAL/RN. Dissertação de Mestrado. 86 pp.

Santana, F. L., do Nascimento, A. F. & Medeiros, W. E. (2008). History match of a real-scale petroleum reservoir model using smoothness constraint. *Inverse Problems in Science and Engineering*, 16: 483-498.

Spencer, T. W., J. R. Sonnad, and T. M. Butler. (1982). Seismic Q stratigraphy or dissipation: Geophysics, 47, 16–24.

Stockwell, R. G., Mansinha, L., & Lowe, R. P. (1996). Localization of the Complex Spectrum: The S Transform. *IEEE Transactions on Signal Processing*, vol. 44, no. 4.998-1001

Taner, M. T. and S. Treitel. (2003). A robust method for Q estimation: 73rd SEG, Expanded Abstracts, 710–713, Soc. of Expl. Geophys.

Tonn, R. (1991). The determination of the seismic quality factor Q from VSP Data: A comparison of different computational methods. *Geophysical Prospecting*, 39, 1-27.

Ward, R.W. & Toksöz, M.N. (1971). Causes of regional variation of magnitude. Bull. Seis. Soc. Am. 61: 649-670.

White, J. E. (1965). Seismic waves: radiation, transmission, and attenuation. McGraw Hill Book Co.

Zhang, C. & Ulrych, T. J. (2002). Estimation of quality factors from CMP records. *Geophysics*, 67: 1542-1547.

Zhang, C. (2008). Seismic absorbtion estimation and compensation. The University of British Columbia, Vancouver, Canada. Ph.D Thesys. 97 pp.

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