#### UNIVERSIDADE FEDERAL DE MINAS GERAIS

#### INSTITUTO DE CIÊNCIAS EXATAS

DEPARTAMENTO DE MATEMÁTICA

#### Tese de Doutorado

# Obtenção do Primeiro Autovalor para o p-Laplaciano via Método das Potências Inverso

#### **Eder Marinho Martins**

Orientadores: Prof. Dr. Grey Ercole

Prof. Dr. Rodney J. Biezuner

Belo Horizonte, 15 de outubro de 2009

# **Livros Grátis**

http://www.livrosgratis.com.br

Milhares de livros grátis para download.

À Ceili.

Amiga, companheira, esposa e vida.

## Agradecimentos

O Seu Marinho (na memória e com Deus desde 2005) diria orgulhoso que hoje possui um filho Doutor. Felizmente a Dona Efigênia (com seus 71 anos) pôde me dizer isto. Meu pai estudou pouco, minha mãe sequer sabe assinar o nome, mas foram fundamentais na minha formação e merecem um agradecimento todo especial.

A minha doce Ceili, sempre do meu lado, incentivando, escutando, consolando e acompanhando todo o processo do doutorado, desde os mais tensos e difíceis. Certamente minha esposa merece o mais especial (e carinhoso) dos agradecimentos.

Aos colegas do Departamento de Matemática da UFOP que, na medida do possível, adequaram meus horários para que eu pudesse assistir as aulas e marcar seminários com os orientadores durante todo o período do doutorado. Muitos destes colegas foram meus professores durante a graduação, outros colegas de graduação ou pós graduação e sei que compartilham deste momento. Também agradeço fortemente meus ex-professores que já não fazem parte do corpo docente da UFOP.

Aos professores Grey Ercole e Rodney Josué Biezuner, orientador e co-orientador deste trabalho, que sempre compreenderam minha situação de fazer praticamente todo o doutorado trabalhando na UFOP. Não tenho dúvida que toda a disposição em marcar o melhor horário possível para que pudéssemos discutir os problemas relativos a tese, para pensarmos juntos em possíveis caminhos para solucioná-los e a paciência de ambos permitiu que esse trabalho fosse concluído com certa velocidade.

Ao professor Hamilton Prado Bueno, que acompanhou praticamente todo o trabalho e sempre esteve disposto a colaborar.

Ao amigo Wenderson Marques Ferreira, companheiro de estudos desde a graduação.

Aos meus nove irmãos vivos. Pessoas simples, em grande parte, mas de coração grande. Sei que ser o irmão mais novo de uma família numerosa colaborou muito para que tivesse a oportunidade de estudar.

É claro que a Lúcia e a Luzia, que me ensinaram enquanto brincávamos, ainda crianças, a ler, escrever, decorar a tabuada e resolver as primeiras expressões numéricas, assim como o Oliveira (que aliás, torceu muito pelo término deste trabalho) merecem um obrigado especial.

Finalmente, o primeiro deles, que abençoou todo o processo, desde as escolas estudais Padre Camargos e do bairro Tropical, as municipais Isabel Nascimento de Mattos e a Funec: meu querido e bom Deus, que me permitiu mais esta graça.

## Resumo

O principal objetivo desta tese é apresentar um novo método para o cálculo do primeiro autovalor para o p-Laplaciano, com condições homogêneas de Dirichlet na fronteira, inspirado no método das potências inverso de álgebra linear finita. Mostramos que o método é válido para qualquer bola em  $\mathbb{R}^N$ , se p>1, e para qualquer domínio limitado no caso especial p=2. Para p>2, o método é validado numericamente para o quadrado e conjecturamos que o método seja válido para uma certa classe de domínios. Também utilizamos o método para calcular a função seno generalizada introduzida por Lindqvist.

Palavras-chave: p-Laplaciano; Primeiro autovalor; Princípio da Comparação; Método das Potências, Função sen $_p$ .

## Abstract

The main aim of this thesis is to introduce a new method for computing the first Dirichlet eigenvalue of the p-Laplacian inspired by the inverse power method of finite dimensional linear algebra. We show the method is valid for any ball in  $\mathbb{R}^N$ , if p > 1, and for any bounded domain in the special case p = 2. For p > 2 the method is validated numerically for the square and we conjecture that the method is valid for a certain class of domains. We also use the method to compute the generalized sine function introduced by Lindqvist.

Keywords: p<br/>–Laplacian; First eigenvalue; Comparison principle; Power method; <br/>  $\sin_p$  function.

# Sumário

| Agradecimentos |                |   | 3  |  |  |
|----------------|----------------|---|----|--|--|
| $\mathbf{R}$   | Resumo         |   |    |  |  |
| $\mathbf{A}$   | ${f Abstract}$ |   |    |  |  |
| 1              | Intr           | rodução   | 9  |  |  |
|                | 1.1            | O Método das Potências Inverso                                | 12 |  |  |
|                | 1.2            | A sequência $\phi_n$  | 14 |  |  |
|                | 1.3            | Resultados  | 15 |  |  |
| 2              | Con            | struindo as sequências $\gamma_n, \Gamma_n$ e $\nu_n$         | 19 |  |  |
|                | 2.1            | A sequência $\gamma_n$  | 20 |  |  |
|                | 2.2            | A sequência $\Gamma_n$  | 25 |  |  |
|                | 2.3            | A sequência $\nu_n$   | 26 |  |  |
|                | 2.4            | Conjectura sobre o primeiro autovalor e a primeira autofunção | 28 |  |  |
| 3              | Ос             | aso $\mathbf{p} = 2 \ \mathbf{e} \ w \equiv 1$                | 32 |  |  |
|                | 3.1            | Convergência uniforme   | 36 |  |  |
| 4              | Dor            | mínios Esféricos  | 41 |  |  |
| 5              | A fu           | ${ m un}$ ç ${ m ao}~{ m sen}_p$                              | 51 |  |  |
|                | 5.1            | Uma sequência que converge uniformemente para $sen_n$         | 56 |  |  |

| 6                | Res  | ultados Numéricos                                       | 65  |
|------------------|------|---|-----|
|                  | 6.1  | A bola unitária   | 65  |
|                  | 6.2  | O quadrado unitário                                     | 69  |
|                  | 6.3  | A função $\operatorname{sen}_p$                         | 71  |
| 7                | Con  | siderações Finais                                       | 73  |
|                  | 7.1  | Domínios simétricos                                     | 73  |
|                  | 7.2  | Uma generalização                                       | 77  |
| $\mathbf{A}_{]}$ | pênd | ice   | 79  |
|                  | A. 1 | . Identidade de Picone                                  | 79  |
|                  | A.2. | Alguns resultados sobre $-\Delta_p$                     | 79  |
|                  | A. 3 | . Solução do problema de Dirichlet no caso radial       | 80  |
|                  | A. 4 | . Princípios da comparação e do máximo                  | 81  |
|                  | A. 5 | . Existência de autovalores                             | 85  |
|                  | A. 6 | . Função Beta   | 86  |
|                  | A. 7 | . Alguns resultados sobre $\operatorname{sen}_p$        | 86  |
|                  |      | A. 7. 1. Série de potências para $\operatorname{sen}_p$ | 90  |
|                  | A. 8 | . Algoritmo para o quadrado                             | 92  |
|                  |      | A. 9. Construção do esquema de volumes finitos          | 93  |
|                  |      | A. 9. 1. Funcional discretizado                         | 94  |
|                  |      | A. 9. 2. Encontrando a solução aproximada no quadrado   | 98  |
|                  |      | A. 9. 3. Estimativas para o erro                        | 100 |

## Capítulo 1

# Introdução

Neste trabalho, apresentamos um novo método para obter o primeiro autovalor para o p-Laplaciano com condições de Dirichlet homogêneas na fronteira. O operador p-Laplaciano, que generaliza o operador Laplaciano, é definido por

$$\Delta_p u = \operatorname{div} \left( |\nabla u|^{p-2} \nabla u \right).$$

Este operador tem papel relevante na modelagem matemática de vários problemas da física como, por exemplo, os relacionados a fluxos de fluidos não-newtonianos, filtragem de gases em meios porosos, reação-difusão e elasticidade não-linear.

O problema típico de autovalor para  $-\Delta_p$  com condições de Dirichlet homogêneas na fronteira é:

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = \lambda |u|^{p-2} u & \text{em } \Omega, \\
u = 0 & \text{em } \partial \Omega,
\end{cases}$$
(1.1)

em que  $1 , <math>\lambda \in \mathbb{R}$  e  $\Omega \subset \mathbb{R}^N$  é um domínio limitado. Entende-se este problema no sentido fraco, isto é,  $u \in W_0^{1,p}(\Omega)^1$  é solução fraca de (1.1) se e somente se,

$$\int_{\Omega} |\nabla u|^{p-2} \nabla u \nabla v dx = \lambda \int_{\Omega} |u|^{p-2} uv dx, \text{ para toda } v \in W_0^{1,p}\left(\Omega\right).$$

Neste caso, dizemos que  $u \not\equiv 0$  é uma autofunção correspondente a  $\lambda$ .

Note que se o par  $(\lambda, u)$  verifica (1.1), o mesmo ocorre com  $(\lambda, \alpha u)$  para todo  $\alpha \in \mathbb{R}$ .

 $W_0^{1,p}\left(\Omega\right)$  é o fecho de  $C_0^{\infty}\left(\Omega\right)$  em  $W^{1,p}\left(\Omega\right)$  (veja [18]).

Azorero e Peral garantem em [17] a existência de um menor autovalor  $\lambda_1$  que é positivo e o denominamos autovalor principal de  $-\Delta_p$ . Este autovalor possui a seguinte caracterização variacional (veja [17]):

$$\lambda_1 = \inf_{u \in W_0^{1,p}(\Omega) - \{0\}} \frac{\int_{\Omega} |\nabla u|^p}{\int_{\Omega} |u|^p}$$
 (1.2)

ou

$$\lambda_1 = \inf_{u \in W_0^{1,p}(\Omega) - \{0\}} \left( \frac{\|\nabla u\|_p}{\|u\|_p} \right)^p$$

em que  $||u||_p = \left(\int_{\Omega} |u|^p\right)^{\frac{1}{p}}$  é a norma de u em  $L^p(\Omega)$ .

As seguintes propriedades de  $\lambda_1$  são bastante conhecidas (veja Apêndice):

- 1.  $\lambda_1$  é simples, isto é, se u e v são soluções não nulas de (1.1) com  $\lambda = \lambda_1$ , então  $v = \alpha u$  para algum  $\alpha \in \mathbb{R}$ .
- 2. Se  $u \in W_0^{1,p}(\Omega) \{0\}$  é uma solução de (1.1) então  $u \in C^{1,\alpha}(\overline{\Omega})$  para algum  $0 < \alpha < 1$  e u se anula somente em  $\partial \Omega$ . Desse modo, podemos tomar u > 0 ou u < 0 em  $\Omega$ .

Como observado em [29], é possível obter os mesmos resultados citados acima para um problema de autovalor com peso w:

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = \lambda w(x)|u|^{p-2}u & \text{em } \Omega, \\
u = 0 & \text{em } \partial\Omega,
\end{cases}$$
(1.3)

em que  $0 \le w \in L^{\infty}(\Omega)$ . Neste caso, o primeiro autovalor é caracterizado variacionalmente como:

$$\lambda_1 = \inf_{u \in W_0^{1,p}(\Omega) - \{0\}} \frac{\int_{\Omega} |\nabla u|^p dx}{\int_{\Omega} w(x)|u|^p dx}.$$
 (1.4)

Por homogeneidade, temos

$$\lambda_1 = \inf_{u \in W_0^{1,p}(\Omega) - \{0\}} \left\{ \int_{\Omega} |\nabla u|^p dx : \int_{\Omega} w(x) |u|^p dx = 1 \right\}.$$
 (1.5)

No caso especial p=2, isto é, o do operador Laplaciano:

$$\Delta u = \operatorname{div} \nabla u = \sum_{i=1}^{N} \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2},$$

há uma teoria bastante desenvolvida na literatura sobre  $\lambda_1$ , sendo seu valor conhecido para domínios  $\Omega$  de geometria simples como bolas e retângulos N-dimensionais.

Da continuidade e da compacidade de  $(\Delta)^{-1}$  no espaço de Hilbert  $W_0^{1,2}(\Omega) = H_0^1(\Omega)$  decorre que os autovalores de  $-\Delta$  formam uma sequência crescente

$$\lambda_1 < \lambda_2 < \lambda_3 < \cdots < \lambda_n < \cdots$$

e que  $\lambda_n \to \infty$ . Além disso, suas auto-funções formam uma base ortogonal para  $H_0^1(\Omega)$ .

No caso  $p \neq 2$  sabemos que existe (veja [17]) uma sequência crescente de autovalores:

$$\lambda_1 < \lambda_2 \le \lambda_3 \le \dots \le \lambda_n \le \dots$$

que possuem uma caracterização variacional e que tendem para infinito. Entretanto, um problema ainda em aberto é saber se esta sequência fornece todos os autovalores de (1.1). O único resultado conhecido nesse sentido é que não existem outros autovalores entre  $\lambda_1$  e  $\lambda_2$ .

Além disso, diferentemente do caso p=2, o autovalor  $\lambda_1$ , com  $p\neq 2$  e N>1, não é explicitamente conhecido, mesmo para domínios de geometria simples como bolas e quadrados. No caso N=1,  $\lambda_1$  possui a expressão explícita

$$\lambda_1 = (p-1) \left( \frac{2}{b-a} \int_0^1 \frac{ds}{\sqrt[p]{1-s^p}} \right)^p = \left( \frac{\pi_p}{b-a} \right)^p$$
, se  $\Omega = (a,b)$ 

em que

$$\pi_p := 2\sqrt[p]{p-1} \int_0^1 \frac{ds}{\sqrt[p]{1-s^p}}.$$

Uma vez que, em geral, não se conhece  $\lambda_1$  explicitamente, seu valor é obtido exclusivamente por aproximações originadas de métodos numéricos. Assim, estimativas para a localização de  $\lambda_1$  são muito relevantes, especialmente cotas inferiores para  $\lambda_1$ , pois cotas

superiores são facilmente obtidas a partir de qualquer função não nula em  $W_0^{1,p}(\Omega)$  em vista da caraterização (1.2).

Uma das cotas inferiores de  $\lambda_1$  mais importantes é:

$$\lambda_1^* \le \lambda_1 \tag{1.6}$$

em que  $\lambda_1^*$  é o primeiro autovalor de:

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = \lambda |u|^{p-2} u & \text{em } \Omega^*, \\
u = 0 & \text{em } \partial \Omega^*,
\end{cases}$$
(1.7)

em que  $\Omega^*$  é a bola centrada na origem de  $\mathbb{R}^N$  e tal que  $|\Omega^*| = |\Omega|$ , ou seja  $\Omega^*$  possui mesmo volume que  $\Omega$  (veja [20]).

Nesse sentido, desenvolver algum método que permita obter  $\lambda_1$  quando  $\Omega$  é uma bola é uma tarefa relevante e, certamente, útil no sentido de localizar  $\lambda_1$  para domínios mais gerais.

Apresentaremos aqui um método que desenvolvemos, inspirado no Método das Potências Inverso da Álgebra Linear em dimensão finita (veja [34]), para encontrar  $\lambda_1$  (seu valor exato, pelo menos do ponto de vista teórico) quando  $\Omega$  é uma bola de  $\mathbb{R}^N$  centrada na origem, válida também, quando p=2, para domínios mais gerais. No caso  $p\neq 2$ , suspeitamos que o método que desenvolvemos vale para uma classe maior de domínios  $\Omega$  e não apenas para bolas.

#### 1.1 O Método das Potências Inverso

Descrevemos aqui, de forma sucinta, o Método das Potências Inverso. Dado um operador linear, diagonalizável e invertível  $T:\mathbb{R}^N\to\mathbb{R}^N$ , denotaremos sua matriz, numa certa base, por A e

$$e_1, e_2, \cdots, e_N$$

seus autovetores dois a dois ortogonais que formam uma base para o  $\mathbb{R}^N$ . Dado um vetor não nulo qualquer  $v \in \mathbb{R}^N$ , construímos uma sequência  $v_n$  recursivamente por:

$$v_0 = v; v_n = Av_{n-1}.$$

Podemos escrever:

$$v = \sum_{i=1}^{N} \alpha_i e_i = \alpha_1 e_1 + \alpha_2 e_2 + \dots + \alpha_N e_N$$

Suponha que v seja escolhido de modo que  $\alpha_1>0$ . Como os  $e_i$ 's são autovetores, obtemos:

$$v_{n+1} = Av_n = A^{n+1}v = \alpha_1\lambda_1^{n+1}e_1 + \alpha_2\lambda_2^{n+1}e_2 + \cdots + \alpha_N\lambda_N^{n+1}e_N$$

Daí, se  $\lambda_1$  for o maior autovalor de A, temos:

$$v_{n+1} = \lambda_1^{n+1} \left( \alpha_1 e_1 + \left( \frac{\lambda_2}{\lambda_1} \right)^{n+1} \alpha_2 e_2 + \dots + \left( \frac{\lambda_N}{\lambda_1} \right)^{n+1} \alpha_N e_N \right)$$

Denotando  $w_{n+1} = \left(\frac{\lambda_2}{\lambda_1}\right)^{n+1} \alpha_2 e_2 + \dots + \left(\frac{\lambda_N}{\lambda_1}\right)^{n+1} \alpha_N e_N$ , podemos escrever

$$v_{n+1} = \lambda_1^{n+1} \left( \alpha_1 e_1 + w_{n+1} \right)$$

Como  $\lambda_1$  é o maior autovalor de A e se  $\lambda_1 \neq \lambda_j$ , para todo  $j \geq 2$ , temos que

$$w_{n+1} \to 0$$
, quando  $n \to \infty$ .

Assim,

$$\frac{\|v_{n+1}\|}{\|v_n\|} = \lambda_1 \frac{\|\alpha_1 e_1 + w_{n+1}\|}{\|\alpha_1 e_1 + w_n\|}$$
$$= \lambda_1 \sqrt{\frac{\alpha_1^2 \|e_1\|^2 + \|w_{n+1}\|^2}{\alpha_1^2 \|e_1\|^2 + \|w_n\|^2}}$$

e, portanto,

$$\lim \frac{\|v_{n+1}\|}{\|v_n\|} = \lambda_1.$$

O Método das Potências Inverso consiste em aplicar o raciocínio acima a  $A^{-1}$  para obter o maior autovalor de  $A^{-1}$ , que é exatamente o inverso do menor autovalor de A.

Neste trabalho, estenderemos o Método das Potências Inverso para o operador  $-\Delta$  e, mais geralmente, para  $-\Delta_p$ .

## 1.2 A sequência $\phi_n$

No Capítulo 2, definimos uma sequência  $(\phi_n) \subset W_0^{1,p}(\Omega) \cap C^{1,\alpha}(\overline{\Omega})$  de funções dadas recursivamente como soluções do problema de Dirichlet:

$$\begin{cases}
-\Delta_p \phi_n = w(x)\phi_{n-1}^{p-1} & \text{em } \Omega, \\
\phi_n = 0 & \text{sobre } \partial\Omega,
\end{cases}$$
(1.8)

em que  $\phi_0 \equiv 1$ . Definimos ainda as seguintes sequências numéricas:

$$\gamma_n := \inf_{\Omega} \left( \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right)^{p-1}, \Gamma_n := \sup_{\Omega} \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} = \left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right\|_{L^{\infty}(\Omega)},$$

e

$$\nu_n = \left( \frac{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_n \right\|_{L^p(\Omega)}}{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1} \right\|_{L^p(\Omega)}} \right)^{p-1}.$$

Estas sequências possuem as seguintes propriedades, demonstradas no Capítulo 2:

- 1.  $\gamma_n$  é bem definida para cada  $n \in \mathbb{N}$  e  $\gamma_1 < \lambda_1$ ;
- 2. Se  $\Gamma_{n_0} < \infty$  para algum  $n_0 \in \mathbb{N}$  então  $\Gamma_n < \infty$  para todo  $n \ge n_0$ ;
- 3.  $\gamma_1 \leq \gamma_2 \leq \cdots \leq \gamma_n \leq \lambda_1 \leq \Gamma_n \leq \cdots \leq \Gamma_2 \leq \Gamma_1$  para todo n;
- 4.  $\lambda_1 \leq \nu_n \leq \Gamma_n$  para todo n.

O principal resultado do Capítulo 2 é o

Teorema 1 Sejam 
$$\gamma := \lim \gamma_n \ e \ u_n := \frac{\phi_n}{a_n} \in W_0^{1,p}(\Omega) \cap C^{1,\alpha}(\overline{\Omega}), \ em \ que \ a_1 = \|\phi_n\|_{\infty} \ e$$

$$\frac{a_n}{a_{n+1}} = \gamma_n^{\frac{1}{p-1}}$$

Então  $(u_n)$  é decrescente e satisfaz

$$\begin{cases}
-\Delta_p u_{n+1} = \gamma_n w(x) u_n^{p-1} & em \Omega, \\
u_n = 0 & em \partial\Omega.
\end{cases}$$

Além disso,  $(u_n)$  converge uniformemente para uma função  $u \in C^{1,\alpha}(\overline{\Omega})$  tal que

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = \gamma w(x) u^{p-1} & em \Omega, \\
u = 0 & em \partial\Omega.
\end{cases}$$

Observe que o teorema acima não prova que  $\gamma = \lambda_1$ , pois não podemos garantir que u > 0 em  $\Omega$  (veja Teorema 51 (iii) do Apêndice). A princípio, poderia ocorrer

$$\lim u_n = u \equiv 0.$$

Neste ponto surge a seguinte questão:

Seja  $1 . Para quais domínios <math>\Omega$  e quais pesos w valem as seguintes igualdades:

$$\lim \gamma_n = \lambda_1 = \lim \Gamma_n? \tag{1.9}$$

Observe que, quando as igualdades acima ocorrem, temos automaticamente que

$$\lim \nu_n = \lambda_1. 
\tag{1.10}$$

Fornecemos respostas parciais a pergunta acima.

#### 1.3 Resultados

No Capítulo 3, no caso p=2 e  $w\equiv 1$ , mostramos, graças a estrutura linear do Laplaciano e suas propriedades, que (1.10) ocorre. Além disso, observamos que, nesse caso, podemos tomar  $\phi_0=\xi\in L^2\left(\Omega\right)$  arbitrária.

Quando  $\Omega$  é uma bola em  $\mathbb{R}^N$  e o peso w é radial, isto é, w=w(|x|) mostramos, no Capítulo 4, que (1.9) e (1.10) são verdadeiras. Para tanto, foi fundamental conhecermos a expressão explícita da solução para o problema de Dirichlet

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = f & \text{em } \Omega, \\
u = 0 & \text{em } \partial\Omega
\end{cases}$$
(1.11)

no caso em que f é radial, isto é f=f(|x|). Essa expressão é dada por

$$u(r) = \int_{r}^{R} \psi_{p'} \left( \left( \frac{s}{\theta} \right)^{N-1} f(s) ds \right) d\theta$$
 (1.12)

em que p' é tal que  $\frac{1}{p} + \frac{1}{p'} = 1$  e  $\psi_{p'}(t) = |t|^{p'-2}t$  é a inversa de  $\psi_p(t) = |t|^{p-2}t$  e r = |x|.

Assim, se  $\phi_0 = 1$  e w = w(|x|) temos a seguinte expressão recursiva para  $\phi_n$ :

$$\phi_n(r) = \int_r^1 \left( \int_0^\theta \left( \frac{s}{\theta} \right)^{N-1} w(s) \phi_{n-1}^{p-1}(s) \, ds \right)^{\frac{1}{p-1}} d\theta. \tag{1.13}$$

Através desta expressão radial para as  $\phi_n$  demonstramos que

$$\inf \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} = \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} = \frac{\phi_n(0)}{\phi_{n+1}(0)}$$
(1.14)

e a partir das igualdades acima obtemos  $a_n = \|\phi_n\|_{\infty}$ , provando que u > 0 no Teorema 1.

No Capítulo 5 fizemos um estudo da função  $\operatorname{sen}_p$  que é uma generalização da função  $\operatorname{seno}$  (veja [26]). Utilizando as idéias contidas no Capítulo 4, obtivemos uma sequência que converge uniformemente para a função  $\operatorname{sen}_p$ . Esta função é uma primeira autofunção positiva do problema de autovalor unidimensional:

$$\begin{cases} -\psi_p(u')' = \lambda \psi_p(u) & \text{em } (a, b) \\ u(a) = u(b) = 0, \end{cases}$$
(1.15)

em um intervalo (a, b) específico.

A função  $\operatorname{sen}_p$  é utilizada, por exemplo, na resolução de problemas de Sturm-Liuville unidimensionais envolvendo o p-Laplaciano (veja [11]). O desenvolvimento de métodos para o cálculo de  $\operatorname{sen}_p$  é importante como mencionado em [11].

A função  $\operatorname{sen}_p$  também aparece no estudo de problemas do tipo

$$\begin{cases} \psi_p(u')' + \lambda \psi_p(u) &= h(t) \text{ em } (0, T) \\ u(0) &= u(T) = 0, \end{cases}$$
 (1.16)

em que  $\lambda$  é um autovalor do p-Laplaciano unidimensional.

Manasevich e Takác apresentam em [27] uma condição, envolvendo a função  $\operatorname{sen}_p$ , que é suficiente para que o problema (1.16) possua solução, generalizando os resultados obtidos em [30].

Já em [14], Drábek, Girg e Manásevich apresentam uma condição necessária e suficiente (que também envolve a função  $sen_p$ ) para que o problema

$$\begin{cases} \psi_p(u')' + \lambda \psi_p(u) &= h(t) \text{ em } (0, \pi_p) \\ u(0) &= u(\pi_p) = 0, \end{cases}$$

em que  $\lambda$  é o primeiro autovalor do p-Laplaciano unidimensional, possua solução.

Além disso, a função sen<sub>p</sub> gera, quando  $p \ge 12/11$ , uma base de Riesz para  $L^2([0,1])$  e uma base de Schauder para  $L^q([0,1])$ , quando  $1 < q < \infty$  (veja [8]).

O Capítulo 6 é todo dedicado a experimentos numéricos. E importante observar que não nos propomos a fazer um trabalho voltado para Análise Numérica, isto é, não nos preocupamos em fazer um estudo de estimativas de erros ou de velocidade de convergência. No Capítulo 6 desta tese, objetivamos simplesmente exemplificar e ilustrar os resultados que obtivemos e como os testes numéricos realizados nos motivaram no sentido de demonstrar as conjecturas, (1.9) e (1.10), para uma certa classe de domínios.

Calculamos os valores de  $\lambda_1$  para vários valores de p no caso em que  $\Omega$  é a bola unitária de  $\mathbb{R}^N$ , com N=2,3,4 e  $w\equiv 1.$ 

Comparando os resultados que obtivemos com os encontrados na literatura, pudemos observar que estes são mais precisos que os de Lew Lefton e Dongming Wei [21] no caso em que N=2 e p=2. Por exemplo, enquanto em [21] um erro de 1,3% foi encontrado para o caso p=2, encontramos um erro de 0,005% nesse caso.

No sentido de reforçar a conjectura de que (1.9) e (1.10) valem para uma certa classe de domínios e pesos, apresentamos os resultados que obtivemos para as sequências  $\gamma_n$ ,  $\Gamma_n$  e  $\nu_n$  quando  $\Omega$  é o quadrado  $[0,1] \times [0,1]$  e  $w \equiv 1$ . Como no nosso método precisamos resolver um problema de Dirichlet em cada iteração e não possuímos uma expressão explícita para as  $\phi_n$ , como ocorre no caso radial, utilizamos um método de volumes finitos desenvolvido por B. Andreianov, F. Boyer e F. Hubert em [4] para encontrar uma solução aproximada de (1.11) quando  $\Omega$  é um retângulo. No Apêndice apresentamos, em linhas gerais, o método desenvolvido em [4], que consiste basicamente em discretizar o funcional energia  $J: W_0^{1,p}(\Omega) \to \mathbb{R}$  dado por

$$J(u) = \frac{1}{p} \int_{\Omega} |\nabla u(z)|^p dz - \int_{\Omega} f(z)u(z)dz$$
 (1.17)

cujo mínimo é a única solução de (1.11).

Após a discretização, obtivemos um funcional  $J_{\top}$  definido em um espaço euclidiano e minimizamos esse funcional discretizado utilizando um método de gradiente conjugado não linear.

Observando a sequência  $\nu_n$ , que nos parece ter uma convergência mais rápida, obtivemos valores muito similares aos apresentados em [21]. No caso p=2 (que provamos ser verdadeira a conjectura) obtivemos um valor mais preciso para  $\lambda_1$  (que neste caso é conhecido):

$$\lambda_1 = 2\pi^2 \approx 19,7392.$$

Encontramos um erro de 0,1%, enquanto em [21] um erro de 3% foi encontrado,

É importante observar que o erro que obtivemos tanto no caso em que  $\Omega$  é a bola unitária de  $\mathbb{R}^N$  como no caso em que é o quadrado  $[0,1] \times [0,1]$  pode ser melhorado usando uma malha mais refinada no cálculo das soluções numéricas.

Finalmente, comparamos o gráfico da função  $\operatorname{sen}_p$ , obtido pelo método que desenvolvemos, com os gráficos desta função obtidos de outras duas formas. Uma delas foi através da solução da equação diferencial:

$$|u'|^p + \frac{|u|^p}{n-1} = 1, \ u(0) = 0, u'(0) = 1$$

que pode ser utilizada para definir  $\operatorname{sen}_p$ . A outra foi através de uma série de potências de  $x^p$ , apresentada em [26].

Nas Considerações Finais apresentamos algumas propriedades de simetria e monotonicidade da sequência  $(\phi_n)$ , que provamos para o caso em que  $\Omega$  é um domínio simétrico em  $\mathbb{R}^N$ . Além disso, apontamos uma possível direção para futuras pesquisas no intuito de provar que (1.9) e (1.10) são válidas para esses domínios.

# Capítulo 2

# Construindo as sequências $\gamma_n, \Gamma_n$ e $\nu_n$

Vamos definir nesse capítulo três sequências que denotaremos por  $\gamma_n$ ,  $\Gamma_n$  e  $\nu_n$ . Para isso definiremos uma sequência de funções  $\phi_n$  de forma recursiva.

Definimos uma sequência  $(\phi_n)_{n\in\mathbb{N}}\subset W^{1,p}_0(\Omega)\cap C^{1,\alpha}\left(\overline{\Omega}\right)$  colocando  $\phi_0=1$  e, para  $n=1,2,3,\ldots,\,\phi_n$  é definida como a única solução do problema de Dirichlet:

$$\begin{cases}
-\Delta_p \phi_n = w(x)\phi_{n-1}^{p-1} & \text{em } \Omega, \\
\phi_n = 0 & \text{sobre } \partial\Omega,
\end{cases}$$
(2.1)

em que  $0 \le w \in L^{\infty}(\Omega) - \{0\}.$ 

Observe que segue do Princípio do Máximo (veja Apêndice) que  $\phi_n(x)>0$  para todo  $x\in\Omega$ 

A partir de  $\{\phi_n\}$ , definimos para  $n \geq 0$  as sequências de números reais

$$\gamma_n := \inf_{\Omega} \left( \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right)^{p-1} \tag{2.2}$$

$$\Gamma_n := \sup_{\Omega} \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} = \left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right\|_{L^{\infty}(\Omega)}.$$
 (2.3)

е

$$\nu_n = \left(\frac{\left\|w(x)^{\frac{1}{p}}\phi_n\right\|_{L^p(\Omega)}}{\left\|w(x)^{\frac{1}{p}}\phi_{n+1}\right\|_{L^p(\Omega)}}\right)^{p-1}$$
(2.4)

Nas próximas seções faremos um estudo detalhado de cada uma dessas sequências.

## 2.1 A sequência $\gamma_n$

Como definimos anteriormente

$$\gamma_n = \inf_{\Omega} \left( \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right)^{p-1}.$$

Uma vez que  $\phi_n(x) = 0$  para todo  $x \in \partial \Omega$  devemos verificar se  $\gamma_n$  está bem definida. Para garantir essa boa definição vamos utilizar o

#### Teorema 2 (Princípio da Comparação)

Suponha que  $u_i \in C^{1,\alpha}(\Omega)$  sejam tais que:

$$-\Delta_p u_1 \leq -\Delta_p u_2, \quad em \ \Omega$$
$$u_1 \leq u_2, \quad em \ \partial\Omega,$$

no sentido fraco. Então

$$u_1 \leq u_2 \ em \ \Omega.$$

No Apêndice, apresentamos uma demonstração do teorema acima.

O teorema a seguir irá nos garantir a boa definição de  $\gamma_n$ :

Teorema 3 A sequência  $(\phi_n)_{n\in\mathbb{N}}$  satisfaz

$$0 < \phi_n \leqslant \|\phi_1\|_{\infty} \, \phi_{n-1} \quad em \ \Omega$$

para todo  $n \geqslant 1$ .

Observação: Como consequência desse resultado temos

$$\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \ge \frac{1}{\|\phi_1\|_{\infty}} > 0$$

e portanto a sequência

$$\gamma_n = \inf_{\Omega} \left( \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right)^{p-1}$$

está bem definida.

**Prova.** Como  $\phi_n > 0$  em  $\Omega$  para todo n, resta-nos mostrar que  $\phi_n \leq \|\phi_1\|_{\infty} \phi_{n-1}$ . Faremos isso por indução em n. Trivialmente temos que

$$\phi_1 \leq \|\phi_1\|_{\infty} = \|\phi_1\|_{\infty} \phi_0.$$

Assuma que

$$\phi_n \leqslant \|\phi_1\| \, \phi_{n-1}.$$

Vamos mostrar que

$$\phi_{n+1} \leqslant \|\phi_1\| \, \phi_n.$$

Pela hipótese de indução temos:

$$-\Delta_{p}\phi_{n+1} = w(x)\phi_{n}^{p-1} \leqslant \|\phi_{1}\|_{\infty}^{p-1} w(x)\phi_{n-1}^{p-1} = -\Delta_{p}(\|\phi_{1}\|_{\infty}\phi_{n}) \quad \text{em } \Omega,$$

Assim

$$\begin{cases} -\Delta_p \phi_{n+1} \leqslant -\Delta_p (\|\phi_1\|_{\infty} \phi_n) & \text{em } \Omega, \\ \phi_{n+1} = 0 = \|\phi_1\|_{\infty} \phi_n & \text{em } \partial\Omega, \end{cases}$$

Segue do Princípio da Comparação que

$$\phi_{n+1} \leqslant \|\phi_1\|_{\infty} \, \phi_n.$$

como queríamos.

Mostraremos agora que  $(\gamma_n)$  é uma sequência crescente e limitada. Precisaremos do seguinte lema

Lema 4 Seja  $\Omega \subset R^N$  um domínio suave e  $h \geq 0$  uma função contínua e não negativa. Se  $u \in W_0^{1,p}(\Omega) \cap C^{1,\alpha}(\overline{\Omega})$  é uma solução positiva do problema de Dirichlet

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = \lambda_1 w(x) u^{p-1} + h & em \Omega, \\
u = 0 & em \partial\Omega,
\end{cases}$$
(2.5)

Então  $h \equiv 0$  em  $\Omega$  e consequentemente u é uma autofunção positiva correspondente ao primeiro autovalor  $\lambda_1$ .

**Prova.** A demonstração que apresentamos aqui é uma adaptação daquela apresentada em [1, Theorem 2.4] e é baseada na seguinte desigualdade, consequência da identidade de Picone (veja Apêndice):

$$|\nabla w|^p \geqslant |\nabla u|^{p-2} \nabla u \cdot \nabla \left(\frac{w^p}{u^{p-1}}\right),$$
 (2.6)

válida para todas funções u,w definidas em  $\Omega$  que satisfazem u>0 e  $w\geq 0$  em  $\Omega.$ 

Multiplicando a equação (2.5) por  $v\in W_{0}^{1,p}\left(\Omega\right)$ e integrando em  $\Omega$  obtemos

$$\int_{\Omega} |\nabla u|^{p-2} \nabla u \cdot \nabla v \, dx = \int_{\Omega} (\lambda_1 w(x) u^{p-1} + h) v \, dx \tag{2.7}$$

Seja  $u_1 \in W_0^{1,p}(\Omega) \cap C^{1,\alpha}(\overline{\Omega})$  uma autofunção positiva correspondente a  $\lambda_1$ . Temos que  $\frac{u_1}{u^{p-1}} \in W_0^{1,p}(\Omega)$  (veja [1] ou [31]). Assim, tomando  $v = \frac{u_1}{u^{p-1}}$  em (2.7) e aplicando em (2.6), obtemos

$$\int_{\Omega} |\nabla u_1|^p \, dx \geqslant \int_{\Omega} (\lambda_1 w(x) u^{p-1} + h) \frac{u_1^p}{u^{p-1}} dx.$$

logo,

$$0 = \int_{\Omega} \left| \nabla u_1 \right|^p dx - \int_{\Omega} \lambda_1 w(x) u_1^p dx \geqslant \int_{\Omega} h \frac{u_1^p}{u^{p-1}} dx \geqslant 0,$$

e assim

$$\int_{\Omega} h \frac{u_1^p}{u^{p-1}} dx = 0$$

Como  $\frac{u_1^p}{u^{p-1}}>0$ em  $\Omega$ e hé contínua e não negativa segue-se daí que  $h\equiv 0.\blacksquare$ 

**Teorema 5** Para todo  $N \geqslant 2$  valem as seguintes propriedades:

- (i)  $\gamma_0 < \lambda_1$ .
- (ii)  $\gamma_0 \leqslant \gamma_n \leqslant \gamma_{n+1} < \lambda_1$ .
- (iii) Existe

$$\gamma := \lim \gamma_n$$

$$e \gamma_0 \leqslant \gamma \leqslant \lambda_1$$
.

**Prova.** A propriedade (iii) segue imediatamente de (i) e (ii). Para provar (i) utilizamos um argumento de contradição. Assuma  $\gamma_0 \geq \lambda_1$  e defina

$$h = w(x) - \lambda_1 w(x) \phi_1^{p-1}$$

pela definição de  $\gamma_n$  segue que

$$h \geqslant w(x) - \gamma_0 w(x) \phi_1^{p-1} \geqslant 0.$$

Escreva

$$\begin{cases}
-\Delta_p \phi_1 = w(x) = \lambda_1 w(x) \phi_1^{p-1} + h & \text{em } \Omega, \\
\phi_1 = 0 & \text{em } \partial \Omega.
\end{cases}$$

Pelo Lema 4 concluímos que  $h \equiv 0$  e então  $\lambda_1 w(x) \phi_1^{p-1} = w(x)$  para todo  $x \in \Omega$  e assim  $\lambda_1 \phi_1^{p-1} \equiv 1$  e portanto  $\phi_1$  é constante, o que contradiz

$$-\Delta_p \phi_1 = w(x).$$

Concluímos assim que  $\gamma_0 < \lambda_1$ .

Para demonstrar (ii), observe que  $\gamma_0 \leq \gamma_n$ , pois do Teorema 3

$$\gamma_0 = \frac{1}{\|\phi_1\|_{\infty}^{p-1}} \leqslant \left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)^{p-1}.$$

A prova da monotonicidade de  $\gamma_n$  é feita via Princípio da Comparação (Teorema 2 ). Por definição temos que

$$\begin{cases} -\Delta_p \phi_n = w(x) \phi_{n-1}^{p-1} \geqslant \gamma_{n-1} w(x) \phi_n^{p-1} = -\Delta_p \left( \gamma_{n-1}^{1/(p-1)} \phi_{n+1} \right) & \text{em } \Omega, \\ \phi_n = 0 = \phi_{n+1}, & \text{em } \partial\Omega, \end{cases}$$

o que mostra

$$\phi_n \geqslant \gamma_{n-1}^{1/(p-1)} \phi_{n+1},$$

Essa desigualdade implica que

$$\gamma_n = \inf_{\Omega} \left( \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right)^{p-1} \geqslant \gamma_{n-1},$$

donde  $(\gamma_n)$  é uma sequência crescente. Para concluir a demonstração resta-nos verificar que  $\gamma_n < \lambda_1$ . Tal como fizemos acima, suponha por absurdo que  $\gamma_n \geq \lambda_1$  para algum n. Então:

$$\lambda_1 w(x) \phi_{n+1}^{p-1} \leqslant \gamma_n w(x) \phi_{n+1}^{p-1} \leqslant \left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)^{p-1} w(x) \phi_{n+1}^{p-1} = w(x) \phi_n^{p-1},$$

sendo que a segunda desigualdade é uma consequência da definição de  $\gamma_n$ . Defina

$$h := w(x)(\phi_n^{p-1} - \lambda_1 \phi_{n+1}^{p-1}) \geqslant 0$$

em  $\Omega$ . Uma vez que

$$\begin{cases} -\Delta_p \phi_{n+1} = w(x)\phi_n^{p-1} = \lambda_1 w(x)\phi_{n+1}^{p-1} + h & \text{in } \Omega, \\ \phi_{n+1} = 0 & \text{on } \partial\Omega, \end{cases}$$

segue-se do Lema 4 que  $h \equiv 0$ . Assim

$$w(x)\phi_n^{p-1} = \lambda_1 w(x)\phi_{n+1}^{p-1}, \text{ para todo } x \in \Omega$$
(2.8)

e assim temos que  $\left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)^{p-1}$  é constante igual a  $\lambda_1$ . Desse modo, podemos escrever:

$$\lambda_1 \equiv \left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)^{p-1} = \inf_{\Omega} \left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)^{p-1} = \gamma_n.$$

Por outro lado também segue-se de (2.8) que

$$w(x)\phi_{n-1}^{p-1} = -\Delta_p \phi_n = -\Delta_p (\lambda_1^{1/(p-1)} \phi_{n+1}) = \lambda_1 (-\Delta_p \phi_{n+1}) = \lambda_1 w(x)\phi_n^{p-1}$$

Assim temos que

$$\lambda_1 \equiv \left(\frac{\phi_{n-1}}{\phi_n}\right)^{p-1} = \inf_{\Omega} \left(\frac{\phi_{n-1}}{\phi_n}\right)^{p-1} = \gamma_{n-1}.$$

Podemos repetir esse argumento até concluir que

$$\lambda_1 = \gamma_0$$

que contradiz (i).

## **2.2** A sequência $\Gamma_n$

Definimos

$$\Gamma_n := \sup_{\Omega} \left( \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right)^{p-1} = \left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right\|_{L^{\infty}(\Omega)}^{p-1}. \tag{2.9}$$

Observamos que a sequência  $\Gamma_n$  pode não estar bem definida. Como  $\phi_0 \equiv 1$  e  $\phi_1 = 0$  sobre  $\partial\Omega$  temos que

$$\Gamma_0 = \left\| \frac{\phi_0}{\phi_1} \right\|_{\infty}^{p-1} = \infty.$$

Entretanto, se pudermos garantir que  $\Gamma_{n_0} < \infty$  para algum  $n_0$  então  $\Gamma_n < \infty$  para todo  $n \ge n_0$ .

**Teorema 6** Assuma que  $\Gamma_{n_0} < \infty$  para algum  $n_0 \ge 1$ . Então

$$\left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)^{p-1} \leqslant \Gamma_{n_0} \quad para \ todo \ n \geqslant n_0$$

e portanto  $(\Gamma_n)$  está bem definida e é limitada para  $n \ge n_0$ . Além disso, a sequência  $(\Gamma_n)$  é decrescente para  $n \ge n_0$ .

**Prova.** Faremos a prova por indução. Suponha que para algum k tenhamos

$$\Gamma_{n_0+k} \leqslant \ldots \leqslant \Gamma_{n_0}$$

Então para  $j = n_0 + k$  observamos que

$$-\Delta_p \phi_{j+1} = w(x)\phi_j^{p-1} = w(x) \left(\frac{\phi_j}{\phi_{j+1}}\right)^{p-1} \phi_{j+1}^{p-1} \leqslant \Gamma_j w(x)\phi_{j+1}^{p-1} = -\Delta_p \left(\Gamma_j^{\frac{1}{p-1}} \phi_{j+2}\right)$$

em  $\Omega$  e

$$\phi_{j+1} = 0 = \Gamma_i^{\frac{1}{p-1}} \phi_{j+2} \text{ em } \partial \Omega$$

Segue do Princípio da Comparação (Teorema 2) que

$$\phi_{j+1} \leqslant \Gamma_j^{\frac{1}{p-1}} \phi_{j+2} \quad \text{in } \Omega.$$

E obtemos que

$$\Gamma_{j+1} = \left\| \frac{\phi_{j+1}}{\phi_{j+2}} \right\|_{\infty}^{p-1} \leqslant \Gamma_j.$$

Logo  $(\Gamma_n)$  é decrescente e se  $\Gamma_{n_0}$  é finito então  $\Gamma_n$  será finito para todo  $n \geq n_0$  como queríamos.

Garantir a existência de tal  $n_0$  pode ser tarefa difícil dependendo do domínio  $\Omega$ . Entretanto, para casos especiais, somos capazes de garantir que  $\Gamma_{n_0}$  é finito para algum  $n_0$ , como nos garante o próximo teorema.

Teorema 7 Seja  $\Omega = B_R$  a bola centrada na origem de raio R e considere w(x) = w(|x|), isto é, o peso na equação (3.4) seja radial. Então  $\Gamma_1$  é finito.

**Prova.** Como w é radial e  $\Omega = B_R$  temos que  $\phi_n(x) = \phi_n(|x|) = \phi_n(r)$  e

$$\phi_n(r) = \int_r^1 \left( \int_0^\theta \left( \frac{s}{\theta} \right)^{N-1} w(s) \phi_{n-1}(s)^{p-1} ds \right)^{\frac{1}{p-1}} dr.$$
 (2.10)

Desse modo, se  $x \in \partial B_R$  então da regra de L'Hôpital temos

$$\frac{\phi_{1}(x)}{\phi_{2}(x)} = \lim_{r \to R^{-}} \frac{\phi_{1}(r)}{\phi_{2}(r)} = \lim_{r \to R^{-}} \frac{\phi'_{1}(r)}{\phi'_{2}(r)} = \left(\frac{\int_{0}^{R} s^{N-1} w(s) ds}{\int_{0}^{R} s^{N-1} w(s) v_{1}(s)^{p-1} ds}\right)^{\frac{1}{p-1}} < \infty,$$

pois  $\phi_1 > 0$  em  $\Omega$ . Assim

$$\Gamma_1 = \Gamma_n = \sup_{\Omega} \left( \frac{\phi_1}{\phi_2} \right)^{p-1} < \infty.$$

## 2.3 A sequência $\nu_n$

Definimos  $\nu_n$  da seguinte forma:

$$\nu_n = \left( \frac{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_n \right\|_{L^p(\Omega)}}{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1} \right\|_{L^p(\Omega)}} \right)^{p-1}.$$

A sequência  $\nu_n$  está bem definida pois  $\phi_n \in C_0^{1,\alpha}(\Omega)$  e  $w \in L^{\infty}(\Omega)$  é contínua. Mostraremos no teorema a seguir que  $\nu_n$  está limitada superiormente por  $\Gamma_n$  e inferiormente por  $\lambda_1$ .

**Teorema 8** Para todo  $n \ge 1$  temos que

$$\lambda_1 \leqslant \nu_n \leqslant \Gamma_n$$

**Prova.** Por definição  $\phi_{n+1}$  satisfaz

$$\begin{cases}
-\Delta_p \phi_{n+1} = w(x)\phi_n^{p-1} & \text{em } \Omega, \\
\phi_n = 0 & \text{em } \partial\Omega.
\end{cases}$$

Multiplicando por  $\phi_{n+1}$  e integrando obtemos

$$\|\nabla \phi_{n+1}\|_p^p = \int_{\Omega} |\nabla \phi_{n+1}|^p \, dx = \int_{\Omega} w(x) \phi_n^{p-1} \phi_{n+1} dx$$

De acordo com a Desigualdade de Hölder temos

$$\int_{\Omega} w(x)\phi_n^{p-1}\phi_{n+1}dx = \int_{\Omega} w(x)^{\frac{p-1}{p}}\phi_n^{p-1}w(x)^{\frac{1}{p}}\phi_{n+1}dx$$

$$\leq \|w(x)^{\frac{p-1}{p}}\phi_n^{p-1}\|_{p'}\|w(x)^{\frac{1}{p}}\phi_{n+1}\|_p$$

$$= \|w(x)^{\frac{1}{p}}\phi_n\|_p^{p-1}\|w(x)^{\frac{1}{p}}\phi_{n+1}\|_p.$$

Assim

$$\int_{\Omega} |\nabla \phi_{n+1}|^p dx \leq \|w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_n\|_p^{p-1} \|w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1}\|_p.$$
 (2.11)

Da caracterização variacional de  $\lambda_1$ , dada por

$$\lambda_1 = \inf_{v \in W_0^{1,p}(\Omega) \setminus \{0\}} \frac{\int_{\Omega} |\nabla v|^p dx}{\int_{\Omega} w(x) |v|^p dx},$$

e da equação (2.11) seque-se que

$$\lambda_{1} \leqslant \frac{\int_{\Omega} |\nabla \phi_{n+1}|^{p} dx}{\int_{\Omega} w(x) |\phi_{n+1}|^{p} dx} \leqslant \frac{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n} \right\|_{p}^{p-1} \left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1} \right\|_{p}}{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1} \right\|_{p}^{p}}$$

$$= \left( \frac{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n} \right\|_{p}}{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1} \right\|_{p}} \right)^{p-1} = \nu_{n}$$

$$= \frac{1}{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1} \right\|_{p}} \left( \int_{\Omega} \left( \frac{\phi_{n}}{\phi_{n+1}} \right)^{p} w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1}^{p} dx \right)^{\frac{p-1}{p}}$$

$$\leq \frac{1}{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1} \right\|_{p}} \left\| \frac{\phi_{n}}{\phi_{n+1}} \right\|_{\infty}^{p-1} \left( \int_{\Omega} w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1}^{p} dx \right)^{\frac{p-1}{p}}$$

$$= \frac{1}{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1} \right\|_{p}} \Gamma_{n} \| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1} \|_{p}$$

$$= \Gamma_{n},$$

mostrando Teorema.

Do Teorema anterior, decorre imediatamente o seguinte corolário:

#### Corolário 9 Se

$$\lim \Gamma_n = \lambda_1$$

Então

$$\lim \nu_n = \lambda_1.$$

Além disso, do teorema 5(ii) e do teorema 8 decorre:

Corolário 10 Se  $\Gamma_{n_0}$  for finito para algum  $n_0 \ge 1$ , então para cada  $n \ge n_0$  existe pelo menos um  $x_n \in \bar{\Omega}$  tal que

$$\lambda_1 = \left(\frac{\phi_n(x_n)}{\phi_{n+1}(x_n)}\right)^{p-1}.$$

# 2.4 Conjectura sobre o primeiro autovalor e a primeira autofunção

Nas seções anteriores, mostramos que

- (i)  $\gamma_n$  é monótona crescente e limitada acima por  $\lambda_1$ ;
- (ii) Se existir  $n_0$  tal que  $\Gamma_{n_0} < \infty$  então  $\lambda_1 \leq \Gamma_n < \infty$  para  $n \geq n_0$  e  $\Gamma_n$  é monótona decrescente;

(iii) 
$$\gamma_n \leq \lambda_1 \leq \nu_n \leq \Gamma_n$$
.

Tendo em vista que  $\gamma_n$  e  $\Gamma_n$  são monótonas e limitadas temos que existem seus limites quando  $n \to \infty$ . Assim, se denotarmos

$$\gamma := \lim \gamma_n \in \Gamma := \lim \Gamma_n$$

temos que

$$\gamma \leqslant \lambda_1 \leqslant \Gamma$$
.

Conjectura 11 Para uma certa classe de domínios  $\Omega$  temos

$$\lambda_1 = \gamma = \Gamma \tag{2.12}$$

em particular, pelo Teorema do Confronto,

$$\nu = \lambda_1$$
,

 $em que \nu = \lim \nu_n$ .

No sentido de tentar encontrar uma sequência de funções que converge para a primeira autofunção de  $-\Delta_p$ , definimos para cada  $n \in \mathbb{N}$  a seguinte função

$$u_n := \frac{\phi_n}{a_n},\tag{2.13}$$

em que  $a_n$  é escolhido de modo que

$$\frac{a_n}{a_{n+1}} = \gamma_n^{\frac{1}{p-1}} = \inf_{\Omega} \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}.$$

Desse modo, se definimos

$$a_1 := \|\phi_1\|_{\infty}$$

então

$$a_2 = \frac{a_1}{\gamma_1^{1/(p-1)}} = \frac{a_1}{\inf_{\Omega} \frac{\phi_1}{\phi_2}} = \|\phi_1\|_{\infty} \left\| \frac{\phi_2}{\phi_1} \right\|_{\infty}$$

e de forma geral

$$a_n = \frac{\|\phi_1\|_{\infty}}{\inf_{\Omega} \frac{\phi_1}{\phi_2} \inf_{\Omega} \frac{\phi_2}{\phi_3}} \cdots \frac{1}{\inf_{\Omega} \frac{\phi_{n-1}}{\phi_n}} = \|\phi_1\|_{\infty} \left\| \frac{\phi_2}{\phi_1} \right\|_{\infty} \left\| \frac{\phi_3}{\phi_2} \right\|_{\infty} \cdots \left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n-1}} \right\|_{\infty}.$$

Assim, podemos escrever

$$a_n = \|\phi_1\|_{\infty} \left\| \frac{\phi_2}{\phi_1} \right\|_{\infty} \left\| \frac{\phi_3}{\phi_2} \right\|_{\infty} \cdots \left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n-1}} \right\|_{\infty}.$$
 (2.14)

Observe que

$$\|\phi_k\|_{\infty} = \left\|\frac{\phi_k}{\phi_{k-1}}\phi_{k-1}\right\|_{\infty} \le \left\|\frac{\phi_k}{\phi_{k-1}}\right\|_{\infty} \|\phi_{k-1}\|_{\infty}$$

Daí

$$\frac{\|\phi_k\|_{\infty}}{\|\phi_{k-1}\|_{\infty}} \leqslant \left\|\frac{\phi_k}{\phi_{k-1}}\right\|_{\infty}.$$

Assim, obtemos a seguinte desigualdade para  $a_n$ :

$$a_n \geqslant \|\phi_1\|_{\infty} \frac{\|\phi_2\|_{\infty}}{\|\phi_1\|_{\infty}} \frac{\|\phi_3\|_{\infty}}{\|\phi_2\|_{\infty}} \cdots \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n-1}\|_{\infty}} = \|\phi_n\|_{\infty}.$$

Segue-se da definição de  $u_n$  que

$$u_n \leqslant \frac{\phi_n}{\|\phi_n\|_{\infty}} \leqslant 1.$$

Além disso, a sequência de funções  $u_n$  é convergente como mostra o teorema a seguir:

**Teorema 12** Seja  $(u_n) \subset W_0^{1,p}(\Omega) \cap C^{1,\alpha}(\overline{\Omega})$  a sequência de funções definida acima.

Então  $(u_n)$  é decrescente e satisfaz

$$\begin{cases}
-\Delta_p u_{n+1} = \gamma_n w(x) u_n^{p-1} & em \Omega, \\
u_n = 0 & em \partial\Omega.
\end{cases}$$

Além disso,  $(u_n)$  converge uniformemente para uma função  $u \in C^{1,\alpha}(\overline{\Omega})$  que satisfaz

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = \gamma w(x) u^{p-1} & em \Omega, \\
u = 0 & em \partial\Omega.
\end{cases}$$

Prova. Por definição

$$u_{n+1} = \frac{\phi_{n+1}}{a_{n+1}}.$$

Daí

$$-\Delta_p u_{n+1} = \frac{-\Delta_p \phi_{n+1}}{a_{n+1}^{p-1}} = w(x) \left(\frac{\phi_n}{a_{n+1}}\right)^{p-1} = w(x) \left(\frac{a_n}{a_{n+1}}\right)^{p-1} u_n^{p-1} = \gamma_n w(x) u_n^{p-1}.$$

Por outro lado, pela definição de  $a_n$  temos

$$u_{n+1} = \frac{\phi_{n+1}}{a_{n+1}} = \frac{\phi_{n+1}}{a_n} \inf_{\Omega} \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \leqslant \frac{\phi_{n+1}}{a_n} \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} = \frac{\phi_n}{a_n} = u_n,$$

isso mostra que  $(u_n)$  é decrescente e portanto podemos definir u em  $\overline{\Omega}$  por

$$u(x) := \lim u_n(x)$$
 para cada  $x \in \overline{\Omega}$ .

Como  $(u_n) \subset C^{1,\alpha}\left(\overline{\Omega}\right)$ ,  $0 \leqslant u_n \leqslant u_1$  e o operador  $(-\Delta_p)^{-1}: C^0\left(\overline{\Omega}\right) \longrightarrow C^0\left(\overline{\Omega}\right)$  é compacto, segue-se daí que a sequência  $(u_n)$  possui subsequência uniformemente convergente para u. Note que esse raciocínio pode ser aplicado a qualquer subsequência e, portanto, obtemos que toda a sequência  $(u_n)$  converge uniformemente para u.

Como  $-\Delta_p$  é contínuo podemos passar o limite em

$$-\Delta_p u_{n+1} = \gamma_n w(x) u_n^{p-1}$$

para obter

$$-\Delta_p u = \gamma w(x) u^{p-1}.$$

Observação:

Em vista de nossa conjectura, o teorema anterior sugere que u é a primeira autofunção de  $-\Delta_p$ . Entretanto, ainda que nossa conjectura seja verdadeira, não podemos, a princípio, garantir que u é uma autofunção. Para garantir esse fato devemos mostrar que u não é identicamente nula em  $\overline{\Omega}$ . Observe ainda que, se mostrarmos que  $u \not\equiv 0$ automaticamente garantimos que  $\gamma$  é o primeiro autovalor de  $-\Delta_p$ .

## Capítulo 3

## O caso $p = 2 e w \equiv 1$

Nesse capítulo apresentamos uma prova parcial da Conjectura 4 apresentada na Seção 2.4, no caso em que p=2 e  $w\equiv 1$ , que é o problema clássico de autovalor do Laplaciano, mostraremos que  $\nu_n\to\lambda_1$ .

Também mostraremos que, no caso p=2, a sequência  $\frac{\phi_n}{\|\phi_n\|_{\infty}}$  irá convergir para a primeira autofunção de  $-\Delta$  uniformemente em compactos  $K\subset\subset\Omega$ .

Utilizamos fortemente a estrutura linear de  $-\Delta$  e o fato de que seu conjunto de autofunções forma uma base de ortogonal para  $L^2(\Omega)$ .

Lembramos que o produto interno em  $L^{2}\left(\Omega\right)$  é dado por:

$$\langle u, v \rangle = \int_{\Omega} uv \, dx$$

e que o problema de autovalor para  $-\Delta$ :

$$\begin{cases}
-\Delta u = \lambda u & \text{em } \Omega, \\
u = 0 & \text{em } \partial \Omega,
\end{cases}$$
(3.1)

possui um sequência crescente de autovalores

$$0 < \lambda_1 < \lambda_2 \leqslant \lambda_3 \leqslant \dots$$

de modo que  $\lambda_1$  é isolado. Além disso, as autofunções associadas formam uma base de Hilbert ortogonal para  $L^2(\Omega)$ .

Sem perda de generalidade, denotaremos por  $(e_n)_{n\in\mathbb{N}}\subset W_0^{1,2}\left(\Omega\right)\cap C^2\left(\overline{\Omega}\right)$  a sequência de autofunções normalizadas pela norma  $L^2\left(\Omega\right)$ , isto é,  $\|e_n\|_2=1$  para todo  $n\in\mathbb{N}$ .

Como  $(e_n)$  forma uma base ortonormal, temos que dado  $\xi \in L^2(\Omega)$  podemos escrever

$$\xi = \sum_{k=1}^{\infty} \alpha_k e_k. \tag{3.2}$$

Denotando por  $k_0$  o menor inteiro k tal que  $\alpha_k \neq 0$ , podemos escrever

$$\xi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \alpha_k e_k. \tag{3.3}$$

Lema 13 Seja  $\xi > 0$  com  $\xi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \alpha_k e_k$ , e seja  $\varphi \in W_0^{1,2}(\Omega) \cap C^2(\overline{\Omega})$  solução de

$$\left\{ \begin{array}{rcl} -\Delta\varphi & = & \xi & em \; \Omega, \\ \\ \varphi & = & 0 & em \; \partial\Omega. \end{array} \right.$$

Então

$$\varphi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{\alpha_k}{\lambda_k} e_k.$$

**Prova.** A demonstração é uma consequência da linearidade de  $-\Delta$ :

$$\sum_{k=k_0}^{\infty} \alpha_k e_k = \xi = -\Delta \varphi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \langle \varphi, e_k \rangle (-\Delta e_k)$$
$$= \sum_{k=k_0}^{\infty} \lambda_k \langle \varphi, e_k \rangle e_k,$$

donde obtemos

$$\langle \varphi, e_k \rangle = \frac{\alpha_k}{\lambda_k}$$

e o lema está demonstrado.

Dado  $\xi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \alpha_k e_k$  construímos uma sequência  $(\phi_n)$  da seguinte forma:  $\phi_0 = \xi$  e para  $n \ge 1$ ,  $\phi_n$  é a solução do seguinte problema de Dirichlet:

$$\begin{cases}
-\Delta \phi_n = \phi_{n-1} & em \Omega, \\
\phi_n = 0 & em \partial\Omega.
\end{cases}$$
(3.4)

**Lema 14** A sequência  $\phi_n$  definida em (3.4) é tal que

$$\phi_n = \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{\alpha_k}{\lambda_k^n} e_k,$$

em que 
$$\xi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \alpha_k e_k$$
.

Prova. A demonstração é uma consequência do lema anterior. Escrevendo

$$\xi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \alpha_k e_k,$$

e como

$$\begin{cases}
-\Delta \phi_1 = \xi \ em \ \Omega, \\
\phi_1 = 0 \ em \ \partial \Omega,
\end{cases}$$

segue-se do lema anterior que

$$\phi_1 = \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{\alpha_k}{\lambda_k} e_k.$$

Suponha que o resultado seja verdadeiro para n, isto é:

$$\phi_n = \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{\alpha_k}{\lambda_k^n} e_k,$$

provaremos que o resultado é verdadeiro para n+1. De fato, uma vez que

$$\begin{cases}
-\Delta \phi_{n+1} = \phi_n & \text{em } \Omega, \\
\phi_{n+1} = 0 & \text{em } \partial \Omega,
\end{cases}$$

segue-se do Lema 14 que

$$\phi_{n+1} = \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{\frac{\alpha_k}{\lambda_k^n}}{\lambda_k} e_k = \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{\alpha_k}{\lambda_k^{n+1}} e_k.$$

e o lema está demonstrado 

.

Mostraremos que, se  $\xi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \alpha_k e_k$  e  $\phi_n$  for dada por (3.4), então a sequência

$$\nu_n = \frac{\|\phi_n\|_2}{\|\phi_{n+1}\|_2}$$

é tal que

$$\nu_n \to \lambda_{k_0}$$
.

Teorema 15  $\lim \nu_n = \lim \frac{\|\phi_n\|_2}{\|\phi_{n+1}\|_2} = \lambda_{k_0}$ .

**Prova.** Se  $\xi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \alpha_k e_k$ , decorre do Lema 14 que

$$\phi_n = \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{\alpha_k}{\lambda_k^n} e_k.$$

Suponha que o autovalor  $\lambda_{k_0}$  possua multiplicidade  $r \in \mathbb{N}$ , assim, podemos escrever:

$$\phi_n = \sum_{k=k_0}^{\infty} \frac{\alpha_k}{\lambda_k^n} e_k = \frac{1}{\lambda_{k_0}^n} \sum_{k=k_0}^{k_0+r-1} \alpha_k e_k + \sum_{k=k_0+r}^{\infty} \frac{\alpha_k}{\lambda_k^n} e_k = \frac{1}{\lambda_{k_0}^n} \left( e_{\xi} + \sum_{k=k_0+r}^{\infty} \left( \frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_k} \right)^n \alpha_k e_k \right),$$

em que

$$e_{\xi} = \sum_{k=k_0}^{k_0 + r - 1} \alpha_k e_k \tag{3.5}$$

é a projeção de  $\xi$  no autoespaço gerado por  $\lambda_{k_0}$ .

Denotando

$$\psi_n = \sum_{k=k_0+r}^{\infty} \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_k}\right)^n \alpha_k e_k \tag{3.6}$$

podemos escrever

$$\phi_n = \frac{1}{\lambda_{k_0}^n} \left( e_{\xi} + \psi_n \right). \tag{3.7}$$

Afirmamos que

$$\psi_n \to 0 \quad \text{em } L^2(\Omega).$$
 (3.8)

De fato, utilizando a estrutura ortogonal de  $(e_n) \in L^2(\Omega)$  e o fato que  $||e_n||_2 = 1$  obtemos:

$$\|\psi_n\|_2^2 = \sum_{k=k_0+r}^{\infty} \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_k}\right)^{2n} \alpha_k^2 \leqslant \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_{k_0+r}}\right)^{2n} \sum_{k=k_0+r}^{\infty} \alpha_k^2 \leqslant \|\xi\|_2^2 \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_{k_0+r}}\right)^{2n} \to 0,$$

pois  $\lambda_{k_0} < \lambda_{k_0+r}$  e a afirmação está provada. Portanto, utilizando (3.8) e o fato de que  $L^2(\Omega)$  é um espaço com produto interno temos:

$$\lim \frac{\|\phi_n\|_2}{\|\phi_{n+1}\|_2} = \lim \left(\lambda_{k_0} \frac{\|e_{\xi} + \psi_n\|_2}{\|e_{\xi} + \psi_{n+1}\|_2}\right) = \lambda_{k_0} \lim \left(\frac{\|e_{\xi}\|_2^2 + \|\psi_n\|_2^2}{\|e_{\xi}\|_2^2 + \|\psi_{n+1}\|_2^2}\right)^{\frac{1}{2}} = \lambda_{k_0}.$$

e o teorema está demonstrado.

Observamos que, se  $\xi \in L^2(\overline{\Omega})$  for uma função tal que  $\xi > 0$  em quase todo ponto de  $\Omega$  e se escrevermos  $\xi$  na base  $\{e_n\}_1^{\infty}$ , isto é

$$\xi = \sum_{k=1}^{\infty} \alpha_k e_k, \tag{3.9}$$

então podemos tomar  $\alpha_1 > 0$ . De fato, uma vez que  $\langle e_i, e_j \rangle = \delta_{ij}$ , em que

$$\delta_{ij} = \begin{cases} 1 & \text{se} \quad i = j \\ 0 & \text{se} \quad i \neq j \end{cases}$$

temos:

$$\alpha_k = \langle \xi, e_k \rangle, \quad k = 1, 2, \dots$$

Daí, tomando  $e_1 > 0$  em  $\Omega$  (lembre-se que a primeira autofunção pode ser tomada positiva em  $\Omega$ ), obtemos:

$$\alpha_1 = \langle \xi, e_k \rangle = \int_{\Omega} \xi e_1 \, dx > 0,$$

e assim, tomando  $\xi > 0$  obtemos que  $\nu_n \to \lambda_1$ .

## 3.1 Convergência uniforme

Nessa seção, mostraremos que se  $\xi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \alpha_k e_k$  e  $e_{\xi}$  for definido por (3.5), então a sequência  $\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}$  converge uniformemente para  $\lambda_{k_0}$  em qualquer compacto  $K \subset\subset \operatorname{supp} e_{\xi}$ .

Para demonstrar esse resultado, precisaremos de alguns lemas. O primeiro deles nos fornece uma estimativa para a norma  $L^{\infty}(\Omega)$  das autofunções de  $-\Delta$  e sua prova pode ser vista em [24].

**Lema 16** Se e for uma autofunção de  $-\Delta$  associada a um autovalor  $\lambda$  então

$$||e||_{\infty} \le 4^N \sqrt{|\Omega|} \lambda^{\frac{N}{2}} ||e||_2.$$
 (3.10)

A prova do lema a seguir pode ser vista em [22]:

**Lema 17** Se  $\lambda_k$  é o k-ésimo autovalor de  $-\Delta$ , então

$$\lambda_k \ge \frac{1}{C} k^{\frac{2}{N}},$$

em que  $C=C(N,|\Omega|)$  é uma constante positiva que depende apenas de N e  $\Omega$ .

Lema 18 Se j for um inteiro tal que  $j > \frac{N}{2}$ , então

$$\sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{1}{\lambda_k}\right)^j \le \frac{NC^j}{2j-N} < \infty, \tag{3.11}$$

em que C é uma constante positiva que depende apenas de N e  $\Omega$ .

Prova. Do Lema 17 temos que

$$\lambda_k \ge \frac{1}{C} k^{\frac{2}{N}}.$$

Assim, para qualquer inteiro  $j > \frac{N}{2}$  temos:

$$\sum_{k=1}^{\infty} \left( \frac{1}{\lambda_k} \right)^j \le C^j \sum_{k=1}^{\infty} \left( \frac{1}{k} \right)^{\frac{2j}{N}} < C^j \int_1^{\infty} s^{-\frac{2j}{N}} ds = \frac{NC^j}{2j - N} < \infty,$$

pois  $j > \frac{N}{2}$ .

Lema 19  $Se \xi = \sum_{k=k_0}^{\infty} \alpha_k e_k$ , então

$$|\alpha_k e_k| \le 4^N \sqrt{|\Omega|} \lambda_k^{\frac{N}{2}} ||\xi||_2. \tag{3.12}$$

**Prova.** Segue-se imediatamente de (3.10) e do fato que  $\alpha_k = \langle \xi, e_k \rangle$ :

$$|\alpha_k e_k| = |\langle \xi, e_k \rangle e_k| \le \|\xi\|_2 \|e_k\|_2 \|e_k\|_{\infty}.$$

$$= \|\xi\|_2 \|e_k\|_{\infty} \le 4^N \sqrt{|\Omega|} \lambda_k^{\frac{N}{2}} \|\xi\|_2$$

**Teorema 20** Seja  $(\psi_n)$  a sequência definida em (3.6). Então

 $\psi_n \to 0$  uniformemente em  $\Omega$ .

**Prova.** Como 
$$\psi_n = \sum_{k=k_0+r}^{\infty} \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_k}\right)^n \alpha_k e_k$$
, de (3.12) temos

$$|\psi_n| \le 4^N \sqrt{|\Omega|} \|\xi\|_2 \sum_{k_0+r}^{\infty} \lambda_k^{\frac{N}{2}} \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_k}\right)^n$$

Para n > 2N temos

$$\sum_{k=k_0+r}^{\infty} \lambda_k^{\frac{N}{2}} \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_k}\right)^n = \sum_{k=k_0+r}^{\infty} \lambda_k^{\frac{N}{2} + \frac{3N}{2}} \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_k}\right)^n \left(\frac{1}{\lambda_k}\right)^{\frac{3N}{2}}$$

$$= \sum_{k=k_0+r}^{\infty} \lambda_k^{2N} \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_k}\right)^n \left(\frac{1}{\lambda_k}\right)^{\frac{3N}{2}}$$

$$= \sum_{k=k_0+r}^{\infty} \lambda_{k_0}^{2N} \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_k}\right)^{n-2N} \left(\frac{1}{\lambda_k}\right)^{\frac{3N}{2}}$$

$$\leq \lambda_{k_0}^{2N} \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_{k_0+r}}\right)^{n-2N} \sum_{k=k_0+r}^{\infty} \left(\frac{1}{\lambda_k}\right)^{\frac{3N}{2}}.$$

Tomando  $j = \frac{3N}{2} > \frac{N}{2}$  no Lema 18 tem-se:

$$|\psi_n| \le 4^N \frac{C^{\frac{3N}{2}}}{2} \sqrt{|\Omega|} \lambda_{k_0+1}^{2N} \|\xi\|_2 \left(\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_{k_0+r}}\right)^n.$$

Como  $\frac{\lambda_{k_0}}{\lambda_{k_0+r}} < 1$ , segue-se que

$$\|\psi\|_{\infty} \to 0.$$

Corolário 21 A sequência de funções  $\phi_n = \frac{1}{\lambda_{k_0}^n} (e_{\xi} + \psi_n)$  satisfaz as seguintes propriedades:

(i) 
$$\frac{\phi_n}{\|\phi_n\|_{\infty}} \to \frac{e_{\xi}}{\|e_{\xi}\|_{\infty}};$$

(ii) 
$$\lim \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} = \lambda_{k_0};$$

(iii) Se  $K \subset\subset suppe_{\xi}$ , então

$$\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \to \lambda_{k_0}$$

 $uniformemente\ em\ K.$ 

### Prova.

(i) Desde que

$$\phi_n = \frac{1}{\lambda_{k_0}^n} \left( e_{\xi} + \psi_n \right)$$

e  $\psi_n \to 0$  uniformemente, obtemos  $\|e_\xi + \phi_n\|_{\infty} \to \|e_\xi\|_{\infty}$  donde segue que

$$\frac{\phi_n}{\|\phi_n\|_{\infty}} = \frac{e_{\xi} + \psi_n}{\|e_{\xi} + \psi_n\|_{\infty}} \to \frac{e_{\xi}}{\|e_{\xi}\|_{\infty}}.$$

(ii)

$$\lim \left( \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} - \lambda_{k_0} \right) = \lambda_{k_0} \lim \left( \frac{\|e_{\xi} + \psi_n\|_{\infty}}{\|e_{\xi} + \psi_{n+1}\|_{\infty}} - 1 \right)$$
$$= \lambda_{k_0}.$$

(iii) Seja K um conjunto compacto tal que  $K \subset\subset \text{supp} e_{\xi}$ . Como  $\|\psi_n\|\to 0$ , dado  $c=\frac{1}{2}\inf_K|e_{\xi}|>0$  existe  $n_0$  tal que

$$\|\psi_n\|_{\infty} < c \text{ para } n \ge n_0.$$

Assim, se  $n \ge n_0$  então, em K, temos

$$|e_{\xi} + \psi_n| \ge |e_{\xi}| - |\psi_n| \ge \inf_K |e_{\xi}| - \|\psi_n\|_{\infty} \ge \inf_K |e_{\xi}| - \frac{1}{2} \inf_K |e_{\xi}| = c > 0$$

e então

$$\left| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} - \lambda_{k_0} \right| = \left| \lambda_{k_0} \frac{e_{\xi} + \phi_n}{e_{\xi} + \phi_{n+1}} - \lambda_{k_0} \right| = \lambda_{k_0} \frac{|\psi_n - \psi_{n+1}|}{|e_{\xi} + \phi_{n+1}|} < 2 \frac{\lambda_{k_0}}{c} \|\psi_n\|_{\infty}.$$

Portanto, se  $n \ge n_0$  obtemos

$$\left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} - \lambda_{k_0} \right\|_{\infty} \le 2 \frac{\lambda_{k_0}}{c} \|\psi_n\|_{\infty} \to 0,$$

o que prova a afirmação (iii).

Observação: Se tomarmos as autofunções  $e_k$  normalizadas pela norma do sup, podemos obter o primeiro autovalor e a primeira autofunção de  $-\Delta$ . Como mencionamos no final da seção anterior, se  $\xi > 0$  em  $\Omega$  obtemos que

$$\xi = \sum_{k=1}^{\infty} \alpha_k e_k$$

é tal que  $\alpha_1>0$  e obtemos que  $\nu_n\to\lambda_1$ . Neste caso  $e_\xi=\alpha_1e_1$  e como  $e_1>0$  em  $\Omega$  temos do corolário anterior que

$$\frac{\phi_n}{\|\phi_n\|_{\infty}} \to \frac{e_{\xi}}{\|e_{\xi}\|_{\infty}} = \frac{\alpha_1 e_1}{\|\alpha_1 e_1\|_{\infty}} = e_1$$

uniformemente em todo compacto  $K\subset\subset \operatorname{supp} e_1=\Omega.$ 

# Capítulo 4

# Domínios Esféricos

A prova que apresentamos no capítulo anterior para o caso em que p=2 e  $w\equiv 1$  não se aplica quando  $p\neq 2$ . Naquela prova utilizamos fortemente as características de  $-\Delta$ , como sua estrutura linear e o fato de suas autofunções formarem uma base ortogonal para  $L^2(\Omega)$ . Tais características não estão presentes em  $-\Delta_p$ , com  $p\neq 2$ .

Neste capítulo apresentaremos uma prova completa da Conjectura para o caso em que  $\Omega$  é uma bola em  $\mathbb{R}^N$  e o peso w é radial. Sem perda de generalidade (veja Introdução), vamos assumir que  $\Omega = B_1(0)$  é a bola unitária centrada na origem. De fato, se  $u \in W_0^{1,p}(B_1(0))$  é autofunção de

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = \lambda w(|x|)|u|^{p-2}u & \text{em } B_1(0), \\
u = 0 & \text{em } \partial B_1(0),
\end{cases}$$
(4.1)

definimos  $v: B_R(0) \to \mathbb{R}^N$  por

$$v(y) = u\left(\frac{y}{R}\right).$$

Afirmamos que  $v \in W_0^{1,p}(B_R(0))$  é uma autoufunção de

$$\begin{cases}
-\Delta_p v = \mu \overline{w}(|y|)|v(y)|^{p-2}v(y) & \text{em } B_R(0), \\
v = 0 & \text{em } \partial B_R(0).
\end{cases}$$
(4.2)

em que  $\mu = \frac{\lambda}{R^p}$  e  $\overline{w}(|y|) = w\left(\frac{|y|}{R}\right)$ . Vejamos:

$$\nabla_y v(y) = \frac{1}{R} \nabla_x u(x)$$
, em que  $x = \frac{y}{R}$ 

e daí

$$\frac{\partial}{\partial y_i} \left( |\nabla_y v(y)|^{p-2} \frac{\partial v}{\partial y_i}(y) \right) = \frac{1}{R^p} \frac{\partial}{\partial x_i} \left( |\nabla_x u(x)|^{p-2} \frac{\partial u}{\partial x_i}(x) \right)$$

Assim,

$$-\Delta_p v(y) = \frac{1}{R^p} \left( -\Delta_p u(x) \right)$$

$$= \frac{1}{R^p} \lambda \left( B_1(0) \right) w(|x|) u^{p-1}(x)$$

$$= \frac{1}{R^p} \lambda \left( B_1(0) \right) \overline{w}(|y|) v^{p-1}(y)$$

Logo, v é autofunção de (4.2) relativa ao autovalor  $\mu = \frac{\lambda}{R^p}$ . Inversamente, podemos ver que se  $\mu$  é autovalor de (4.2), então  $\lambda = \mu R^p$  é autovalor de (4.1). Portanto, se denotarmos o primeiro autovalor em  $\Omega$  por  $\lambda_1(\Omega)$ , temos:

$$\lambda_1\left(B_R(0)\right) = \frac{\lambda_1\left(B_1(0)\right)}{R^p}.$$

Nossa estratégia para demonstrar a conjectura para o caso radial é mostrar que vale a igualdade

$$\inf\left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right) = \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} \tag{4.3}$$

Em virtude desta igualdade, a sequência  $a_n$  que definimos na Seção 2.4 seria tal que

$$a_{n} = \frac{\|\phi_{1}\|_{\infty}}{\inf_{\Omega} \frac{\phi_{1}}{\phi_{2}} \inf_{\Omega} \frac{\phi_{2}}{\phi_{3}}} \cdots \frac{1}{\inf_{\Omega} \frac{\phi_{n-1}}{\phi_{n}}}$$

$$= \frac{\|\phi_{1}\|_{\infty}}{\|\phi_{1}\|_{\infty}} \frac{1}{\|\phi_{2}\|_{\infty}} \cdots \frac{1}{\|\phi_{n-1}\|_{\infty}} = \|\phi_{n}\|_{\infty}.$$

e a correspondente sequência de funções  $u_n$  seria dada por

$$u_n = \frac{\phi_n}{a_n} = \frac{\phi_n}{\|\phi_n\|_{\infty}}.$$

Tal como fizemos na Seção 2.4, teríamos que  $u_n$  convergiria para a primeira autofunção u de  $-\Delta_p$ , pois

$$||u||_{\infty} = \lim ||u_n||_{\infty} = 1 > 0.$$

No sentido de demonstrar (4.3), o lema a seguir (veja [3]) será fundamental.

**Lema 22** Sejam  $f, g : [a, b] \to \mathbb{R}$  funções contínuas sobre [a, b] e diferenciáveis em (a, b). Suponha que  $g'(x) \neq 0$  para todo  $x \in (a, b)$ . Se  $\frac{f'}{g'}$  for crescente (decrescente), então também são crescentes (decrescentes) as seguintes funções

$$\frac{f(x) - f(a)}{g(x) - g(a)} e^{\frac{f(x) - f(b)}{g(x) - g(b)}}$$
.

**Prova.** Apresentaremos a prova no caso em que  $\frac{f'}{g'}$  é crescente. Nesse caso, segue do teorema do valor médio de Cauchy que para cada  $x \in (a, b)$  existe  $y \in (a, x)$  tal que

$$\frac{f(x) - f(a)}{g(x) - g(a)} = \frac{f'(y)}{g'(y)} \leqslant \frac{f'(x)}{g'(x)}.$$

Por outro lado, como  $g' \neq 0$  sempre temos

$$\frac{g'(x)}{g(x) - g(a)} > 0.$$

Por exemplo, se g'(x) > 0, segue-se Teorema do valor médio de Cauchy que

$$\frac{g'(x)}{g(x) - g(a)} = \frac{\frac{g'(x)}{x - a}}{\frac{g(x) - g(a)}{x - a}} = \frac{\frac{g'(x)}{x - a}}{\frac{g'(y)}{y}} > 0.$$

Analogamente, mostramos que se g'(x) < 0 então

$$\frac{g'(x)}{g(x) - g(a)} > 0.$$

Assim, temos

$$\frac{d}{dx} \left( \frac{f(x) - f(a)}{g(x) - g(a)} \right) = \frac{f'(x)}{g(x) - g(a)} - \frac{g'(x)}{g(x) - g(a)} \frac{f(x) - f(a)}{g(x) - g(a)}$$

$$\geqslant \frac{f'(x)}{g(x) - g(a)} - \frac{g'(x)}{g(x) - g(a)} \frac{f'(x)}{g'(x)} = 0,$$

e, portanto,  $\frac{f(x) - f(a)}{g(x) - g(a)}$  é crescente.

Caso  $\frac{f'}{g'}$  seja decrescente, então os mesmos argumentos mostram que  $\frac{f(x) - f(a)}{g(x) - g(a)}$  é decrescente. A demonstração para o caso  $\frac{f(x) - f(b)}{g(x) - g(b)}$  é feita de forma similar.

Teorema 23 Sejam  $p > 1, \phi_0 \equiv 1$  e para  $n \geq 1$ :

$$\phi_n(r) = \int_r^1 \left( \int_0^\theta \left( \frac{s}{\theta} \right)^{N-1} w(s) \phi_{n-1}^{p-1}(s) \, ds \right)^{\frac{1}{p-1}} d\theta, \ 0 \le r \le 1 \ . \tag{4.4}$$

Então, para cada  $n \ge 1$  a função  $\phi_n$  é estritamente decrescente e para cada  $n \ge 0$  o quociente  $\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}$  é estritamente crescente em [0,1].

Prova. Do teorema fundamental do cálculo temos

$$\phi'_n(r) = -\left(\int_0^r \left(\frac{s}{r}\right)^{N-1} w(s) \phi_{n-1}^{p-1}(s) \, ds\right)^{\frac{1}{p-1}} < 0,$$

para r>0 e, portanto,  $\phi_n$  é estritamente decrescente para  $n\geq 1$ .

Desse modo, concluímos imediatamente que  $\frac{\phi_0}{\phi_1}$  é crescente (pois  $\phi_0 \equiv 1$ ). Logo, o resultado é verdadeiro para n=0. Vamos mostrar, por indução, que o resultado é verdadeiro para todo n. Suponha que  $\frac{\phi_{n-1}}{\phi_n}$  seja estritamente crescente para algum  $n \geq 1$ . Observando que  $\phi_n(1) = \phi_{n+1}(1) = 0$ , podemos escrever

$$\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}(r) = \frac{\phi_n(r) - \phi_n(1)}{\phi_{n+1}(r) - \phi_{n+1}(1)}.$$

Pelo lema anterior, para demonstrarmos que o quociente acima é uma função estritamente crescente para todo n basta verificarmos que  $\frac{\phi'_n\left(r\right)}{\phi'_{n+1}\left(r\right)}$  é uma função estritamente crescente.

De fato, como

$$\frac{\phi'_{n}(r)}{\phi'_{n+1}(r)} = \left(\frac{\int_{0}^{r} s^{N-1} w(s) \phi_{n-1}^{p-1}(s) ds}{\int_{0}^{r} s^{N-1} w(s) \phi_{n}^{p-1}(s) ds}\right)^{\frac{1}{p-1}}$$

e a função  $\xi \mapsto \xi^{\frac{1}{p-1}}$ é crescente, basta mostrarmos que

$$\frac{\int_0^r s^{N-1} w(s) \phi_{n-1}^{p-1}(s) ds}{\int_0^r s^{N-1} w(s) \phi_n^{p-1}(s) ds}$$

é crescente. Observe que numerador e denominador se anulam em r=0 e

$$\frac{\left(\int_{0}^{r} s^{N-1} w(s) \phi_{n-1}^{p-1}(s) ds\right)'}{\left(\int_{0}^{r} s^{N-1} w(s) \phi_{n}^{p-1}(s) ds\right)'} = \left(\frac{\phi_{n-1}(r)}{\phi_{n}(r)}\right)^{p-1}$$

é estritamente crescente pela hipótese de indução. Segue-se então do Lema 22 que

$$\frac{\int_0^r s^{N-1} \phi_{n-1}^{p-1}(s) \, ds}{\int_0^r s^{N-1} \phi_n^{p-1}(s) ds}$$

é estritamente crescente e o teorema está demonstrado.

### Corolário 24

$$\gamma_n = \inf_{B_1} \left( \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right)^{p-1} = \left( \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} \right)^{p-1}.$$

**Prova.** Como  $\phi_n$  e  $\phi_{n+1}$  são funções decrescentes, temos  $\|\phi_n\|_{\infty} = \phi_n(0)$  e  $\|\phi_{n+1}\|_{\infty} = \phi_{n+1}(0)$ . Além disso, do teorema anterior temos que  $\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}$  é decrescente. Portanto

$$\inf_{B} \left( \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right)^{p-1} = \left( \frac{\phi_n(0)}{\phi_{n+1}(0)} \right)^{p-1} = \left( \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} \right)^{p-1}.$$

A seguir apresentamos o principal resultado desse capítulo.  $B_1$  denota a bola unitária de  $\mathbb{R}^N$  e  $\lambda_1$  denota o primeiro autovalor de 4.1.

**Teorema 25** Seja  $(u_n)$  a sequência definida por

$$u_n := \frac{\phi_n}{\|\phi_n\|}$$

para cada  $n \in \mathbb{N}$ . Então,

$$\gamma = \lim \gamma_n = \lambda_1 (B_1)$$

 $e\left(u_{n}\right)$  converge uniformemente (e monotonamente) para uma função positiva  $u\in C^{1,\alpha}\left(\overline{B_{1}}\right)$  tal que  $\left\|u\right\|_{\infty}=1$  e

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = \lambda_1 w(|x|) u^{p-1} & em B_1, \\
u = 0 & em \partial B_1.
\end{cases}$$
(4.5)

**Prova.** Observamos que a sequência  $(u_n)$  é a mesma que definida em (2.13), pois aqui, como comentamos no início desse capítulo, temos

$$a_{n} = \frac{\|\phi_{1}\|_{\infty}}{\inf_{\Omega} \frac{\phi_{1}}{\phi_{2}} \inf_{\Omega} \frac{\phi_{2}}{\phi_{3}}} \cdots \frac{1}{\inf_{\Omega} \frac{\phi_{n-1}}{\phi_{n}}} = \frac{\|\phi_{1}\|_{\infty}}{\|\phi_{1}\|_{\infty}} \frac{1}{\|\phi_{2}\|_{\infty}} \cdots \frac{1}{\|\phi_{n-1}\|_{\infty}} = \|\phi_{n}\|_{\infty}.$$

Assim,  $(u_n)$  satisfaz o seguinte problema não linear

$$\begin{cases}
-\Delta_p u_{n+1} = \gamma_n w(s) u_n^{p-1} & \text{em } B, \\
u_n = 0 & \text{em } \partial B,
\end{cases}$$
(4.6)

e é decrescente. E do mesmo modo que fizemos na demonstração do teorema 12 podemos passar o limite na expressão acima e obter (4.5). Entretanto, diferentemente do que ocorria no teorema 12, obtemos aqui a seguinte informação adicional:

$$||u_n||_{\infty}=1$$

para todo  $n \in \mathbb{N}$  o que nos permite concluir que  $\|u\|_{\infty} = \lim \|u_n\|_{\infty} = 1$ , desse modo, a função u não é identicamente nula e, portanto,  $\gamma = \lambda_1$  e u (veja teorema 12) é a primeira autofunção.

A seguir, mostraremos que a sequência  $\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}$  converge uniformemente para  $\lambda_1$  sobre cada conjunto compacto contido em  $B_1$ .

Lema 26 Para cada  $0 \le \epsilon \le 1$ , defina

$$K_{\varepsilon} := \left( \int_{1-\varepsilon}^{1} \left( \frac{\varepsilon}{\theta} \right)^{\frac{N-1}{p-1}} d\theta \right)^{-1}.$$

Então:

$$0 \leqslant \left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)' \leqslant K_{\varepsilon} \left\|\frac{\phi_1}{\phi_2}\right\|_{\infty} \quad sobre \ o \ intervalo \ [\varepsilon, 1-\varepsilon]. \tag{4.7}$$

**Prova.** Como  $(\Gamma_n)$  é uma sequência decrescente e  $\Gamma_1$  é finito (veja teoremas 6 e 7) temos

$$\left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right\|_{\infty} \leqslant \left\| \frac{\phi_1}{\phi_2} \right\|_{\infty}, \quad \text{se } n \geqslant 2$$
 (4.8)

e daí

$$0 \leqslant \left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)' = \frac{\phi_{n+1}\phi_n' - \phi_n\phi_{n+1}'}{\phi_{n+1}^2} = \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \frac{|\phi_{n+1}'|}{\phi_{n+1}} - \frac{|\phi_n'|}{\phi_n} \leqslant \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \frac{|\phi_{n+1}'|}{\phi_{n+1}}.$$

Logo, é suficiente mostrar que

$$\frac{\left|\phi'_{n+1}\right|}{\phi_{n+1}} \leqslant K_{\varepsilon} \quad \text{em } [\varepsilon, 1-\varepsilon].$$

Como

$$\phi_{n+1}(r) = \int_{r}^{1} \left( \int_{0}^{\theta} \left( \frac{s}{\theta} \right)^{N-1} w(s) \phi_{n}(s)^{p-1} ds \right)^{\frac{1}{p-1}} dr, \tag{4.9}$$

temos

$$\phi'_{n+1}(r) = -\left(\int_0^r \left(\frac{s}{r}\right)^{N-1} w(s)\phi_n^{p-1}(s) \, ds\right)^{\frac{1}{p-1}} < 0.$$

Assim, se  $\varepsilon \leqslant r \leqslant 1 - \varepsilon < 1$  temos

$$\phi_{n+1}(r) = \int_{r}^{1} \left( \int_{0}^{\theta} \left( \frac{s}{\theta} \right)^{N-1} w(s) \phi_{n}^{p-1}(s) ds \right)^{\frac{1}{p-1}} d\theta$$

$$\geqslant \left( \int_{r}^{1} \theta^{-\frac{N-1}{p-1}} d\theta \right) \left( \int_{0}^{r} s^{N-1} w(s) \phi_{n}^{p-1}(s) ds \right)^{\frac{1}{p-1}}$$

$$\geq \left( \int_{1-\varepsilon}^{1} \theta^{-\frac{N-1}{p-1}} d\theta \right) r^{\frac{N-1}{p-1}} \left| \phi'_{n+1}(r) \right|$$

$$\geq \left( \int_{1-\varepsilon}^{1} \left( \frac{\varepsilon}{\theta} \right)^{\frac{N-1}{p-1}} d\theta \right) \left| \phi'_{n+1}(r) \right|$$

$$= \frac{1}{K_{\varepsilon}} \left| \phi'_{n+1}(r) \right|.$$

Portanto,

$$\frac{\left|\phi'_{n+1}\right|}{\phi_{n+1}} \leqslant K_{\varepsilon} \quad \text{em } [\varepsilon, 1-\varepsilon].$$

e o lema está demonstrado.

**Teorema 27** Para cada  $0 < \varepsilon < 1$  fixado temos que

$$\left[\frac{\phi_n(|x|)}{\phi_{n+1}(|x|)}\right]^{\frac{1}{p-1}} \to \lambda_1$$

uniformemente no anel  $\Omega_{\varepsilon}^{1-\varepsilon} := \{ \varepsilon < |x| < 1-\varepsilon \} \subset B_1.$ 

**Prova.** De (4.7), (4.8) e do Teorema de Arzelá Ascoli segue-se que  $\left(\frac{\phi_n(r)}{\phi_{n+1}(r)}\right)$  possui uma subsequência, que também denotaremos por  $\left(\frac{\phi_n(r)}{\phi_{n+1}(r)}\right)$ , que converge uniformemente para uma função  $v \in C([\varepsilon, 1-\varepsilon])$ .

Tomando  $u_n(|x|) = \frac{\phi_n(|x|)}{\|\phi_n\|_{\infty}}$  como na prova do Teorema 25, podemos escrever

$$-\Delta_p u_{n+1} = w(|x|) \frac{\phi_n^{p-1}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}^{p-1}} = \left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)^{p-1} w(|x|) u_{n+1}^{p-1} \quad \text{em } \Omega_{\varepsilon}^{1-\varepsilon}.$$

Fazendo  $n \to \infty$  obtemos:

$$-\Delta_p u = w(|x|)v^{p-1}u^{p-1}.$$

Como u é uma autofunção (veja Teorema 25) temos que

$$\lambda_1 u^{p-1} = v^{p-1} u^{p-1}$$
 para todo  $x \in \Omega^{1-\varepsilon}_{\varepsilon}$ 

portanto

$$v^{p-1} \equiv \lambda_1$$

Com o argumento acima, temos que dada uma subsequência qualquer de  $\left(\frac{\phi_n(r)}{\phi_{n+1}(r)}\right)$  esta subsequência possui uma sequência que converge uniformemente para  $\lambda_1$  e, portanto, toda a sequência converge uniformemente para  $\lambda_1$ .

A seguir apresentamos uma consequência do teorema acima, completando a prova da Conjectura 4 para o caso da bola, isto é, mostraremos que  $\lim \Gamma_n = \lambda_1$ .

Corolário 28  $Se \Gamma = \lim \Gamma_n \ ent \tilde{a}o$ 

$$\Gamma = \lambda_1$$
.

Prova.

$$\Gamma_{n} = \sup_{0 \le r \le 1} \left( \frac{\phi_{n}}{\phi_{n+1}} \right)^{p-1} = \lim_{r \to 1^{+}} \left( \frac{\phi_{n}(r)}{\phi_{n+1}(r)} \right)^{p-1} = \left( \frac{\phi'_{n}(1)}{\phi'_{n+1}(1)} \right)^{p-1}$$

е

$$\left(\frac{\phi'_{n}(1)}{\phi'_{n+1}(1)}\right)^{p-1} = \frac{\int_{0}^{1} s^{N-1} w(s) \phi_{n-1}^{p-1}(s) ds}{\int_{0}^{1} s^{N-1} w(s) \phi_{n}^{p-1}(s) ds} 
= \frac{\int_{0}^{1} s^{N-1} w(s) \left(\frac{\phi_{n-1}}{\phi_{n}}(s)\right)^{p-1} \left(\frac{\phi_{n}(s)}{\|\phi_{n}\|_{\infty}}\right)^{p-1} ds}{\int_{0}^{1} s^{N-1} w(s) \left(\frac{\phi_{n}(s)}{\|\phi_{n}\|_{\infty}}\right)^{p-1} ds}.$$

Para utilizar o teorema da convergência dominada vamos verificar que  $\lambda_1 = \lim \left(\frac{\phi_{n-1}}{\phi_n}\right)^{p-1}$  para quase todo  $r \in [0, 1]$ .

Mostramos, no teorema anterior, que  $\lambda_1 = \lim \left(\frac{\phi_{n-1}}{\phi_n}\right)^{p-1}$  uniformemente em  $\Omega_{\varepsilon}^{1-\varepsilon}$ . Dessa forma, se M for o conjunto tal que

$$\left(\frac{\phi_{n-1}}{\phi_n}\right)^{p-1} \not\to \lambda_1$$

temos que

$$M \subset I_{\varepsilon} \cup J_{1-\varepsilon}$$

em que  $I_{\varepsilon}=[0,\varepsilon]$  e  $J_{1-\varepsilon}=[1-\varepsilon,1]$ . Assim, temos que, para todo  $0<\varepsilon<1$ , a medida de M é tal que

$$|M| \le 2\varepsilon$$
.

Logo |M|=0 e portanto  $\left(\frac{\phi_{n-1}}{\phi_n}\right)^{p-1} \to \lambda_1$  para quase todo  $r \in [0,1].$ 

Como  $\frac{\phi_{n-1}}{\phi_n}$  e  $\frac{\phi_n}{\|\phi_n\|_{\infty}}$  são limitadas e  $u(|x|) = \lim_{n \to \infty} \left(\frac{\phi_n(|x|)}{\|\phi_n\|_{\infty}}\right)^{p-1}$  podemos aplicar o

Teorema da Convergência Dominada de Lebesgue para obter

$$\Gamma = \lim \left( \frac{\phi'_n(1)}{\phi'_{n+1}(1)} \right)^{p-1} = \frac{\int_0^1 s^{N-1} w(s) \lambda_1 u^{p-1}(s) \ ds}{\int_0^1 s^{N-1} w(s) u^{p-1}(s) \ ds} = \lambda_1.$$

Como  $\gamma_n \leq \nu_n \leq \Gamma_n$ , vale o seguinte corolário

### Corolário 29

$$\nu := \lim \left( \frac{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_n \right\|_p}{\left\| w(x)^{\frac{1}{p}} \phi_{n+1} \right\|_p} \right)^{p-1} = \lambda_1.$$

Na verdade, temos um resultado um pouco melhor que o apresentado acima:

Corolário 30 Para qualquer q > 1 temos

$$\lim \left( \frac{\left\| w(x)^{\frac{1}{q}} \phi_n \right\|_q}{\left\| w(x)^{\frac{1}{q}} \phi_{n+1} \right\|_q} \right)^{p-1} = \lambda_1.$$

**Prova.** Assim como fizemos anteriormente, se  $u(|x|) = \lim \left(\frac{\phi_n(|x|)}{\|\phi_n\|_{\infty}}\right)^{p-1}$ , então segue-se do Teorema da convergência dominada de Lebesgue que

$$\lim \left( \frac{\left\| w(x)^{\frac{1}{q}} \phi_{n} \right\|_{q}}{\left\| w(x)^{\frac{1}{q}} \phi_{n+1} \right\|_{q}} \right)^{p-1} = \lim \left( \frac{\int_{0}^{1} s^{N-1} w(s) \phi_{n}^{q}(s) \ ds}{\int_{0}^{1} s^{N-1} w(s) \phi_{n+1}^{q}(s) \ ds} \right)^{\frac{p-1}{q}}$$

$$= \lim \left( \frac{\left\| \phi_{n} \right\|_{\infty}}{\left\| \phi_{n+1} \right\|_{\infty}} \right)^{p-1} \left( \frac{\int_{0}^{1} s^{N-1} w(s) \lim \left( \frac{\phi_{n}(s)}{\left\| \phi_{n} \right\|_{\infty}} \right)^{q} \ ds}{\int_{0}^{1} s^{N-1} w(s) \lim \left( \frac{\phi_{n+1}(s)}{\left\| \phi_{n+1} \right\|_{\infty}} \right)^{q} \ ds} \right)^{\frac{p-1}{q}}$$

$$= \lambda_{1} \left( \frac{\int_{0}^{1} s^{N-1} w(s) u^{q}(s) \ ds}{\int_{0}^{1} s^{N-1} w(s) u^{q}(s) \ ds} \right)^{\frac{p-1}{q}}$$

$$= \lambda_{1}.$$

# Capítulo 5

# A função $sen_p$

Nesse capítulo, estamos interessados em estudar uma autofunção especial do caso unidimensional, a função  $\operatorname{sen}_p$ . Sua definição surge a partir do estudo do problema de autovalor unidimensional para o p-Laplaciano.

O problema de autovalor unidimensional de Dirichlet para o p-Laplaciano é dado por:

$$\begin{cases}
-\psi_p(u')' = \lambda \psi_p(u) & \text{if } a < x < b, \\
u(a) = u(b) = 0,
\end{cases}$$
(5.1)

em que  $\psi_p(t) = t |t|^{p-2}$  e 1 .

A existência de uma sequência de autovalores e autofunções para o problema (5.1) é garantida em [28]. Assim como ocorre no caso  $N \geq 2, \lambda_1$ , o primeiro autovalor, é isolado, simples e possui a seguinte caracterização variacional:

$$\lambda_1 = \left\{ \inf \frac{\int_a^b |u'(x)|^p dx}{\int_a^b |u(x)|^p dx}, \text{ em que } u \in W_0^{1,p}([a,b]), u \not\equiv 0 \right\}.$$

Uma particularidade do caso unidimensional é que todo o espectro é conhecido. O espectro é discreto e todos os autovalores,  $\lambda_k$ , são simples e dados por

$$\lambda_k = k_p \lambda_1$$
 (veja [19]).

**Observação:** Se  $\lambda_1$  for o primeiro autovalor de

$$\begin{cases}
-\psi_p(v')' = \lambda \psi_p(v) & \text{se } a < x < m := \frac{a+b}{2}, \\
v(a) = v'(m) = 0,
\end{cases} (5.2)$$

e  $v_1$  é a correspondente autofunção positiva, então  $\lambda_1$  também é o primeiro autovalor de (5.1) sendo

$$u_{1}(x) = \begin{cases} v_{1}(x) & \text{if } a \leq x \leq m, \\ v_{1}(a+b-x) & \text{if } m \leq x \leq b, \end{cases}$$

a correspondente autofunção positiva.

De fato, se  $x \in [a, m]$ , então decorre da definição de  $u_1$  que  $u_1(x) = v_1(x)$  e, portanto,  $u_1(a) = 0$  e  $-\psi_p(u_1')' = \lambda \psi_p(u_1)$ . Por outro lado, se  $x \in (m, b]$  temos que  $u_1(x) = v_1(a + b - x)$ . Daí

$$u_1'(x) = -v_1'(a+b-x) \Rightarrow \psi(u_1'(x)) = -\psi(v_1'(a+b-x)).$$

Assim

$$\psi(u_1'(x))' = \psi(v_1'(a+b-x))' = -\lambda_1 \psi(v_1(a+b-x)) = -\lambda_1 \psi(u_1(x))$$

como queríamos mostrar.

Diferentemente do caso  $N \geq 2$ , há uma expressão explicita para  $\lambda_1$  como mostra o próximo resultado (veja [28]):

**Teorema 31** Seja  $\lambda_1$  o primeiro autovalor de (5.1). Então

$$\lambda_1 = (p-1) \left( \frac{2}{b-a} \int_0^1 \frac{ds}{\sqrt[p]{1-s^p}} \right)^p = \left( \frac{\pi_p}{b-a} \right)^p,$$
 (5.3)

em que

$$\pi_p := 2\sqrt[p]{p-1} \int_0^1 \frac{ds}{\sqrt[p]{1-s^p}}.$$
 (5.4)

**Prova.** Seja  $u_1$  uma autofunção associada a  $\lambda_1$ . Multiplicamos (5.1) por  $u_1'$  e obtemos:

$$-\psi_p(u_1')'u_1' = \lambda \psi_p(u_1)u_1'.$$

Integrando por partes no intervalo [a, x] temos

$$\psi_p(u_1') u_1'|_a^x - \int_a^x \psi_p(u_1') u_1'' dx = -\lambda_1 \int_a^x \psi_p(u_1) u_1' dx.$$
 (5.5)

Como

$$\psi_p(u_1') u_1'|_a^x = |u_1'(x)|^p - |u_1'(a)|^p \tag{5.6}$$

$$\int_{a}^{x} \psi_{p}(u_{1}) u_{1}' dx = \int_{u_{1}(a)}^{u_{1}(x)} \psi_{p}(s) ds = \frac{|u(x)|^{p}}{p} - \frac{|u(a)|^{p}}{p},$$
 (5.7)

$$\int_{a}^{x} \psi_{p}(u_{1}') u_{1}'' dx = \int_{u_{1}'(a)}^{u_{1}'(x)} \psi_{p}(s) ds = \frac{|u'(x)|^{p}}{p} - \frac{|u'(a)|^{p}}{p},$$
 (5.8)

podemos substituir (5.6), (5.7) e (5.8) em (5.5) e obter

$$\left(1 - \frac{1}{p}\right) \left[ |u_1'(x)|^p - |u_1'(a)|^p \right] = -\lambda_1 \left[ \frac{|u_1(x)|^p}{p} - \frac{|u_1(a)|^p}{p} \right].$$

Daí

$$\frac{p-1}{p} |u_1'|^p + \frac{\lambda_1}{p} |u_1|^p = \left(1 - \frac{1}{p}\right) |u_1'(a)|^p + \frac{\lambda_1}{p} |u_1(a)|^p := C.$$

Isto significa que

$$\frac{p-1}{p}\left|u_1'\right|^p + \frac{\lambda_1}{p}\left|u_1\right|^p \equiv C.$$

Escolhendo a autofunção  $u_1$  tal que  $||u_1||_{\infty} = u_1(m) = 1$  podemos obter a constante C:

$$C = \frac{p-1}{p} |u'_1(m)|^p + \frac{\lambda_1}{p} |u_1(m)|^p = \frac{\lambda_1}{p}, \text{ pois } u'_1(m) = 0.$$

Portanto,  $u_1$  satisfaz a seguinte equação:

$$(p-1)|u_1'(x)|^p + \lambda_1 |u_1(x)|^p = \lambda_1, x \in [a, b].$$
(5.9)

Para todo  $x \in [a, m]$  temos  $u' \ge 0$ . Assim, podemos escrever

$$\frac{u_1'(x)}{\sqrt[p]{(1-|u_1(x)|^p)}} = \sqrt[p]{\frac{\lambda_1}{p-1}}$$
 (5.10)

para todo  $x \in [a, m]$ . Integrando essa equação no intervalo (a, m) obtemos

$$\frac{b-a}{2} \sqrt[p]{\frac{\lambda_1}{p-1}} = \int_{u_1(a)}^{u_1(m)} \frac{ds}{\sqrt[p]{1-s^p}} = \int_0^1 \frac{ds}{\sqrt[p]{1-s^p}},$$

que nos fornece a seguinte expressão para  $\lambda_1$ :

$$\lambda_1 = (p-1) \left( \frac{2}{b-a} \int_0^1 \frac{ds}{\sqrt[p]{1-s^p}} \right)^p = \left( \frac{\pi_p}{b-a} \right)^p,$$

em que definimos

$$\pi_p := 2 \sqrt[p]{p-1} \int_0^1 \frac{ds}{\sqrt[p]{1-s^p}}.$$

Para encontrar uma expressão para  $\pi_p$ , fazemos a mudança de variáveis  $s=\sqrt[p]{t}$  na integral acima. Assim

$$\int_0^1 \frac{ds}{\sqrt[p]{1-s^p}} = \frac{1}{p} \int_0^1 t^{\frac{1}{p}-1} (1-t)^{-\frac{1}{p}} dt = \frac{1}{p} B \left( 1 - \frac{1}{p}, \frac{1}{p} \right)$$

em que B é a função beta definida por

$$B(x,y) = \int_0^1 (1-t)^{x-1} t^{y-1} dt.$$

Utilizando a seguinte propriedade da função beta<sup>1</sup>

$$B(x, 1 - x) = \frac{\pi}{\operatorname{sen}(\pi x)}$$

para todo  $x \in (0,1)$ , temos:

$$\frac{1}{p} \int_0^1 t^{\frac{1}{p}-1} (1-t)^{-\frac{1}{p}} dt = \frac{1}{p} B\left(\frac{1}{p}, 1 - \frac{1}{p}\right) = \frac{\pi/p}{\operatorname{sen}(\pi/p)}.$$

Portanto,

$$\pi_p = \frac{2\sqrt[p]{p-1} (\pi/p)}{\text{sen}(\pi/p)}$$
 (5.11)

e

$$\lambda_1 = \left(\frac{2\sqrt[p]{p-1}(\pi/p)}{(b-a)\mathrm{sen}(\pi/p)}\right)^p.$$

Quando estudamos o problema de autovalor no caso em que a=0 e  $b=\pi_p$  obtemos

$$\lambda_1 = \left(\frac{\pi_p}{\pi_p - 0}\right)^p = 1.$$

Definimos a função  $\sqrt[p]{p-1}u_1$ , em que  $u_1>0$  é a primeira autofunção no intervalo  $[0,\pi_p]$  tal que  $\|u\|_{\infty}=1$ , por  $\mathrm{sen}_p$ . Desse modo,  $\mathrm{sen}_p$  é uma autofunção associada ao autovalor  $\lambda_1=1$ , tal que

$$\operatorname{sen}_{p}(0) = 0 = \operatorname{sen}'_{p}(\pi_{p}/2).$$

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>veja apêndice

De (5.9) temos que sen<sub>p</sub> é tal que

$$\left|\operatorname{sen}_p'\right|^p + \frac{\left|\operatorname{sen}_p\right|^p}{p-1} = 1.$$

É provado em [28] que existe uma única função  $u \in W_0^{1,p}([0,\pi_p]) \cap C^1([0,\pi_p])$  que é solução de

$$|u'|^p + \frac{|u|^p}{p-1} = 1, \ u(0) = 0, u'(0) = 1.$$

Assim,  $u = \operatorname{sen}_p$  é a única solução do problema acima, propriedade esta que pode ser utilizada como sua definição.

Alternativamente, podemos definir (como em [26]) sen<sub>p</sub> no o intervalo  $[0, \pi_p/2]$  como a inversa de uma determinada função. Da equação anterior, no intervalo  $[0, \pi_p/2]$  temos

$$\frac{u'(x)}{\sqrt[p]{\left(1 - \frac{u(x)}{p-1}\right)}} = 1$$

que nos fornece

$$\int_0^{u(x)} \frac{ds}{\sqrt[p]{\left(1 - \frac{s^p}{p-1}\right)}} = x, \quad \text{para } x \in [0, \pi_p/2].$$

Isto é,

$$\int_0^{\operatorname{Sen}_p(x)} \frac{ds}{\sqrt[p]{\left(1 - \frac{s^p}{p-1}\right)}} = x, \quad \text{para } x \in [0, \pi_p/2].$$

Desse modo,  $\operatorname{sen}_p = \zeta^{-1}$  em que

$$\zeta(z) := \int_0^z \frac{ds}{\sqrt[p]{\left(1 - \frac{s^p}{p-1}\right)}}, \quad \text{para } z \in \left[0, \sqrt[p]{p-1}\right].$$

Com a definição acima, estendemos sen<sub>p</sub> para o intervalo  $\left[\frac{\pi_p}{2}, \pi_p\right]$  simetricamente em relação a  $\frac{\pi_p}{2}$  e para todo  $x \in \mathbb{R}$  como uma função ímpar  $2\pi_p$ -periódica. Podemos assim enunciar o seguinte teorema:

**Teorema 32** A função sen<sub>p</sub> satisfaz as seguintes propriedades:

i) 
$$sen_p(0) = 0 = sen_p(\pi_p), \ sen_p(\pi_p/2) = ||sen_p||_{\infty} = \sqrt[p]{p-1}.$$

ii)  $sen_p(x)$  é estritamente crescente em  $\left[0,\frac{\pi_p}{2}\right]$  e estritamente decrescente em  $\left[\frac{\pi_p}{2},\pi_p\right]$ .

iii) 
$$\left| sen'_p(x) \right| = \sqrt[p]{1 - \frac{\left| sen_p \right|^p}{p-1}}.$$

# 5.1 Uma sequência que converge uniformemente para $\operatorname{sen}_p$

Nessa seção mostraremos como obter uma sequência que converge uniformemente para a função sen<sub>p</sub>. Para isso, definimos uma sequência de funções de forma similar ao que fizemos no Capítulo 2. Entretanto, trabalharemos no intervalo  $\left[0, \frac{\pi_p}{2}\right]$  ao invés de todo o intervalo  $\left[0, \pi_p\right]$ .

Denotemos o intervalo  $\left[0, \frac{\pi_p}{2}\right]$  por  $I_p$ . Definimos uma sequência de funções  $\{\phi_n\} \subset C^1\left(I_p\right)$  recursivamente da seguinte maneira:  $\phi_0 \equiv 1$  e

$$\begin{cases} -(\psi_p(\phi'_{n+1}))' = \psi_p(\phi_n) & \text{se } x \in I_p, \\ \phi_{n+1}(0) = \phi'_{n+1}(\pi_p/2) = 0. \end{cases}$$
 (5.12)

em que  $\psi_p(t) = |t|^{p-2}t$ .

Mostraremos que a sequência  $\phi_n$  definida acima é tal que

$$\sqrt[p]{p-1} \frac{\phi_n}{\|\phi_n\|_{\infty}} \to \operatorname{sen}_p \text{ uniformemente em } I_p.$$

Para demonstrar tal fato utilizamos algumas propriedades básicas de  $\psi_p$  e o Teorema de Arzelá-Ascoli.

**Teorema 33** (Propriedades básicas de  $\psi_p$ ) A função  $\psi_p$  satisfaz as seguintes propriedades:

- (i)  $\psi_p$  é contínua, estritamente crescente e ímpar para cada p > 1;
- (ii)  $\psi_p(ab) = \psi_p(a) \psi_p(b);$

(iii) 
$$\psi_p\left(\frac{a}{b}\right) = \frac{\psi_p\left(a\right)}{\psi_p\left(b\right)};$$

(iv) 
$$(\psi_p)^{-1} = \psi_{p'}$$
, em que  $\frac{1}{p} + \frac{1}{p'} = 1$ , isto é  $p' = \frac{p}{p-1}$ ;

(v) 
$$\int_0^t \psi_p(s) ds = \frac{|t|^p}{p}$$
.

**Prova.** A verificação de (i),(ii) e (iii) são imediatas. Para mostrar (iv), observamos que (p'-1)p=p' e daí

$$\psi_{p}(\psi_{p'}(t)) = |\psi_{p'}(t)|^{p-2}\psi_{p'}(t)$$

$$= |t|^{p'-2}t|^{p-2}|t|^{p'-2}t$$

$$= (|t|^{p'-1})^{p-2}|t|^{p'-2}t$$

$$= |t|^{p'p-2p'-p+2}|t|^{p'-2}t$$

$$= |t|^{p'p-2p'-p+2+p'-2}t$$

$$= |t|^{(p'-1)p-p'}t$$

$$= t.$$

Para provar (v) basta observar que

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{|t|^p}{p}\right) = |t|^{p-2}t = \psi_p(t).$$

Lema 34 Considere o seguinte problema unidimensional:

$$\begin{cases} -(\psi_p(u'))' = f, & em(a, m) \\ u(a) = 0 = u'(m). \end{cases}$$
 (5.13)

 $em\ que\ m < b\ e\ f\ \ \acute{e}\ uma\ função\ contínua\ não\ negativa.$ 

O problema (5.13) possui uma única solução dada por:

$$v(x) = \int_{a}^{x} \psi_{p'} \left( \int_{\theta}^{m} f(s) ds \right) d\theta.$$

Além disso, se f(x) > 0 em (m,b) então v é positiva, crescente e atinge seu máximo em m.

**Prova.** Um cálculo direto mostra que v(x) é solução de (5.13). Por outro lado, se v é solução de (5.13), após integrar f no intervalo (x, m) e usando (5.13) obtemos

$$-(\psi_p(v'(m)) - \psi_p(v'(x)) = \int_x^m f(s)ds.$$

Como v'(m) = 0 temos  $\psi_p(v'(m)) = 0$  e

$$\psi_p(v'(x)) = \int_x^m f(s)ds \Rightarrow v'(x) = \psi_{p'}\left(\int_x^m f(s)ds\right)$$

(observe que se f>0 em (a,m) temos v'(x)>0 e assim v é crescente e portanto  $\|v\|_{\infty}=v(m)).$ 

Integrando a última igualdade em (a, x) obtemos

$$v(x) = \int_{a}^{x} \psi_{p'} \left( \int_{\theta}^{m} f(s) ds \right) d\theta.$$

(Observe que se f > 0 em (a, m) temos v(x) > 0).

Do lema acima temos

$$\phi_{n+1}(x) = \int_0^x \psi_{p'} \left( \int_\theta^{\pi_p/2} \psi_p(\phi_n(s)) ds \right) d\theta$$
 (5.14)

e  $\phi_{n+1}$  é positiva, crescente em  $I_p$  e atinge seu máximo em  $x = \frac{\pi_p}{2}$ .

Como  $\phi_0=1$  podemos obter uma expressão explícita para  $\phi_1$ :

$$\phi_{1}(x) = \int_{0}^{x} \psi_{p'} \left( \int_{\theta}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(1) ds \right) d\theta$$

$$= \int_{0}^{x} \psi_{p'} \left( \frac{\pi_{p}}{2} - \theta \right) d\theta$$

$$= \int_{\pi_{p}/2 - x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p'}(y) dy$$

$$= \frac{1}{n} \left[ \left( \frac{\pi_{p}}{2} \right)^{p} - \left( \frac{\pi_{p}}{2} - x \right)^{p} \right].$$

e

$$\|\phi_1\|_{\infty} = \phi_1\left(\frac{\pi_p}{2}\right) = \frac{1}{p}\left(\frac{\pi_p}{2}\right)^p = \frac{p-1}{p}\left(\frac{\pi/p}{\operatorname{sen}(\pi/p)}\right)^p.$$

Entretanto, para o caso em que  $n \geq 2$ , obter uma expressão explícita para  $\phi_n$  é difícil por causa das integrais envolvidas. Por outro lado essas integrais são facilmente calculadas numericamente.

O teorema a seguir é análogo ao Teorema 3

#### Teorema 35

$$\phi_{n+1} \leqslant \|\phi_1\|_{\infty} \phi_n \ em \ I_p.$$

**Prova.** Para n=1 o resultado é trivialmente válido pois  $\phi_0=1$  e portanto  $\phi_1\leq \|\phi_1\|_\infty\phi_0$ . Suponha que

$$\phi_n \leqslant \|\phi_1\|_{\infty} \, \phi_{n-1}.$$

Daí

$$\phi_{n+1}(x) = \int_{0}^{x} \psi_{p'} \left( \int_{\theta}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n}(s)) ds \right) d\theta$$

$$\leq \int_{0}^{x} \psi_{p'} \left( \int_{\theta}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\|\phi_{1}\|_{\infty} \phi_{n-1}(s)) ds \right) d\theta$$

$$= \int_{0}^{x} \psi_{p'} \left( \psi_{p}(\|\phi_{1}\|_{\infty}) \int_{\theta}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n-1}(s)) ds \right) d\theta$$

$$= \|\phi_{1}\|_{\infty} \int_{0}^{x} \psi_{p'} \left( \int_{\theta}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n-1}(s)) ds \right) d\theta$$

$$= \|\phi_{1}\|_{\infty} \phi_{n}(x),$$

e o teorema está demonstrado.

Assim como fizemos no caso da bola, vamos mostrar que  $\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}$  é uma função monótona decrescente utilizando o Lema 22.

**Teorema 36** Para cada  $n \ge 1$  a função  $\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}$  é estritamente decrescente em  $I_p$  e

(i) 
$$\frac{1}{\|\phi_1\|_{\infty}} \leqslant \inf_{I_p} \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} = \frac{\phi_n(\pi_p/2)}{\phi_{n+1}(\pi_p/2)} = \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}}.$$

(ii) 
$$\left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right\|_{\infty} = \psi_{p'} \left( \frac{\int_0^{\pi_p/2} \psi_p \left( \phi_{n-1} \left( s \right) \right) ds}{\int_0^{\pi_p/2} \psi_p \left( \phi_n \left( s \right) \right) ds} \right) < \infty \quad \text{for } n \geqslant 1.$$

(iii) 
$$\left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right\|_{\infty} \le \left\| \frac{\phi_{n-1}}{\phi_n} \right\|_{\infty} \le \dots \le \left\| \frac{\phi_1}{\phi_2} \right\|_{\infty} < \infty.$$

**Prova.** Para provar que a função quociente  $\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}$  é decrescente vamos, novamente, utilizar indução matemática.

Como  $\phi_1$  é estritamente crescente segue que  $\frac{\phi_0}{\phi_1} = \frac{1}{\phi_1}$  é decrescente. Suponha que

$$\frac{\phi_{n-1}}{\phi_n}$$

seja decrescente. Note que

$$\frac{\phi_n(x) - \phi_n(0)}{\phi_{n+1} - \phi_{n+1}(0)} = \frac{\phi_n(x)}{\phi_{n+1}(x)}.$$

Assim, pelo Lema 22, basta verificar que  $\frac{\phi'_n}{\phi'_{n+1}}$  é decrescente em  $I_p$ .

Temos

$$\frac{\phi'_{n}(x)}{\phi'_{n+1}(x)} = \frac{\psi_{p'}\left(\int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n-1}(s)) ds\right)}{\psi_{p'}\left(\int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n}(s)) ds\right)} = \psi_{p'}\left(\frac{\int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n-1}(s)) ds}{\int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n}(s)) ds}\right).$$

Como  $\phi_{p'}$  é estritamente crescente e as funções

$$\int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}\left(\phi_{n-1}\left(s\right)\right) ds \in \int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}\left(\phi_{n}\left(s\right)\right) ds$$

se anulam em  $x=\frac{\pi_p}{2}$ , podemos aplicar o Lema 22 para verificar que o quociente dessas funções é uma função estritamente decrescente:

$$\frac{\left(\int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n-1}(s)) ds\right)'}{\left(\int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n}(s)) ds\right)'} = \frac{\psi_{p}(\phi_{n-1}(s))}{\psi_{p}(\phi_{n}(s))} = \psi_{p}\left(\frac{\phi_{n-1}}{\phi_{n}}\right),$$

Pela hipótese de indução e como  $\phi_n$  é crescente segue que a função quociente

$$\frac{\int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}\left(\phi_{n-1}\left(s\right)\right) ds}{\int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}\left(\phi_{n}\left(s\right)\right) ds}$$

é estritamente decrescente e da<br/>í $\frac{\phi'_n}{\phi'_{n+1}}$ é estritamente decrescente, como queríamos verificar.

A propriedade (i) segue diretamente do Teorema 35 e do fato que  $\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}$  é estritamente decrescente.

Para provar (ii) observamos que da monotonicidade de  $\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}$  obtemos

$$\left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right\|_{\infty} = \lim_{x \to 0^+} \frac{\phi_n(x)}{\phi_{n+1}(x)}.$$

Assim, da regra de L'Hôpital tem-se:

$$\lim_{x \to 0^{+}} \frac{\phi_{n}(x)}{\phi_{n+1}(x)} = \lim_{x \to 0^{+}} \frac{\phi'_{n}(x)}{\phi'_{n+1}(x)} = \psi_{p'} \left( \frac{\int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n-1}(s)) ds}{\int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}(\phi_{n}(s)) ds} \right) < \infty.$$

Finalmente, provamos (iii) da seguinte maneira:

$$\left\| \frac{\phi_{n}}{\phi_{n+1}} \right\|_{\infty} = \psi_{p'} \left( \frac{\int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} (\phi_{n-1} (s)) ds}{\int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} (\phi_{n} (s)) ds} \right)$$

$$\leq \psi_{p'} \left( \frac{\int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} (\phi_{n} (s)) \psi_{p} \left( \frac{\phi_{n-1}}{\phi_{n}} (s) \right) ds}{\int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} (\phi_{n} (s)) ds} \right)$$

$$\leq \psi_{p'} \left( \frac{\int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} (\phi_{n} (s)) \psi_{p} \left( \left\| \frac{\phi_{n-1}}{\phi_{n}} \right\|_{\infty} \right) ds}{\int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} (\phi_{n} (s)) ds} \right)$$

$$= \left\| \frac{\phi_{n-1}}{\phi_{n}} \right\|_{\infty} \psi_{p'} \left( \frac{\int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} (\phi_{n} (s)) ds}{\int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} (\phi_{n} (s)) ds} \right)$$

$$= \left\| \frac{\phi_{n-1}}{\phi_{n}} \right\|_{\infty} .$$

O teorema a seguir nos fornece o principal resultado desse capítulo:

**Teorema 37** Seja  $u_n := \frac{\phi_n}{\|\phi_n\|_{\infty}} \in C^1(I_p)$ , para  $n \geqslant 1$ . Então a sequência  $\{u_n(x)\}_{n\geqslant 1}$  é decrescente para cada  $x \in I_p$  e

$$\sqrt[p]{p-1}u_n \to sen_p$$
 uniformemente em  $I_p$ .

**Prova.** Em  $I_p$  temos

$$\frac{u_n}{u_{n+1}} = \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \left( \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} \right)^{-1} \\
\geqslant \left( \inf_{I_p} \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right) \left( \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} \right)^{-1} \\
= \left( \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} \right) \left( \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} \right)^{-1} \\
= 1,$$

donde concluímos que  $(u_n(x))$  é uma sequência decrescente para cada  $x \in I_p$  e portanto é limitada por  $u_1$ . Desse modo existe o seguinte limite pontual:

$$u := \lim u_n$$
.

Por outro lado, sendo

$$\frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} = \inf_{I_p} \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \leqslant \left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right\|_{\infty} \leqslant \left\| \frac{\phi_1}{\phi_2} \right\|_{\infty} =: C,$$

tem-se para todo  $x \in I_p$  a estimativa:

$$|u'_{n}(x)| = \frac{1}{\|\phi_{n}\|_{\infty}} \psi_{p'} \left( \int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} \left( \phi_{n-1}(s) \right) ds \right)$$

$$= \frac{\|\phi_{n-1}\|_{\infty}}{\|\phi_{n}\|_{\infty}} \psi_{p'} \left( \int_{x}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} \left( \frac{\phi_{n-1}(s)}{\|\phi_{n-1}\|_{\infty}} \right) ds \right)$$

$$\leqslant C \psi_{p'} \left( \int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} \left( u_{n-1} \right) ds \right)$$

$$\leqslant C \psi_{p'} \left( \int_{0}^{\pi_{p}/2} \psi_{p} \left( 1 \right) ds \right)$$

$$= \frac{C \pi_{p}}{2}.$$

Uma vez que  $||u_n||_{\infty} = 1$  para todo n, tem-se que  $u_n$  e  $u'_n$  são uniformemente limitadas. Segue do Teorema de Arzelá-Ascoli que  $(u_n)$  possui uma subsequência que converge para u (definida acima) uniformemente. Como esse procedimento pode ser feito para qualquer subsequência de  $u_n$  tem-se

$$u_n \to u \in C(I_p)$$
 uniformemente .

Para concluir a demonstração, devemos mostrar que

$$u = \frac{\operatorname{sen}_p}{\sqrt[p]{p-1}}. (5.15)$$

De (5.14) podemos escrever a seguinte expressão para  $u_{n+1}$ :

$$u_{n+1}(x) = \gamma_n \int_0^x \psi_{p'} \left( \int_{\theta}^{\pi_p/2} \psi_p(u_n(s)) ds \right) d\theta,$$

em que

$$\gamma_n := \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}}.$$

Como

$$\gamma_n = \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} = \inf_{I_p} \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \leqslant \left\| \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \right\|_{\infty} \leqslant \left\| \frac{\phi_1}{\phi_2} \right\|_{\infty} := C,$$

segue-se que  $\gamma_n$  é limitada e portanto possui uma subsequência  $\gamma_{n_k}$  convergente. Denotando

$$\gamma := \lim \gamma_{n_k}$$

e fazendo  $k \to \infty$  em

$$u_{n_k+1}(x) = \gamma_{n_k} \int_0^x \psi_{p'} \left( \int_{\theta}^{\pi_p/2} \psi_p(u_{n_k}(s)) ds \right) d\theta,$$

obtemos

$$u\left(x\right) = \gamma \int_{0}^{x} \psi_{p'}\left(\int_{\theta}^{\pi_{p}/2} \psi_{p}\left(u\left(s\right)\right) ds\right) d\theta \in C^{1}\left(I_{p}\right). \tag{5.16}$$

Observe que (5.16) quer dizer que u é solução positiva do seguinte problema (veja Lema 34):

$$\begin{cases}
-\psi_p(u')' = \gamma \psi_p(u) & \text{if } x \in I_p, \\
u(0) = u'(\pi_p/2) = 0.
\end{cases}$$
(5.17)

Como (veja Teorema 36)

$$\frac{1}{\|\phi_1\|_{\infty}} \leqslant \inf_{I_p} \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}},$$

então  $\gamma > 0$  e portanto u é uma autofunção positiva de (5.1) e  $\gamma$  é seu respectivo autovalor. Repetindo exatamente os mesmos cálculos que fizemos na seção anterior, podemos multiplicar a equação (5.17) por u' e obter

$$\lim \gamma_{n_k} = \gamma = 1.$$

Como este resultado independe da subsequência convergente  $(\gamma_{n_k})$  obtemos  $\lim \gamma_n = 1$ .

Concluímos assim que o par u e sen $_p$  são autofunções positivas de (5.1) relativo ao mesmo autovalor 1. Da simplicidade do primeiro autovalor, temos que existe  $\alpha > 0$  tal

que

$$u = \alpha \operatorname{sen}_p$$
.

Daí

$$1 = ||u||_{\infty} = \alpha ||\operatorname{sen}_p||_{\infty} = \alpha \sqrt[p]{p-1}$$

e, portanto,

$$u = \frac{\operatorname{sen}_p}{\sqrt[p]{p-1}},$$

como queríamos.

### Observação:

O método que descrevemos acima nos permitiu obter a função  $\operatorname{sen}_p$ . Podemos aplicar as mesmas idéias acima para encontrar o primeiro autovalor e a primeira autofunção para o problema:

$$\begin{cases}
-\psi_p(u')' = \lambda w(x)\psi_p(u) & \text{if } a < x < b, \\
u(a) = u(b) = 0,
\end{cases}$$
(5.18)

em que w é uma função simétrica em relação a  $m = \frac{a+b}{2}$ .

# Capítulo 6

# Resultados Numéricos

Neste capítulo apresentamos os resultados que obtivemos para o primeiro autovalor do p-Laplaciano quando  $\Omega$  é a bola unitária de  $\mathbb{R}^N$  ou o quadrado unitário  $[0,1] \times [0,1]$  de  $\mathbb{R}^2$ . Tais resultados podem ser vistos como a validação numérica das nossas conjecturas. Reiteramos que os valores de  $\lambda_1$  não são conhecidos quando  $p \neq 2$  e só podem ser obtidos através de métodos numéricos. A última seção deste capítulo apresenta os gráficos que obtivemos para a função sen $_p$  por três métodos distintos.

### 6.1 A bola unitária

Nesta seção apresentaremos os resultados que obtivemos para  $\lambda_1$  no caso em que  $\Omega$  é a bola unitária de  $\mathbb{R}^N$  e o peso é  $w \equiv 1$ . Para calcular os valores do primeiro autovalor do p-laplaciano nesse caso, resolvemos numericamente as integrais em (4.4). Para calcular estas integrais, combinamos a regra de Simpson Composta e a regra do Trapézio Composta. A seguir, apresentamos as fórmulas de cada regra que nos fornece a aproximação para a integral

$$\int_{a}^{b} f(x)dx.$$

Divida o intervalo [a, b] através da partição

$$x_0 = a < x_1 < x_2 < \dots < x_k = b.$$

Denotando por I a aproximação da integral

$$\int_{a}^{b} f(x)dx,$$

temos que se k é par, então a regra de Simpson Composta produz:

$$I = \frac{\Delta x}{3} \left[ f(x_0) + f(x_k) + 2 \sum_{i=1}^{\frac{k}{2} - 1} f(x_{2i}) + 4 \sum_{i=1}^{\frac{k}{2}} f(x_{2i-1}) \right].$$
 (6.1)

Já a do Trapézio Composta produz:

$$I = \frac{\Delta x}{2} \left[ f(x_0) + f(x_k) + 2 \sum_{i=1}^{k-1} f(x_i) \right],$$

em que  $\Delta x = \frac{b-a}{k}$ .

Calculamos os valores de  $\nu_n$  para as bolas de dimensões N=2,3,4 após 10 iterações do método. Os valores encontrados, com 101 pontos na malha e com um truncamento na quarta casa decimal, são apresentados na Tabela 1 com p variando entre 1,1 e 4,0, com um espaçamento de 0,1.

Tabela 1: Primeiro autovalor para o p- Laplaciano na bola unitária

| p    | N=2     | N=3      | N=4      | p    | N=2      | N=3      | N=4      |
|------|---------|----------|----------|------|----------|----------|----------|
| 1, 1 | 2,5694  | 3,8728   | 5, 1871  | 2,6  | 8, 1192  | 15,0590  | 24,0121  |
| 1, 2 | 2,9656  | 4,5151   | 6, 1020  | 2,7  | 8,5355   | 16,0412  | 25, 8617 |
| 1,3  | 3, 3263 | 5, 1283  | 7,0064   | 2,8  | 8,9598   | 17,0586  | 27,8027  |
| 1,4  | 3,6741  | 5,7431   | 7,9390   | 2,9  | 9,3921   | 18, 1117 | 29,8374  |
| 1,5  | 4,0180  | 6, 3717  | 8,9154   | 3,0  | 9,8324   | 19, 2013 | 31,9687  |
| 1,6  | 4, 3624 | 7,0201   | 9,9443   | 3, 1 | 10, 2809 | 20, 3278 | 34, 1991 |
| 1,7  | 4,7098  | 7,6920   | 11,0314  | 3, 2 | 10,7375  | 21,4917  | 36, 5314 |
| 1,8  | 5,0619  | 8,3898   | 12, 1810 | 3,3  | 11, 2022 | 22,6937  | 38,9681  |
| 1,9  | 5, 4195 | 9,1153   | 13, 3969 | 3, 4 | 11,6751  | 23,9341  | 41,5120  |
| 2,0  | 5, 7835 | 9,8698   | 14,6822  | 3, 5 | 12, 1561 | 25, 2136 | 44, 1659 |
| 2,1  | 6, 1543 | 10,6545  | 16,0400  | 3,6  | 12,6453  | 26,5327  | 46, 9325 |
| 2, 2 | 6,5321  | 11,4701  | 17,4730  | 3,7  | 13, 1427 | 27,8919  | 49,8144  |
| 2,3  | 6,9174  | 12, 3177 | 18,9841  | 3,8  | 13,6482  | 29, 2916 | 52,8146  |
| 2,4  | 7, 3103 | 13, 1979 | 20,5759  | 3,9  | 14, 1619 | 30,7325  | 55, 9359 |
| 2,5  | 7,7108  | 14, 1115 | 22, 2510 | 4,0  | 14,6838  | 32, 2150 | 59, 1810 |

O valor de  $\lambda_1$  quando p=2 na bola unitária de  $\mathbb{R}^2$ , com quatro casas decimais, é  $\lambda_1=5,7832$ . Obtivemos, nesse caso, 5,7835 (veja Tabela 1). Assim temos o erro

$$\frac{5,7835 - 5,7832}{5,7832} = 0,005\%.$$

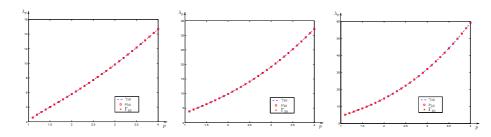
Observamos ainda que o valor que obtivemos para p=2 é melhor que aquele apresentado por [21] em que um erro de 1,3% foi encontrado. Além disso, nossas aproximações para  $\lambda_1$  podem ser melhoradas, desde que aumentemos o número de pontos na malha na resolução das integrais (4.4).

Na tabela a seguir comparamos os valores que obtivemos com as estimativas apresentadas por G. Bognàr em [9] para  $\lambda_1$ , no caso N=2.

| p    | $ u_{10}$ | $\sqrt[p]{ u_{10}}$ | $\sqrt[p]{\lambda_1}([9]$ - Tabela 2) |
|------|-----------|---------------------|---------------------------------------|
| 1, 2 | 2,9656    | 2,4742              | 2,473687736                           |
| 1,4  | 3,6741    | 2,5333              | 2,532812739                           |
| 1,6  | 4, 3624   | 2,5109              | 2,510551054                           |
| 1,8  | 5,0619    | 2,4620              | 2,510551054*                          |
| 2,0  | 5,7835    | 2,4049              | 2,404825558                           |
| 3,0  | 9,8324    | 2, 1423             | 2, 142264301                          |
| 4,0  | 14,6838   | 1,9575              | 1,957474779                           |

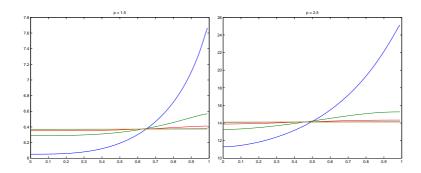
<sup>\*</sup> Conforme original. Aparentemente, houve erro de digitação, pois o valor apresentado no artigo (Tabela 2) é o mesmo relativo a p=1,6.

A seguir apresentamos os gráficos  $p \times \lambda_1$  obtidos utilizando as três sequências  $\gamma_n, \Gamma_n$  e  $\nu_n$  com n=10 com diferentes valores de p.

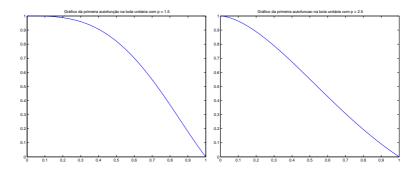


Como 
$$\lim \gamma_n = \inf \left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)^{p-1} = \lim \gamma_n = \sup \left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)^{p-1} = \lambda_1$$
 temos que a função 
$$\left(\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}\right)^{p-1}$$

converge para a função constante  $\lambda_1$ . Ilustramos esse fato na figura abaixo para p=1,5 e  $p=2,5,\,N=3$  e n variando de 2 até 7:



Ilustramos na figura a seguir os gráficos das autofunções na bola unitária, com  $r \in [0, 1]$  para N = 3 e p = 1, 5; 2, 5 (os gráficos foram obtidos após 10 iterações do método).



## 6.2 O quadrado unitário

No sentido de reforçar a conjectura que apresentamos, resolvemos numericamente os problemas

$$\begin{cases}
-\Delta_p \phi_n = \phi_{n-1}^{p-1} & \text{em } \Omega, \\
u = 0 & \text{em } \partial \Omega.
\end{cases}$$

quando  $\Omega$  é o quadrado unitário  $[0,1] \times [0,1]$  através de um esquema de volumes finitos proposto em [4].

Nessa seção apresentaremos os resultados que obtivemos para as sequências  $\gamma_n$ ,  $\Gamma_n$  e  $\nu_n$  no caso em que  $\Omega$  é o quadrado unitário  $[0,1] \times [0,1]$  de  $\mathbb{R}^2$  e o peso é tal que  $w \equiv 1$ . Para calcular os valores das sequências  $\gamma_n$ ,  $\Gamma_n$  e  $\nu_n$  resolvemos numericamente, com  $61 \times 61$  células no grid, as equações que nos fornecem  $\phi_n$  utilizando o algoritmos citado no parágrafo anterior. A tabela 2 apresenta os valores de  $\gamma_5$ ,  $\Gamma_5$  e  $\nu_5$  para  $2 \leq p \leq 3$  com um espaçamento de 0.1.

Tabela 2: Primeiro autovalor para o p-Laplaciano no quadrado unitário

| p    | $\gamma_5$ | $ u_5$   | $\Gamma_5$ |
|------|------------|----------|------------|
| 2,0  | 19,7145    | 19,7348  | 19,9270    |
| 2, 1 | 22, 3239   | 22, 3460 | 22, 4447   |
| 2,2  | 25, 2168   | 25, 2412 | 25,3343    |
| 2,3  | 28, 2413   | 28, 4495 | 28,6139    |
| 2,4  | 31,9750    | 32,0024  | 32,5685    |
| 2,5  | 35, 5746   | 35, 9344 | 37,6961    |
| 2,6  | 38, 5547   | 40, 2827 | 40,8167    |
| 2,7  | 41, 4917   | 45,0890  | 52,8657    |
| 2,8  | 5,5593     | 50, 3972 | 642,6432   |
| 2,9  | 7,8823     | 56,2567  | 670, 7254  |
| 3,0  | 14,6719    | 62,7208  | 205,0535   |

Observamos que o valor de  $\lambda_1$  quando p=2 em  $[0,1]\times[0,1]$  é dado por  $2\pi^2\approx 19,7392$ . Após cinco iterações do método obtemos, utilizando  $\nu_5$ , o erro:

$$\frac{19,7392 - 19,7145}{19,7392} = 0,1\%.$$

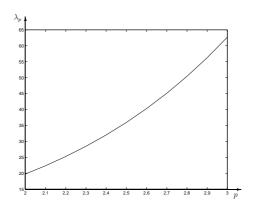
Assim como ocorreu para o caso da bola unitária, obtivemos aqui um erro menor que aquele apresentado por [21] em que um erro de 3% foi encontrado.

Comparando os valores que obtivemos para  $\nu_5$  com os apresentados por G. Bognár e T. Szabó em [10] observamos que nossos resultados são muito semelhantes como apresentamos na tabela abaixo:

| р   | [10]    | $ u_5$  | [21]    |
|-----|---------|---------|---------|
| 2,0 | 19,7392 | 19,7348 | 20,3288 |
| 2,5 | 35,9493 | 35,9344 | 37,4406 |
| 3,0 | 62,7633 | 62,7208 | 66,3359 |

o que reforça a conjectura.

A seguir apresentamos o gráfico de  $p\times\nu_5$ 



## 6.3 A função $sen_p$

Nessa seção, apresentamos os gráficos que obtivemos da função sen $_p$  no intervalo  $[0, \pi_p]$  de três formas diferentes. Um deles é o Método das Potências Inverso que desenvolvemos.

Os outros dois são obtidos resolvendo

$$|u'|^p + \frac{|u|^p}{p-1} = 1, \quad u(0) = 0, \quad u'(0) = 1$$

no intervalo  $\left[0,\frac{\pi_p}{2}\right]$ , utilizando um método numérico padrão de resolução de equações diferenciais e pela série de potências, de  $x^p$ , apresentada em [26], da função  $\operatorname{sen}_p{}^1$ . A equação diferencial foi resolvida numericamente utilizando o método de Runge-Kutta de quarta ordem. Dada uma equação diferencial

$$y' = f(x, y), y(x_0) = y_0, (6.2)$$

se particionarmos o intervalo [a, b], onde está definida a solução y, como sendo

$$x_0 = a < x_1 < x_2 < \dots < x_k = b$$

e  $\Delta x = \frac{b-a}{k}$ , o método de Runge Kutta de quarta ordem é dado por

$$y_{k+1} = y_k + \frac{1}{6} \left( m_0 + 2m_1 + 2m_2 + m_3 \right) \tag{6.3}$$

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>veja apêndice

em que

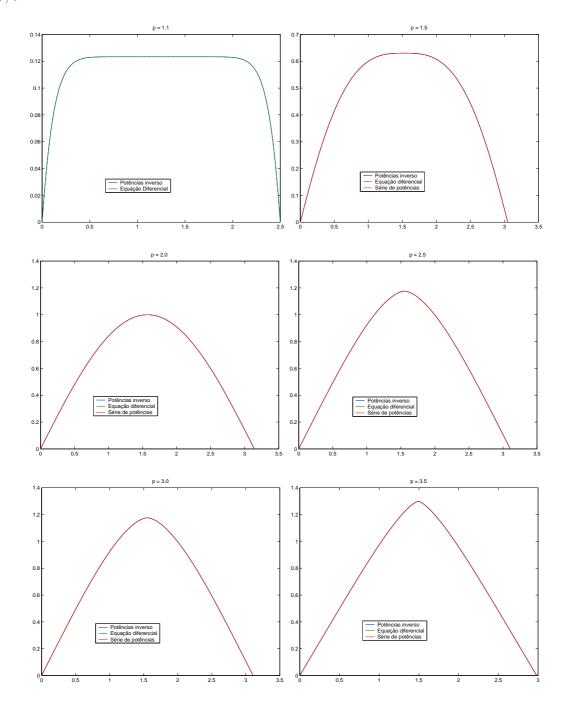
$$m_0 = \Delta x f(x_k, y_k)$$

$$m_1 = \Delta x f\left(x_k + \frac{\Delta x}{2}, y_k + \frac{m_0}{2}\right)$$

$$m_2 = \Delta x f\left(x_k + \frac{\Delta x}{2}, y_k + \frac{m_1}{2}\right)$$

$$m_3 = \Delta x f\left(x_{k+1}, y_k + m_2\right).$$

A seguir estão os gráficos obtidos para a função  ${\rm sen}_p$  para  $p=1,1;\ 1,5;\ 2,0;\ 2,5;\ 3.0$ e3,5:



# Capítulo 7

## Considerações Finais

Nesta seção apresentaremos alguns resultados que obtivemos para funções simétricas definidas em domínios simétricos e convexos. Acreditamos que os resultados que apresentamos aqui contribuirão no sentido de demonstrar a conjectura para domínios simétricos.

Na demonstração da conjectura para o caso em que  $\Omega$  é uma bola de  $\mathbb{R}^N$  utilizamos fortemente o fato que

$$\inf \frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} = \frac{\|\phi_n\|_{\infty}}{\|\phi_{n+1}\|_{\infty}} = \frac{\phi_n(0)}{\phi_{n+1}(0)}.$$
 (7.1)

Na verdade, caso mostremos (7.1) para um certo domínio  $\Omega$ , a demonstração da conjectura é feita da mesma forma, pois nesse caso teríamos

$$a_n = \|\phi_n\|_{\infty}$$

e não correríamos o risco de a sequência  $\frac{\phi_n}{a_n}$  convergir para zero.

A estrutura radial das soluções numa bola de  $\mathbb{R}^N$  facilitaram a prova, pois nesse caso tínhamos à nossa disposição uma expressão para as  $\phi_n$  em termos de integrais.

Para domínios mais gerais a conjectura fica em aberto.

#### 7.1 Domínios simétricos

Supondo que  $0 \in \Omega$ , seguindo a notação de [13] definimos

$$T_{\lambda} := \{x \in \mathbb{R}^N : x_1 = \lambda\}, \Omega_{\lambda} := \{x \in \Omega : x_1 < \lambda\}, \Omega^{\lambda} := \{x \in \Omega : x_1 > \lambda\}.$$

Se  $x=(x_1,x')$  denotamos  $x_{\lambda}=(2\lambda-x_1,x')$  o ponto correspondente a reflexão de x através de  $T_{\lambda}$ . Nesse caso, ainda definimos:

$$\Omega_{\lambda}^{r} := \{(2\lambda - x_1, x'), (x_1, x') \in \Omega_{\lambda}\}\$$

o refletido de  $\Omega_{\lambda}$  em relação a  $T_{\lambda}$ .

Se u for uma função real definida em  $\Omega$ , definimos  $u_{\lambda}(x) = u(x_{\lambda})$ . Se  $y = x_{\lambda}$  temos

$$\frac{\partial u_{\lambda}}{\partial x_1} = -\frac{\partial u}{\partial y_1} e \frac{\partial u_{\lambda}}{\partial x_i} = \frac{\partial u}{\partial y_i} \text{ se } i \neq 1.$$

Assim, obtemos que  $|\nabla u_{\lambda}(x)| = |\nabla u(y)|$  e, portanto,

$$\Delta_p u_\lambda(x) = \Delta_p u(y). \tag{7.2}$$

Suponha que  $\Omega \subset \mathbb{R}^N$  seja tal que

$$\Omega_0^r = \Omega^0$$

isto é, que  $\Omega$  seja simétrico em relação a  $T_0$ .

Seja u a solução do problema

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = f(x), & \text{em } \Omega, \\
u = 0, & \text{em } \partial\Omega.
\end{cases}$$
(7.3)

Suponha que  $f:\Omega\to\mathbb{R}$  satisfaça as seguintes propriedades:

- (P1)  $f(x) > 0 \text{ em } \Omega$ ;
- (P2) f é uma função simétrica em relação a  $T_0$ , isto é  $f(-x_1,\cdot)=f(x_1,\cdot)$ ;
- (P3)  $f(x_1, \cdot)$  é não decrescente em  $x_1$  para  $x_1 < 0$ .

#### Lema 38 Seja

$$a = dist(0, \partial\Omega \cap \{(x_1, 0)\}).$$

Dada f com as propriedades acima  $e - a < \lambda < 0$ , então  $f(x_1, x') \le f(2\lambda - x_1, x')$  para todo  $x_1 \in [-a, \lambda]$ .

**Prova.** Se  $\lambda \leq -\frac{a}{2}$  esse fato segue-se imediatamente da monotonicidade de f, pois nesse caso tem-se  $2\lambda - x_1 < 0$ :

$$-a \le x_1 \Rightarrow 2\lambda + a \ge 2\lambda - x_1$$

Como  $\lambda \leq -\frac{a}{2}$  temos que  $2\lambda + a \leq 0$ . Assim

$$x_1 < 2\lambda - x_1 < 0 \Rightarrow f(x_1, x') < f(2\lambda - x_1, x')$$

Caso  $\lambda > -\frac{a}{2}$  não podemos utilizar o fato de  $f(x_1,\cdot)$  ser crescente para  $x_1 < 0$  pois pode ocorrer  $2\lambda - x_1 > 0$  (bastaria tomar  $x_1 < 2\lambda$ ). Caso este fato ocorra, isto é,  $2\lambda - x_1 > 0$  teríamos

$$0 < 2\lambda - x_1 < -x_1$$
 (lembre-se que  $\lambda < 0$ ).

Sendo  $f(x_1,\cdot)$  crescente para  $x_1<0$  e simétrica em relação a  $T_0$  temos que  $f(x_1,\cdot)$  decrescente para  $x_1>0$ . Daí

$$f(x_1, x') = f(-x_1, x') < f(x_1, 2\lambda - x_1)$$

**Lema 39** Dado  $-a < \lambda < 0$  temos que  $u(x) \le u_{\lambda}(x)$  para todo  $x \in \Omega_{\lambda}$ 

**Prova.** De (7.2) e do lema (38) temos

$$-\Delta_p u_{\lambda}(x) = -\Delta_p u(y) = f(y) = f(2\lambda - x_1, x') \ge f(x_1, x') = f(x) = -\Delta_p u(x)$$

para todo  $x \in \Omega_{\lambda}$ .

Observe que se  $x \in \partial\Omega \cap \partial\Omega_{\lambda}$  temos  $u(x) = 0 \le u(2\lambda - x_1, x')$ . Por outro lado, se  $x \in \partial\Omega_{\lambda} \cap T_{\lambda}$  então  $u(x) = u(\lambda, x') = u_{\lambda}(x)$ . Assim obtemos

$$\begin{cases}
-\Delta_p u(x) \leq -\Delta_p u_{\lambda}(x), & \text{em } \Omega_{\lambda} \\
u(x) \leq u_{\lambda}(x), & \text{em } \partial \Omega_{\lambda}.
\end{cases}$$
(7.4)

Segue-se do princípio da comparação que  $u(x) \leq u_{\lambda}(x)$  para todo  $x \in \Omega_{\lambda}$ .

**Teorema 40** Suponha que f satisfaça (P1),(P2) e (P3). Se u for solução de (7.3) então u também satisfaz (P1),(P2) e (P3).

**Prova.** A propriedade (P1) segue diretamente do princípio da comparação.

Mostraremos inicialmente que u é simétrica em relação a  $T_0$ . Com a notação acima temos que se

$$u_0(x) = u_0(-x_1, x') := u(-x_1, x')$$

então, como u é solução de (7.3), seguem de (7.2) e da simetria de f as seguintes igualdades

$$-\Delta_p u_\lambda(x) = -\Delta_p u(y) = f(y) = f(-x_1, x') = f(x_1, x')$$
 para todo  $x \in \Omega_0$ .

Observe que se  $x \in \partial \Omega_0 \cap \partial \Omega$  então  $(-x, x') \in \Omega$  e temos que  $u(x) = 0 = u(-x_1, x') = u_0(x)$ . Por outro lado, se  $x \in \partial \Omega_0 \cap T_0$  então  $u(x) = u(0, x') = u_0(x)$ . Assim temos que

$$\begin{cases}
-\Delta_p u(x) = -\Delta_p u_0(x), & \text{em } \Omega_0 \\
u(x) = u_0(x), & \text{em } \partial \Omega_0.
\end{cases}$$
(7.5)

Segue do princípio da comparação que

$$u(x) = u_0(x) \Rightarrow u(x_1, x') = u(-x_1, x')$$

e portanto u é simétrica em relação a  $\Omega_0$ .

A verificação da propriedade (P3) segue do lema (39) da seguinte forma:

dados 
$$x_1 < \tilde{x_1} < 0$$
, tome  $\lambda = \frac{x_1 + \tilde{x_1}}{2}$ . daí  $x_1 < \lambda < 0$  e obtemos

$$u(x_1, x') \le u(2\lambda - x_1, x') = u(\tilde{x_1}, x')$$

e o teorema está demonstrado 

.

O teorema anterior pode ser facilmente demonstrado se supormos as mesmas hipóteses numa coordenada  $x_i$  qualquer de  $x=(x_1,\cdots,x_N)$ . Desse modo, se estamos trabalhando com um domínio que é simétrico em relação a cada hiperplano coordenado temos que  $u(x_i,\cdot)$  será crescente (para  $x_i<0$ ) e u será simétrica em relação a cada um dos hiperplanos coordenados. Nesse caso o máximo de u deve ocorrer em x=0.

Desse modo, se definimos uma sequência,  $\phi_n(x)$ , de funções recursivamente por

$$\begin{cases}
-\Delta_p \phi_{n+1} = w(x) \phi_n^{p-1}, \text{ em } \Omega \\
\phi_{n+1} = 0, \text{ em } \partial \Omega
\end{cases}$$

 $\begin{cases} -\Delta_p\phi_{n+1}&=~w(x)\phi_n^{p-1},~\text{em}~\Omega\\ \phi_{n+1}&=~0,~\text{em}~\partial\Omega \end{cases}$ com  $\phi_0=1$  e w satisfazendo (P1),(P2) e (P3), teremos, pelo que foi descrito acima, que cada  $\phi_n$  assumirá seu máximo em 0 e que  $\phi(x_i,x')$  é não decrescente para x' fixado e  $-a \le x_i \le 0.$ 

Assim, na esperança de se mostrar que (7.1) ocorre, encontramos que cada  $\phi_n$  assume seu máximo em x=0, isto é, a segunda desigualdade de (7.1) é verdadeira. Observamos numericamente no caso em que  $\Omega = [0, 1] \times [0, 1]$  que a igualdade (7.1) ocorre. No entanto não conseguimos demonstrar tal fato.

Os cálculos acima nos indicam um caminho possível para demonstrar a conjectura para o caso em que  $\Omega$  é simétrico, convexo e com um peso satisfazendo (P1),(P2) e (P3), o que nos norteia e motiva pesquisas futuras.

#### 7.2Uma generalização

Na construção das sequências  $\gamma_n$ ,  $\Gamma_n$  e  $\nu_n$ , realizada no Capítulo 2, tomamos  $\phi_0 \equiv 1$ . Entretanto, com algumas adaptações, podemos tomar  $\phi_0 > 0$  mais geral. Poderíamos enunciar o teorema a seguir, cuja demonstração seria simplesmente uma adaptação daquela apresentada para o Teorema 3:

**Teorema 41** A sequência  $(\phi_n)_{n\in\mathbb{N}}$  satisfaz

$$0 < \phi_n \leqslant \left\| \frac{\phi_1}{\phi_0} \right\|_{\infty} \phi_{n-1} \quad em \ \Omega$$

para todo  $n \geqslant 1$ .

Se  $\phi_0$  é escolhida de modo que inf $\phi_0>0$  temos que  $\gamma_n$  estará bem definida pois neste caso teremos:

$$\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}} \ge \frac{1}{\left\|\frac{\phi_1}{\phi_0}\right\|_{\infty}} \ge \frac{1}{\|\phi_1\|_{\infty}} \frac{1}{\|\frac{1}{\phi_0}\|_{\infty}} \frac{1}{\|\phi_1\|_{\infty}} = \frac{1}{\|\phi_1\|_{\infty}} \inf \phi_0 > 0.$$

Os demais teoremas deste capítulo seguiriam naturalmente.

A sequência  $(a_n)$  seria definida da mesma forma, entretanto tomaríamos

$$a_1 = \left\| \frac{\phi_1}{\phi_0} \right\|_{\infty}$$
.

Neste caso a sequência  $u_n := \frac{\phi_n}{a_n}$  seria tal que

$$u_n \leqslant \|\phi_0\|_{\infty} \frac{\phi_n}{\|\phi_n\|_{\infty}} \leqslant \|\phi_0\|_{\infty}.$$

Deste modo, a demonstração que apresentamos para o caso radial no Capítulo 3 poder ser generalizada para uma função  $\phi_0$  radial que seja crescente. Demonstramos que a função

$$\frac{\phi_n}{\phi_{n+1}}$$

é estritamente crescente quando  $\phi_0 \equiv 1$  e com este fato garantimos que  $||u_n||_{\infty} = 1$ . Na demonstração deste resultado o fundamental foi que para n=0 o resultado era verdadeiro, pois assim pudemos utilizar indução matemática. Caso tomemos  $\phi_0$  sendo radialmente crescente, o Teorema 23 continua sendo válido, pois neste caso teríamos:

$$\left(\frac{\phi_0}{\phi_1}\right)' = \frac{\phi_0'\phi_1 - \phi_0\phi_1'}{\phi^2} > 0.$$

uma vez que  $\phi_0', \phi_1 > 0$  e  $\phi_1' < 0$ .

#### Apêndice

#### A. 1. Identidade de Picone

**Teorema 42** (Identidade de Picone) Sejam v > 0 e  $u \ge 0$  funções diferenciáveis em  $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ . Denote

$$L(u,v) = |\nabla u|^p + (p-1)\frac{u^p}{v^p}|\nabla v|^p - p\frac{u^{p-1}}{v^{p-1}} - \nabla u|\nabla v|^{p-2}\nabla v$$

e

$$R(u,v) = |\nabla u|^p - \nabla \left(\frac{u^p}{v^{p-1}}\right) |\nabla v|^{p-2} \nabla v.$$

Então

$$L(u, v) = R(u, v)$$

Além disso,  $L(u,v) \geq 0$  e L(u,v) = 0 em quase todo  $x \in \Omega$  se e só se  $\nabla \left(\frac{u}{v}\right) = 0$  em quase todo  $\Omega$ , ou seja u = kv para alguma constante k em  $\Omega$ .

Prova. Veja [1].

# A.2. Alguns resultados sobre $-\Delta_p$

Apresentaremos aqui vários resultados clássicos sobre  $-\Delta_p$ . As demonstrações desses fatos podem ser encontradas em [17], [25], [33], [23], [2] ou, de forma mais sintética, em [29].

Seja  $\Omega \subset \mathbb{R}^N$  um aberto limitado e  $f \in L^{p'}(\Omega)$ . Dizemos que  $u \in W_0^{1,p}(\Omega)$  é solução fraca para o problema

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = f(x), & x \in \Omega, \\
u = 0, & x \in \partial\Omega
\end{cases}$$
(7.6)

se

$$\int_{\Omega} \left( |\nabla u|^{p-2} \nabla u \nabla \varphi - f \varphi \right) dx = 0, \forall \varphi \in W_0^{1,p} \left( \Omega \right).$$

Teorema 43 (Existência, unicidade e regularidade) O problema (7.6) possui uma única solução fraca  $u \in W_0^{1,p}(\Omega)$ . Além disso, se  $f \in L^{\infty}(\Omega)$  então  $u \in W_0^{1,p}(\Omega) \cap C^{1,\alpha}(\Omega)$  para algum  $0 < \alpha < 1$ .

**Teorema 44** Considere o operador  $-\Delta_p: W^{-1,p}(\Omega) \to W_0^{1,p}(\Omega)$  e o seu inverso  $(-\Delta_p)^{-1}: W^{-1,p}(\Omega) \to W_0^{1,p}(\Omega)$  em que  $\Omega \subset \mathbb{R}^N$  é um conjunto limitado. Então:

- (i)  $-\Delta_p$  é uniformemente contínuo em conjunto limitados;
- (ii)  $(-\Delta_p)^{-1}$  é contínuo.
- (iii) O operador

$$(-\Delta_p)^{-1}: W^{-1,p}\left(\Omega\right) \to W_0^{1,p}\left(\Omega\right) \hookrightarrow L^p\left(\Omega\right).$$

é compacto.

# A. 3. Solução do problema de Dirichlet no caso radial

**Teorema 45** Suponha que em (7.6) tenhamos  $\Omega = B_R(0)$ , isto é, a bola centrada na origem de raio R e f radial, isto é, f(x) = f(r), em que r = |x|. Então a única solução de (7.6) é dada por

$$u(r) = \int_{r}^{R} \psi_{p'} \left( \left( \frac{s}{\theta} \right)^{N-1} f(s) ds \right) d\theta$$
 (7.7)

em que  $\psi_{p'}$  é a inversa de  $\psi_p(t) = |t|^{p-2}t$ .

**Prova.** Para demonstrar o teorema acima, precisamos da expressão radial de  $\Delta_p u$ . Um cálculo direto mostra que se u(x) = u(r) então:

$$\frac{\partial}{\partial x_i} \left( u \left( r \right) \right) = \frac{u'(r)}{r} x_i$$

o que implica que  $|\nabla u|^{p-2}\nabla u=|u'(r)|^{p-2}u'(r)\frac{x}{r}=\psi_p\left(u'(r)\right)\frac{x}{r}$ . Também um cálculo direto nos mostra que

$$\sum_{i=1}^{N} \frac{\partial}{\partial x_i} \left( |\nabla u|^{p-2} \nabla u \right) = \sum_{i=1}^{N} \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \psi_p \left( u'(r) \right) \frac{x_i}{r} \right)$$
$$= \frac{d}{dr} \psi_p \left( u'(r) \right) + \frac{N-1}{r} \psi_p \left( u'(r) \right)$$

Assim, podemos escrever a equação (7.6) na seguinte forma radial:

$$-\left(\psi_p\left(u'(r)\right) + \frac{N-1}{r}\psi_p\left(u'(r)\right)\right) = f(r)$$

que pode ser reescrita da seguinte maneira:

$$- (r^{N-1}\psi_p(u'(r)))' = r^{N-1}f(r)$$

Como a solução  $u\in C^{1,\alpha}\left(\Omega\right)$  é radial devemos ter u'(0)=0. Integrando de 0 a r obtemos:

$$-\psi_p\left(u'(r)\right) = \int_0^r \left(\frac{s}{r}\right)^{N-1} f(s)ds$$

donde obtemos:

$$-u'(r) = \psi_{p'}\left(\int_0^r \left(\frac{s}{r}\right)^{N-1} f(s)ds\right).$$

Finalmente, como u(R) = 0, obtemos integrando de r a R:

$$u(r) = \int_{r}^{R} \psi_{p'} \left( \int_{0}^{\theta} \left( \frac{s}{\theta} \right)^{N-1} f(s) ds \right).$$

Logo a única solução de 7.6 é dada por (7.7) nesse caso.

### A. 4. Princípios da comparação e do máximo

**Teorema 46** (Princípio do Máximo Forte) Suponha que  $\Omega$  seja conexo e que  $v \in W_0^{1,p}(\Omega) \cap C^0(\Omega)$  satisfaça a seguinte designaldade:

$$-\Delta_p v \ge 0, \qquad v \ge 0 \ em \ \Omega.$$

Então ocorrem exatamente uma das seguintes possibilidades:

$$v \equiv 0 \ em \ \Omega \ ou \ v > 0 \ em \ \Omega.$$

**Prova.** Para demonstrar o teorema acima precisaremos de uma desigualdade do tipo Harnack, cuja demonstração pode ser vista em [13]:

**Lema 47** (Designal dade do tipo Harnack) Suponha que  $v \in W_0^{1,p}(\Omega) \cap C^0(\Omega)$  satisfaça

$$-\Delta_p v \ge 0, \qquad v \ge 0 \ em \ \Omega. \tag{7.8}$$

Seja  $x_0 \in \Omega$ ,  $\delta > 0$  com

$$\overline{B(x_0, 5\delta)} \subseteq \Omega \ e \ s > 0$$

em que

$$s < \frac{N(p-1)}{N-p}$$
 se  $p \le N$  e  $s \le \infty$  se  $p > N$ .

Então existe uma constante c>0 que depende de  $N,p,s,\Lambda$  e  $\delta$  tal que

$$||v||_{L^s(B(x_0,2\delta))} \le c\delta^{\frac{N}{x}} \inf_{B(x_0,\delta)} v.$$

A demonstração que apresentamos aqui do teorema 46 pode ser vista em [13].

Caso v>0 em  $\Omega$  não há o que demonstrar. Suponha que exista  $x_0\in\Omega$  tal que  $v(x_0)=0$  e defina

$$O = \{x \in \Omega : v(x) = 0\}$$

temos que O é não vazio e fechado em  $\Omega$  por sua definição.

Como  $\Omega$  é aberto existe  $\delta>0$  tal que  $\overline{B(x_0,5\delta)}\subset\Omega$ . Pela desigualdade de Harnack temos que existem c>0 e s>0 tais que

$$||v||_{L^s(B(x_0,2\delta))} \le c\delta^{\frac{N}{x}} \inf_{B(x_0,\delta)} v.$$

Como  $v \ge 0$  em  $\Omega$  e  $v(x_0) = 0$  temos que  $\inf_{B(x_0,\delta)} v = 0$  e portanto

$$\int_{B(x_0,2\delta)} |v(x)|^s dx = 0.$$

Uma vez que  $v \ge 0$  é contínua temos que

$$v \equiv 0 \text{ em } B(x_0, 2\delta).$$

logo, temos que O é aberto em  $\Omega$ . Segue que  $O = \Omega$  pois  $\Omega$  é conexo.

**Teorema 48** (Princípio da Comparação) Suponha que  $u_i \in C^{1,\alpha}(\Omega)$  são tais que (no sentido fraco):

$$-\Delta_p u_1 \leq \Delta_p u_2, \quad em \ \Omega$$
$$u_1 \leq u_2, \quad em \ \partial \Omega.$$

 $Ent\~ao$ 

$$u_1 \leq u_2 \ em \ \Omega.$$

**Prova.** A prova que apresentamos aqui pode ser vista em [12].

Para simplificar a exposição, denotemos  $h_{i}\in C\left(\Omega\right),i=1,2$  tais que

$$-\Delta_p u_i = h_i.$$

Por hipótese temos que

$$h_1 - h_2 \leq 0 \text{ em } \Omega.$$

Considere  $(u_1 - u_2)^+ = \max\{u_1 - u_2, 0\} \ge 0$ . Como  $u_i \in C^{1,\alpha}(\overline{\Omega})$  e  $u_1 \le u_2$  em  $\partial \Omega$  temos que

$$(u_1 - u_2)^+ \in W^{1,p}\left(\overline{\Omega}\right)$$

e

$$(u_1 - u_2)^+ = 0 \text{ em } \partial\Omega.$$

Assim:

$$(u_1 - u_2)^+ \in W_0^{1,p}\left(\overline{\Omega}\right).$$

Como

$$\nabla (u_1 - u_2)^+ = \begin{cases} \nabla (u_1 - u_2), & \text{se } u_1 > u_2 \\ 0, & \text{se } u_1 \le u_2 \end{cases}$$

e  $h_1 - h_2 \leq 0$  em  $\Omega$  temos:

$$0 \ge \int_{\Omega} (h_1 - h_2)(u_1 - u_2)^+ dx$$

$$\int_{\Omega} (|\nabla u_1|^{p-2} \nabla u_1 - |\nabla u_2|^{p-2} \nabla u_2) \nabla (u_1 - u_2)^+ dx$$

$$= \int_{u_1 \ge u_2} (|\nabla u_1|^{p-2} \nabla u_1 - |\nabla u_2|^{p-2} \nabla u_2) \nabla (u_1 - u_2) dx.$$

Para concluir a prova utilizaremos o seguinte lema:

Lema 49 Seja  $H: \mathbb{R}^N \times \mathbb{R}^N \to \mathbb{R}$  definida por

$$H(x,y) = \begin{cases} (|y|^{p-2}y - |x|^{p-2}x)(y-x), & se \quad x \neq y \\ 0, & se \quad x = y. \end{cases}$$

 $Ent\tilde{a}o$ 

$$H(x,y) \ge 0 \forall (x,y) \in \mathbb{R}^N \times \mathbb{R}^N \ e \ H(x,y) > 0, \ se \ x \ne y$$

Prova. Utilizando a desigualdade de Cauchy-Schwarz temos, pelo lema acima que

$$H(x,y) = (|y|^{p-2}y - |x|^{p-2}x)(y - x)$$

$$= |y|^p - |y|^{p-2}\langle y, x \rangle + |x|^p - |x|^{p-2}\langle x, y \rangle$$

$$\geq |y|^p - |y|^{p-1}\langle x, y \rangle + |x|^p - |x|^{p-1}\langle x, y \rangle$$

$$\geq (|y|^{p-1} - |x|^{p-1})(|x| - |y|)$$

Uma vez que a função  $t \to t^{p-1}$  é estritamente crescente, temos que se  $|x| \neq |y|$  então  $|y|^{p-1} - |x|^{p-1}$  e |x| - |y| ambos não nulos e possuem o mesmo sinal. Portanto H(x,y) > 0 se  $x \neq y$  e o lema está demonstrado.

Utilizando o lema acima

$$0 \le \int_{u_1 > u_2} (|\nabla u_1|^{p-2} \nabla u_1 - |\nabla u_2|^{p-2} \nabla u_2) \nabla (u_1 - u_2) dx \le 0.$$

logo

$$\int_{u_1>u_2} (|\nabla u_1|^{p-2} \nabla u_1 - |\nabla u_2|^{p-2} \nabla u_2) \nabla (u_1 - u_2) dx = 0.$$

Se denotarmos  $\Omega_0 := \{x \in \Omega : u_1(x) > u_2(x)\}$  temos duas possibilidades

(i)  $\Omega_0$  é vazio ou

(ii)  $\nabla u_1 = \nabla u_2$ .

■.

Temos que (ii) não ocorre, pois nesse caso teríamos  $u_2 = u_1 + c$ , em que c é uma constante. Como em  $\partial \Omega_0$  temos  $u_1 = u_2$  por continuidade segue que c = 0 e portanto  $u_1 = u_2$  em  $\Omega_0$  o que contradiz  $u_1 > u_2$ . Segue que  $\Omega_0 = \emptyset$  e o teorema está demonstrado

#### A. 5. Existência de autovalores

Apresentamos nessa seção os principais resultados sobre existência e propriedades dos autovalores de  $-\Delta_p$ :

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = \lambda |u|^{p-2} u, & x \in \Omega, \\
u = 0, & x \in \partial \Omega
\end{cases}$$
(7.9)

**Teorema 50** Existe uma sequência  $(\lambda_n, u_n)$  que verifica (7.9) tal que  $\lambda_n > 0$  e  $\lambda_n \to \infty$ . Além disso, o menor autovalor,  $\lambda_1$ , possui a seguinte caracterização variacional

$$\lambda_{1} = \inf \left\{ \frac{\int_{\Omega} |\nabla u|^{p} dx}{\int_{\Omega} |u|^{p} dx} : 0 \not\equiv u \in W_{0}^{1,p}(\Omega), \right\}$$
$$= \inf \left\{ \int_{\Omega} |\nabla u|^{p} dx : u \in W_{0}^{1,p}(\Omega), \int_{\Omega} |u|^{p} dx = 1 \right\}.$$

A demonstração do teorema acima pode ser vista em [29].

Um problema em aberto é saber se a sequência  $(\lambda_n)$  acima, construída em [29], contém todos os autovalores de  $-\Delta_p$ . Uma resposta parcial para essa questão foi dada para o caso N=1 e para o caso radial.

São conhecidos os seguintes resultados a respeito do primeiro autovalor (veja [25]):

#### Teorema 51 (Propriedades de $\lambda_1$ )

- (i) Se  $\lambda_1$  é o primeiro autovalor de  $-\Delta_p$ . Então toda primeira autofunção  $u_1$  correspondente a  $\lambda_1$  não muda de sinal em  $\Omega$ , isto é  $u_1 > 0$  ou  $u_1 < 0$  em  $\Omega$ .
- (ii)  $\lambda_1$  é simples, isto é, se u, v são autofunções associadas a  $\lambda_1$  então existe  $k \in \mathbb{R}^N$  tal que

$$u = kv$$
.

- (iii) Se w é uma autofunção correspondente a  $\lambda > 0, \lambda \neq \lambda_1$  então w muda de sinal em  $\Omega$ .
- (iv)  $\lambda_1$  é isolado, isto é  $\lambda_1$  é o único autovalor em [0, a] para algum  $a > \lambda_1$ .

O caso p=2 possui uma propriedade bastante útil a respeito das autofunções que é enunciado a seguir.

**Teorema 52** Quando p=2, existe uma base ortonormal  $\{u_k\}_{k=1}^{\infty}$  de  $L^2(\Omega)$ , em que  $u_k \in W_0^{1,2}(\Omega)$  é uma autofunção correspondente a  $\lambda_k$ .

A demonstração do teorema acima pode ser vista em [15].

#### A. 6. Função Beta

A função beta,  $B: \mathbb{R} \times \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ , é definida da seguinte forma:

$$B(x,y) = \int_0^1 (1-t)^{x-1} t^{y-1} dt.$$

O teorema a seguir apresenta as principais propriedades da função beta. A demonstração dessas propriedades podem ser vistas em [5].

**Teorema 53** (Propriedades da Função beta) Seja  $\Gamma: \mathbb{R} \to \mathbb{R}$  a função gama clássica, isto é

$$\Gamma(x) = \int_0^\infty e^{-t} t^{m-1} dt$$

 $Ent\tilde{a}o$ 

(i) 
$$B(x,y) = \frac{\Gamma(x)\Gamma(y)}{\Gamma(x+y)}$$

(ii) Se 
$$0 < x < 1$$
 então  $B(x, 1-x) = \Gamma(x)\Gamma(1-x) = \frac{\pi}{sen(\pi x)}$ 

## A. 7. Alguns resultados sobre $sen_p$

Considere as funções

$$f(s) = \int_0^s \frac{dt}{\left(1 - \frac{t^p}{p-1}\right)^{\frac{1}{p}}}, g(s) = \int_s^{\sqrt[p]{p-1}} \frac{dt}{\left(1 - \frac{t^p}{p-1}\right)^{\frac{1}{p}}}, h(s) = \int_0^s \frac{dt}{1 - \frac{t^p}{p-1}}$$

em que  $f(s), g(s), h(s) \in [0, \frac{\pi_p}{2}].$ 

Definimos as funções  $\operatorname{sen}_p, \cos_p \operatorname{e} \tan_p \operatorname{como} \operatorname{sendo}$ , respectivamente, as inversas das funções acima (veja [26]) e assim, podemos escrever:

$$x = \int_0^{\operatorname{Sen}_p x} \frac{dt}{\left(1 - \frac{t^p}{p - 1}\right)^{\frac{1}{p}}}, x = \int_{\cos_p x}^{\sqrt[p]{p - 1}} \frac{dt}{\left(1 - \frac{t^p}{p - 1}\right)^{\frac{1}{p}}} e \ x = \int_0^{\tan_p x} \frac{dt}{1 - \frac{t^p}{p - 1}}$$

para  $x \in \left[0, \frac{\pi_p}{2}\right]$ .

**Teorema 54** São válidas as seguintes relações:

$$\frac{d}{dx}\tan_p x = 1 + \frac{\tan_p^p x}{p-1} \,, (7.10)$$

$$\frac{d}{dx}\tan_p(x) = 1 + \frac{\tan_p^p x}{p-1},$$
(7.11)

$$\frac{sen_p^p x}{p-1} + \frac{\cos_p^{p'} x}{p'-1} = 1, (7.12)$$

$$\tan_{p} x = \frac{sen_{p}x}{\sqrt[p]{p-1} \left(\cos_{n'} x\right)^{p'-1}} = \frac{sen_{p}x}{sen'_{p}x}$$
 (7.13)

para todo  $x \in \left[0, \frac{\pi_p}{2}\right]$ .

**Prova.** Para demonstrarmos (7.10), basta observamos que da regra de Leibnitz

$$x = \int_0^{\tan_p x} \frac{dt}{1 - \frac{t^p}{p - 1}}$$

implica que

$$1 = x = \frac{1}{1 - \frac{\tan_p^p x}{p - 1}} \frac{d}{dx} \tan_p x.$$

Para demonstrar 7.12 e 7.13, faremos mudanças de variáveis adequadas nas integrais que definem as funções  $\operatorname{sen}_p$  e  $\operatorname{tan}_p$ .

Denotando  $s = \operatorname{sen}_p x$ , podemos escrever

$$x = \int_0^s \frac{dt}{\left(1 - \frac{t^p}{p-1}\right)^{\frac{1}{p}}}$$

Fazendo a mudança de variável

$$\frac{t^p}{p-1} + \frac{\tau^{p'}}{p'-1} = 1, \text{ temos } p't^{p-1}dt + p\tau^{p'-1}d\tau = 0.$$

Denotando  $k = \left[ (p'-1) \left( 1 - \frac{s^p}{p-1} \right) \right]^{\frac{1}{p'}}$ , obtemos:

$$\int_{0}^{s} \frac{dt}{\left(1 - \frac{t^{p}}{p-1}\right)^{\frac{1}{p}}} = \int_{p'\sqrt{p'-1}}^{k} \frac{-\frac{p\tau^{p'-1}}{p't^{p-1}}}{\left(\frac{\tau^{p'}}{p'-1}\right)^{\frac{1}{p}}} d\tau$$

$$= \int_{k}^{p'\sqrt{p'-1}} \frac{p\tau^{p'-1}}{p't^{p-1}\frac{\frac{p'}{p}}{p'\sqrt{p'-1}}} d\tau.$$

Vamos verificar que

$$\frac{p\tau^{p'-1}}{p't^{p-1}\frac{\frac{p'}{p}}{\sqrt[p'-1]}} = \frac{1}{\left[\left(1 - \frac{\tau^{p'}}{p'-1}\right)\right]^{\frac{1}{p'}}}.$$
(7.14)

Como  $p = \frac{p'}{p'-1}, \frac{p}{p'} = \frac{1}{p'-1}$  e  $p-1 = \frac{p'}{p'-1} - 1 = \frac{1}{p'-1}$ , temos

$$\frac{p\tau^{p'-1}}{p't^{p-1}\frac{\frac{p'}{p'}}{\frac{p'}{p'-1}}} = \frac{p}{p'}\sqrt[p]{p'-1}\frac{\tau^{p'-1-\frac{p'}{p}}}{t^{p-1}} = \frac{\sqrt[p]{p'-1}}{p'-1}\frac{1}{t^{p-1}}$$

$$= (q-1)^{\frac{1}{p}-1}\frac{1}{t^{p-1}} = \frac{1}{(q-1)^{\frac{p-1}{p}}t^{\frac{1}{p'-1}}}$$

$$= \frac{1}{(q-1)^{\frac{1}{p'}}t^{\frac{1}{p'-1}}}.$$

Por outro lado, pela mudança de variável que fizemos acima temos,

$$t = (p-1)^{\frac{1}{p}} \left( 1 - \frac{\tau^{p'}}{p'-1} \right)^{\frac{1}{p}} = \frac{1}{(p'-1)^{\frac{p'-1}{p'}}} \left( 1 - \frac{\tau^{p'}}{p'-1} \right)^{\frac{p'-1}{p'}}$$

e daí

$$t^{\frac{1}{p'-1}} = \frac{1}{(p'-1)^{\frac{1}{p'}}} \left( 1 - \frac{\tau^{p'}}{p'-1} \right)^{\frac{1}{p'}}.$$

De modo que obtemos

$$\frac{p\tau^{p'-1}}{p't^{p-1}\frac{\tau^{\frac{p'}{p}}}{\sqrt[p]{p'-1}}} = \left(1 - \frac{\tau^{p'}}{p'-1}\right)^{\frac{1}{p'}}$$

e (7.14) está verificada. Assim, podemos escrever

$$\int_0^s \frac{dt}{\left(1 - \frac{t^p}{p-1}\right)^{\frac{1}{p}}} = \int_k^{\frac{p'}{\sqrt{p'-1}}} \frac{d\tau}{\left(1 - \frac{\tau^{p'}}{p'-1}\right)^{\frac{1}{p'}}}$$

Por definição temos

$$\cos_p x = k = \left[ (p' - 1) \left( 1 - \frac{s^p}{p - 1} \right) \right]^{\frac{1}{p'}} = \left[ (p' - 1) \left( 1 - \frac{\sin_p^p x}{p - 1} \right) \right]^{\frac{1}{p'}},$$

para todo  $x \in \left[0, \frac{\pi_p}{2}\right]$ , donde segue (7.12).

Para mostrar (7.13) observe que podemos escrever

$$x = \int_0^{\sin_p x} \frac{dt}{\left(1 - \frac{t^p}{p-1}\right)^{\frac{1}{p}}} = \sqrt[p]{p-1} \int_0^{\frac{\sin_p x}{\sqrt[p]{p-1}}} \frac{dt}{\left(1 - t^p\right)^{\frac{1}{p}}}$$

Efetuando a mudança de coordenadas

$$t^p = \frac{\tau^p}{1 + \tau^p}, \tau^p = \frac{t^p}{1 - t^p}$$

temos

$$dt = \left(\frac{t}{\tau}\right)^{p+1} d\tau.$$

Denotando  $m = \frac{\frac{\operatorname{Sen}_{p} x}{\frac{p' - 1}{p - 1}}}{\left(1 - \frac{\operatorname{Sen}_{p}^{p} x}{p - 1}\right)^{\frac{1}{p}}} = \frac{\frac{\operatorname{Sen}_{p} x}{\frac{p' - 1}{p - 1}}}{\left(\frac{\cos^{p'} x}{\frac{p'}{p - 1}}\right)^{\frac{1}{p}}} \text{ temos:}$ 

$$\sqrt[p]{p-1} \int_0^{\frac{\sin_p x}{\sqrt[p]{p-1}}} \frac{dt}{(1-t^p)^{\frac{1}{p}}} = \sqrt[p]{p-1} \int_0^m \frac{\left(\frac{t}{\tau}\right)^{p+1}}{\left(\frac{t^p}{\tau^p}\right)^{\frac{1}{p}}} d\tau = \sqrt[p]{p-1} \int_0^m \left(\frac{t}{\tau}\right)^p d\tau \\
= \sqrt[p]{p-1} \int_0^m \frac{1}{1+\tau^p} d\tau.$$

Por outro lado, podemos escrever:

$$x = \int_0^{\tan_p x} \frac{dt}{1 - \frac{t^p}{p-1}} = \sqrt[p]{p-1} \int_0^{\frac{\tan_p x}{\sqrt[p]{p-1}}} \frac{dt}{1 - t^p}.$$

De modo que:

$$\frac{\frac{\text{sen}_{p}x}{\sqrt[p]{p-1}}}{\left(\frac{\cos^{p'}, x}{p'-1}\right)^{\frac{1}{p}}} = m = \frac{\tan_{p} x}{\sqrt[p]{p-1}}$$

e assim

$$\tan_p x = \frac{\sin_p x}{\frac{\left(\cos_{p'} x\right)\frac{p'}{p}}{\left(p'-1\right)^{\frac{1}{p}}}} = \frac{\sin_p x}{\left(p-1\right)^{\frac{1}{p}} \left(\cos_{p'} x\right)^{p'-1}}.$$

e portanto (7.13) está demonstrada.

### A. 7. 1. Série de potências para $sen_p$

Se 
$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n$$
 e  $g(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \alpha_n x^n$  tal que  $a_0 = \alpha_0 = 1$  e  $g(x) = f(x)^p$  então

$$\alpha_n = \frac{1}{n} \sum_{k=0}^{n-1} (p(n-k) - k) \alpha_k a_{n-k}$$
 (7.15)

Veja [26].

Utilizando (7.15) obtemos uma fórmula de recorrência que nos fornece a expressão dos coeficientes da série de potências de  $x^p$  para  $\tan_p$ .

Procedendo formalmente, suponha que

$$\tan_p x = x + a_1 x^{p+1} + a_2 x^{2p+1} + a_3 x^{3p+1} + \dots = x \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^{np}$$
 (7.16)

e

$$\tan_p^p x = \left(x \sum_{n=0}^\infty a_n x^{np}\right)^p = x^p \sum_{n=0}^\infty \alpha_n x^{np}$$

$$(7.17)$$

em que  $a_0 = 1$ .

Assim:

$$\frac{d}{dx}\tan_p x = 1 + (p+1)a_1x^p + (2p+1)a_2x^{2p} + (3p+1)a_3x^{3p} + \dots = \sum_{n=0}^{\infty} (np+1)a_nx^{np}.$$

Por (7.10) temos que

$$1 + \sum_{n=1}^{\infty} (np+1)a_n x^{np} = \sum_{n=0}^{\infty} (np+1)a_n x^{np} = \frac{d}{dx} \tan_p x$$
$$= 1 + \frac{\tan_p^p x}{p-1} = 1 + \frac{1}{p-1} x^p \sum_{n=0}^{\infty} \alpha_n x^{np},$$

daí

$$\frac{1}{p-1} \sum_{n=0}^{\infty} \alpha_n x^{(n+1)p} = \frac{1}{p-1} x^p \sum_{n=0}^{\infty} \alpha_n x^{np}$$
$$= \sum_{n=1}^{\infty} (np+1) a_n x^{np} = \sum_{n=0}^{\infty} ((n+1)p+1) a_{n+1} x^{(n+1)p}$$

e portanto temos a seguinte relação entre  $a_n$  e  $\alpha_n$ :

$$a_{n+1} = \frac{\alpha_n}{[(n+1)p+1](p-1)},$$
(7.18)

em que  $\alpha_0 = a_0 = 1$ .

Suponha que

$$\operatorname{sen}_{p} x = x \left[ 1 + b_{1} x^{p} + b_{2} x^{2p} + \dots \right) = x \sum_{n=0}^{\infty} b_{n} x^{np} = \sum_{n=0}^{\infty} b_{n} x^{np+1},$$

em que  $b_0 = 1$ , daí

$$\frac{d}{dx}\operatorname{sen}_{p}x = b_{0} + (p+1)b_{1}x^{p} + (2p+1)b_{2}x^{2p} + \dots = \sum_{n=0}^{\infty} (np+1)b_{n}x^{np}.$$

Por (7.10) temos  $\operatorname{sen}_{p} x = \tan_{p} x \frac{d}{dx} \operatorname{sen}_{p} x$  e assim:

$$x \sum_{k=0}^{\infty} b_k x^{kp} = \sum_{k=0}^{\infty} b_k x^{kp+1}$$

$$= \left( x \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^{np} \right) \left( \sum_{m=0}^{\infty} (mp+1) b_m x^{mp} \right)$$

$$= x \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} (mp+1) a_n b_m x^{(n+m)p}.$$

Donde temos

$$\sum_{k=0}^{\infty} b_k x^{kp} = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} (mp+1) a_n b_m x^{(n+m)p}.$$

Daí:

$$b_k = \sum_{i=0}^{k} (ip+1)a_{k-i}b_i = \sum_{i=0}^{k-1} (ip+1)a_{k-i}b_i + (kp+1)b_k$$

e obtemos a seguinte relação de recorrência:

$$b_k = -\frac{1}{kp} \sum_{i=0}^{k-1} (ip+1)a_{k-i}b_i.$$
 (7.19)

Podemos, portanto, escrever o seguinte algoritmo que nos fornece todos os  $b_i$ 's com  $1 \le i \le n$ 

$$\begin{cases} a_0, \alpha_0, b_0 = 1; \\ \text{Enquanto } i \leq n \text{ faça} \\ a_i = \frac{\alpha_{i-1}}{[ip+1](p-1)}, \\ \alpha_i = \frac{1}{i} \sum_{k=0}^{i-1} (p(i-k) - k) \alpha_k a_{i-k}, \\ b_i = -\frac{1}{ip} \sum_{i=0}^{k-1} (kp+1) a_{i-k} b_k. \end{cases}$$

### A. 8. Algoritmo para o quadrado

Apresentaremos, de forma sintética, nessa seção um algoritmo que permite obter uma solução aproximada para o problema de Dirichlet (7.6):

$$\begin{cases}
-\Delta_p u = f(x) & \text{em } \Omega, \\
u = 0 & \text{em } \partial\Omega,
\end{cases}$$
(7.20)

quando  $\Omega \subset \mathbb{R}^2$  é um quadrado, utilizando um esquema de volume finitos proposto em [4].

Dividimos o quadrado  $\Omega$  em volumes de controle quadrangulares  $\kappa$ , cujo lado é  $\Delta x$  e  $x_{\kappa}$  é o centro do volume de controle  $\kappa$ . Seja  $\top$  o conjunto de volumes de controle. Além disso introduzimos a seguinte notação:

•  $\kappa^*$ , dito volume de controle dual, é o retângulo cujos vértices são os  $x_k$ . Aqui é necessário introduzir pontos fantasmas próximos ao bordo, de modo que o conjunto dos  $\kappa^*$  cubra  $\top$ .

- $m(\kappa) = \Delta x^2$  é a medida de  $\kappa$ ;
- $\nu_{\kappa}$  é o vetor unitário normal apontando para fora de  $\kappa$ ;
- $V_{\kappa} := \{\kappa^* : m(\kappa \cap \kappa^*) \neq 0\}$  é o conjunto dos quatro volumes de controle dual em volta de  $\kappa$ .
- Dada uma função u, sua discretização em  $\top$  será denotada por  $u^{\top}$ , isto é  $u^{\top} = (u_{\kappa})_{\kappa}$
- Dado  $\kappa^*$  definimos a projeção  $T_{\kappa^*}$ , que associa cada  $u^{\top} \in \mathbb{R}^{\top}$  a seus valores nos quatro volumes de controle em volta de  $\kappa^*$ , isto é

$$T_{\kappa^*}(u^\top) := (u_{1,\kappa^*}^\top, u_{2,\kappa^*}^\top, u_{3,\kappa^*}^\top, u_{4,\kappa^*}^\top)$$

em que  $u_{i,\kappa^*}^{\top}$  é contado no sentido anti-horário começando do canto inferior esquerdo de  $\kappa^*$ ;

# A. 9. Construção do esquema de volumes finitos

Um esquema de nove pontos é proposto para fornecer uma solução aproximada de (7.6). Esse esquema é obtido integrando a equação (7.6) em cada volume de controle  $\kappa \in \top$ . Se u é a solução do problema (7.6) então, pelo teorema da divergência:

$$\begin{split} \int_{\kappa} f(z)dz &= \int_{\kappa} -\Delta_{p}(|\nabla u|^{p-2}\nabla u))dz = \int_{\partial \kappa} |\nabla u|^{p-2}\nabla u \cdot \nu_{\kappa} ds \\ &\sum_{\kappa^{*} \in V_{r}} \left( -\int_{\sigma_{\kappa,\kappa^{*}}^{h}} |\nabla u|^{p-2}\nabla u \cdot \nu_{\kappa} ds - \int_{\sigma_{\kappa,\kappa^{*}}^{h}} |\nabla u|^{p-2}\nabla u \cdot \nu_{\kappa} ds \right), \end{split}$$

em que  $\sigma_{\kappa,\kappa^*} = \partial \kappa \cap \kappa^*$ , h e v indicam que tomamos a parte horizontal e vertical respectivamente.

No sentido de discretizar as integrais acima, supomos que

$$|\nabla u|^2 = \left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y}\right)^2 \approx q_{\kappa^*}(T_{\kappa^*}(u^\top))$$

em que  $q_{\kappa^*}: \mathbb{R}^4 \times \mathbb{R}^4 \to \mathbb{R}$  é uma forma quadrática que aproxima  $|\nabla u|^2$ .

Supõe-se ainda que existam duas formas lineares que aproximam as integrais em  $\sigma^h_{\kappa,\kappa^*}$  e  $\sigma^v_{\kappa,\kappa^*}$ :

$$A_{\kappa,\kappa^*}^h(T_{\kappa^*}(u^\top)) \approx -\int_{\sigma_{\kappa^*,\kappa^*}^h} \nabla u \cdot \nu_{\kappa} ds$$

e

$$A_{\kappa,\kappa^*}^v(T_{\kappa^*}(u^\top)) \approx -\int_{\sigma_{\kappa,\kappa^*}^v} \nabla u \cdot \nu_{\kappa} ds.$$

Assim, se denotarmos

$$f_{\kappa} = \frac{1}{m(\kappa)} \int_{\kappa} f(z) dz$$

e

$$a_{\kappa,\kappa^*}(u^{\top}) = q_{\kappa^*}(T_{\kappa^*}(u^{\top}))^{\frac{p-2}{2}} \left( A_{\kappa,\kappa^*}^h(T_{\kappa^*}(u^{\top})) + A_{\kappa,\kappa^*}^v(T_{\kappa^*}(u^{\top})) \right),$$

temos:

$$m(\kappa)f_{\kappa} = \sum_{\kappa^* \in V_{\kappa}} a_{\kappa,\kappa^*}(u^{\top}) := a_k(u^{\top}).$$

Dessa forma, definindo  $a: \mathbb{R}^{\top} \to \mathbb{R}^{\top}$  por  $a(u^{\top}) = (a_{\kappa}(u^{\top}))$ , obtemos o seguinte sistema não linear:

$$a(u^{\top}) = \left(a_{\kappa}(u^{\top})\right)_{\kappa \in \top} = \left(m(\kappa)f_{\kappa}\right)_{\kappa \in \top} \tag{7.21}$$

No esquema de volumes finitos, é de se esperar que a solução do sistema (7.21) seja uma solução aproximada para o problema (7.6). Observe que o sistema (7.21) é não linear o que dificulta sua resolução.

#### A. 9. 1. Funcional discretizado

Sabemos que o mínimo do funcional  $J:W_{0}^{1,p}\left(\Omega\right)\rightarrow\mathbb{R}$ dado por

$$J(u) = \frac{1}{p} \int_{\Omega} |\nabla u(z)|^p dz - \int_{\Omega} f(z)u(z)dz$$
 (7.22)

é a única solução de (7.6). Efetuamos as seguintes aproximações

$$\int_{\Omega} |\nabla u(z)|^p dz = \sum_{\kappa \in \mathbb{T}} \int_{\kappa} |\nabla u(z)|^p dz = \sum_{\kappa \in \mathbb{T}} \int_{\partial \kappa} \left( -\operatorname{div} |\nabla u(z)|^{p-2} \nabla u(z) \right) u(z) dz$$

$$\approx \sum_{\kappa \in \mathbb{T}} u_{\kappa} \int_{\partial \kappa} \left( -\operatorname{div} |\nabla u(z)|^{p-2} \nabla u(z) \right) \approx \sum_{\kappa \in \mathbb{T}} a_{\kappa}(u^{\mathsf{T}}) u_{\kappa}.$$

Assim, aproximamos

$$\int_{\Omega} |\nabla u(z)|^p dz \approx \sum_{\kappa \in T} a_{\kappa}(u^{T}) u_{\kappa}.$$

Por outro lado, efetuando a seguinte aproximação

$$\int_{\Omega} f(z)u(z)dz = f_{\kappa}u_{\kappa}m(\kappa)$$

temos a seguinte discretização para J:

$$J(u) \approx \frac{1}{p} \sum_{\kappa \in T} a_{\kappa}(u^{T}) u_{\kappa} - \sum_{\kappa \in T} \int_{\Omega} f(z) u(z) dz = f_{\kappa} u_{\kappa} m(\kappa)$$

e definimos

$$J_{\top}(u^{\top}) = \frac{1}{p} \sum_{\kappa \in \top} a_{\kappa}(u^{\top}) u_{\kappa} - \sum_{\kappa \in \top} f_{\kappa} u_{\kappa} m(\kappa).$$
 (7.23)

No sentido de encontrar uma solução aproximada para (7.6) é de se esperar que os pontos críticos do funcional  $J_{\top}$  sejam soluções de (7.21)<sup>1</sup>. Afirmamos que (7.21) é uma equação de Euler-Lagrange para os pontos críticos de  $J_{\top}$  se e só se

$$a: \mathbb{R}^{\top} \to \mathbb{R}^{\top}$$

$$u^{\top} \to \left(a_{\kappa}(u^{\top})\right)_{\kappa \in \top}$$

é simétrica em cada ponto, isto é

$$da(u^{\top})^t u^{\top} = da(u^{\top}) u^{\top}.$$

De fato, como

$$J_{\top}(u^{\top}) = \frac{1}{p} \sum_{\kappa \in \top} a_{\kappa}(u^{\top}) u_{\kappa} - \sum_{\kappa \in \top} \int_{\Omega} f(z) u(z) dz = f_{\kappa} u_{\kappa} m(\kappa)$$

temos

$$\frac{\partial J}{\partial u_L} = \frac{1}{p} \left( \sum_{\kappa \in \top} \frac{\partial a_{\kappa}}{\partial u_L} u_{\kappa} + a_L(u^{\top}) \right) - m(L) f_L$$

e assim

$$\nabla J_{\top} = \frac{1}{p} \left( da \left( u^{\top} \right) \right)^{t} u^{\top} + \frac{1}{p} a \left( u^{\top} \right) - (m(\kappa) f_{\kappa})_{\kappa \in \top}$$
 (7.24)

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>Observe que as soluções de (7.6) surgem de um problema de minimização. É natural procurar por um esquema que preserva essa propriedade.

Por outro lado, por definição a é homogêneo de grau p-1, isto é

$$a(\alpha u^{\top}) = \alpha^{p-1} a(u^{\top}),$$

Derivando em relação a  $\alpha$  obtemos

$$da(\alpha u^{\top})u^{\top} = (p-1)\alpha^{p-2}a(u^{\top})$$

e fazendo  $\alpha = 1$  obtemos

$$da(u^{\top})u^{\top} = (p-1)a(u^{\top}).$$

Agora, assuma que

$$da(u^{\top})^{t}u^{\top} = da(u^{\top})u^{\top} = (p-1)a(u^{\top}). \tag{7.25}$$

Vamos mostrar que os pontos críticos de  $J_{\top}$  são soluções de (7.21). De (7.24) e (7.25) temos:

$$\nabla J_{\top} \left( u^{\top} \right) = \frac{1}{p} (p - 1) a(u^{\top}) + \frac{1}{p} a \left( u^{\top} \right) - (m(\kappa) f_{\kappa})_{\kappa \in \top}$$
$$a \left( u^{\top} \right) - \frac{1}{p} a \left( u^{\top} \right) + \frac{1}{p} a \left( u^{\top} \right) - (m(\kappa) f_{\kappa})_{\kappa \in \top}$$
$$a \left( u^{\top} \right) - (m(\kappa) f_{\kappa})_{\kappa \in \top}.$$

Logo, os pontos críticos de  $J_{\top}$  são soluções de (7.21). Por outro lado, se  $u^{\top}$  é solução de (7.21) então temos:

$$0 = \nabla J_{\top} = \frac{1}{p} \left( da \left( u^{\top} \right) \right)^{t} u^{\top} + \frac{1}{p} a \left( u^{\top} \right) - (m(\kappa) f_{\kappa})_{\kappa \in \top}$$
$$= \frac{1}{p} \left( da \left( u^{\top} \right) \right)^{t} u^{\top} + \frac{1}{p} a \left( u^{\top} \right) - a \left( u^{\top} \right),$$

o que implica que

$$\left(da\left(u^{\top}\right)\right)^{t}u^{\top} = (p-1)a\left(u^{\top}\right) = da\left(u^{\top}\right)u^{\top}$$

e a afirmação está demonstrada.

Como definimos anteriormente, temos que

$$a_k(u^{\top}) = \sum_{\kappa^* \in V_{\kappa}} a_{\kappa,\kappa^*}(u^{\top}) = q_{\kappa^*}(T_{\kappa^*}(u^{\top}))^{\frac{p-2}{2}} \left( A_{\kappa,\kappa^*}^h(T_{\kappa^*}(u^{\top})) + A_{\kappa,\kappa^*}^v(T_{\kappa^*}(u^{\top})) \right),$$

em que  $q_{\kappa^*}$  é uma forma quadrática e  $A^h_{\kappa,\kappa^*}$  e  $A^v_{\kappa,\kappa^*}$  são formas lineares. Denote  $B_{\kappa^*}$  como sendo uma matriz simétrica  $4\times 4$  tal que

$$q_{\kappa^*}(V) = (B_{\kappa^*}V, V)$$

e  $A_{\kappa^*}$  como sendo uma matriz  $4 \times 4$  tal que

$$A_{\kappa^*}(V) = \begin{pmatrix} (A_{\kappa_1,\kappa^*}^h + A_{\kappa_1,\kappa^*}^v) V \\ (A_{\kappa_2,\kappa^*}^h + A_{\kappa_2,\kappa^*}^v) V \\ (A_{\kappa_3,\kappa^*}^h + A_{\kappa_3,\kappa^*}^v) V \\ (A_{\kappa_4,\kappa^*}^h + A_{\kappa_4,\kappa^*}^v) V \end{pmatrix}$$

em que  $\kappa_i$ , i = 1, 2, 3, 4 são os volumes de controle que interceptam  $\kappa^*$  e a contagem é feita no sentido anti-horário começando no canto inferior esquerdo. Podemos portanto escrever

$$a_k(u^{\top}) = \sum_{\kappa^* \in V_{\kappa}} \left( B_{\kappa^*} \left( T_{\kappa^*}(u^{\top}) \right), T_{\kappa^*}(u^{\top}) \right)^{\frac{p-2}{2}} \pi_{\kappa} \left( A_{\kappa^*} \left( T_{\kappa^*}(u^{\top}) \right) \right), \tag{7.26}$$

em que  $\pi_{\kappa_i}$  é a projeção

$$\pi_{\kappa_{i}} \begin{pmatrix} \left( A_{\kappa_{1},\kappa^{*}}^{h} + A_{\kappa_{1},\kappa^{*}}^{v} \right) V \\ \left( A_{\kappa_{2},\kappa^{*}}^{h} + A_{\kappa_{2},\kappa^{*}}^{v} \right) V \\ \left( A_{\kappa_{3},\kappa^{*}}^{h} + A_{\kappa_{3},\kappa^{*}}^{v} \right) V \\ \left( A_{\kappa_{4},\kappa^{*}}^{h} + A_{\kappa_{4},\kappa^{*}}^{v} \right) V \end{pmatrix} = (A_{\kappa_{i},\kappa^{*}}^{h} + A_{\kappa_{i},\kappa^{*}}^{v})(V)$$

O teorema a seguir, cuja demonstração pode ser vista em [4, Proposição 2.5], relaciona as matrizes  $A_{\kappa^*}$  e  $B_{\kappa^*}$  para que (7.21) seja uma equação de Euler-Lagrange para os pontos críticos de  $J_{\top}$ .

**Teorema 55** Seja  $a : \mathbb{R}^{\top} \to \mathbb{R}^{\top}$  definido em (7.21). Temos que da  $(u^{\top})$  é simétrica em cada ponto se e só se uma das duas condições são satisfeitas:

• Se p = 2 e  $A_{\kappa^*}$  é simétrica para todo  $\kappa^*$ ;

• Se  $p \neq 2$  e para qualquer  $\kappa^*$  tem-se

$$A_{\kappa^*} = m(\kappa^*) B_{\kappa^*}.$$

No nosso caso, utilizamos o esquema proposto quando  $\Omega$  é um quadrado. Uma escolha adequada para a matriz  $A_{\kappa^*}$  (veja [4]), é

$$A_{\kappa^*} = A = \begin{pmatrix} 1 & -\frac{1}{2} & 0 & -\frac{1}{2} \\ -\frac{1}{2} & 1 & -\frac{1}{2} & 0 \\ 0 & -\frac{1}{2} & 1 & -\frac{1}{2} \\ -\frac{1}{2} & 0 & -\frac{1}{2} & 1 \end{pmatrix}.$$
 (7.27)

Trabalhamos com volumes de controle quadrangulares de lado  $\Delta x$  e pelo Teorema 55 temos que

$$B_{\kappa^*} = B = \frac{1}{\Delta x^2} A.$$

O próximo teorema relaciona as soluções de (7.21) e o ponto de mínimo de  $J_{\top}$  (veja [4, Teorema 2.12])

**Teorema 56** Sejam A e B as matrizes definidas acima. Então o funcional discretizado  $J_{\top}$  possui um único ponto de mínimo e o sistema (7.21) possui uma única solução  $u^{\top}$ , que é o ponto de mínimo de  $J_{\top}$ .

# A. 9. 2. Encontrando a solução aproximada no quadrado

Para encontrar a solução do sistema (7.21), pelo teorema (56) basta que encontremos o único ponto de mínimo do funcional  $J_{\top}$ . Para isso utilizamos, como sugerido em [4], o Método do Gradiente Conjugado Não Linear de Polak-Ribière (veja, por exemplo [32]).

Dada uma função  $f:\mathbb{R}^N\to\mathbb{R}$  que possui um ponto de mínimo, esse método consiste basicamente em, após um chute inicial  $x^0$ , construir uma sequência de iterações  $x^1,x^2,\cdots,x^k,\cdots$  que satisfazem

$$f(x^{k+1}) \le f(x^k)$$

de tal modo que  $x^k$  convirja para o ponto de mínimo de f. Para gerar  $x^{k+1}$  a partir de  $x^k$  precisamos de duas coisas:

- 1. Uma direção (um vetor) de busca que vamos denotar por  $p_k$
- 2. Um avanço de comprimento específico na direção de  $p_k$ , isto é, um escalar  $\alpha_k$  e denotamos

$$x^{k+1} = x^k + \alpha_k p^k.$$

Como estamos interessados em chegar no ponto de mínimo de f escolhemos  $\alpha_k$  como sendo o ponto de mínimos de

$$f(x^k + \alpha p_k).$$

O Método do Gradiente Conjugado Não Linear de Polak-Ribière propõe uma escolha adequada para a direção de busca  $p_k$ . O erro é dado como sendo

$$e^k = |r^k|$$
, em que,  $r^k = -\nabla f(x^k)$ .

Descrevemos o algoritmo deste método abaixo: Dada uma tolerância  $\epsilon$ , dê um chute inicial  $x^0$  e defina  $p^0=r^0=-\nabla f(x^0)$ 

Feito isso, enquanto  $e_k > \epsilon$ :

- 1. Encontre  $\alpha_k$  tal que  $f(x^k + \alpha p^k) = \min_{\alpha} f(x^k + \alpha p^k)$ ;
- $2. \ x^{k+1} = x^k + \alpha_k p_k;$
- 3.  $r^{k+1} = -\nabla f(x^{k+1})$
- 4. compute  $\beta^{k+1} = \max\left\{\frac{(r^{k+1}, r^{k+1} r^k)}{(r^k, r^k)}, 0\right\};$
- 5.  $p^k = r^{k+1} + \beta^{k+1} r^k$ ;
- 6.  $e_k = |r^k|$ ;
- 7. volte no passo 1.

Utilizando o algoritmo acima encontramos o ponto de mínimo de  $J_{\top}$  que é a solução de (7.21).

**Observação:** No passo 1 precisamos encontrar  $\alpha$  que minimiza a função

$$g(\alpha) = f(x + \alpha p) \tag{7.28}$$

para  $x \in p$  fixados.

Após algumas tentativas utilizando métodos que encontram numericamente soluções de equações, como método da bisseção e o método das secantes, optamos por utilizar o Método de Pertubação da Homotopia proposto por Xilong Feng e Yinnian em [16] que possui uma convergência mais rápida. O algoritmo para encontrar uma raiz da função  $f: \mathbb{R} \to \mathbb{R}$  é o seguinte:

Dado um chute inicial  $x_0$  e um  $\Delta x$ ,

$$x_{k+1} = x_k - \frac{2\Delta x f(x_n)}{f(x_n + \Delta x) - f(x_n - \Delta x)} - \frac{4\Delta x f(x_n)^2 \left( f(x_n + \Delta x) + f(x_n - \Delta x) - 2f(x_n) \right)}{\left( f(x_n + \Delta x) - f(x_n - \Delta x) \right)^3}$$

Utilizamos o algoritmo acima para encontrar a solução para a equação  $g'(\alpha) = 0$ .

#### A. 9. 3. Estimativas para o erro

Nessa seção apresentaremos as estimativas para o erro quando a solução u do problema (7.6) está no espaço  $W^{2,p}(\Omega)$ . Para isso, foi definido em [4] uma norma adequada em  $\mathbb{R}^{\top}$ .

Para qualquer  $u^{\top} \in \mathbb{R}^{\top}$  e qualquer volume de controle dual  $\kappa^*$ , denotamos  $\delta_i^{\kappa^*} (u^{\top})$  como sendo o seguinte quociente diferencial:

$$\delta_i^{\kappa^*} \left( u^\top \right) = \frac{u_{i+1,\kappa^*}^\top - u_{i,\kappa^*}^\top}{\Delta x}, \text{ para todo } i \in \{1, \cdots, 4\}.$$

Observe que o quociente definido acima é tal que  $\delta_1^{\kappa^*}$  e  $-\delta_3^{\kappa^*}$  são aproximações para  $\frac{\partial}{\partial x}$  e  $\delta_2^{\kappa^*}$  e  $-\delta_4^{\kappa^*}$  são aproximações para  $\frac{\partial}{\partial y}$ .

**Definição 57** Para qualquer  $u^{\top} \in \mathbb{R}^{\top}$  qualquer  $\kappa^*$ , introduzimos uma aproximação para  $|\nabla u|$  em  $\kappa^*$  por

$$|u_{1,\kappa^*}^{\top}| = \left(\frac{1}{2} \sum_{i=1}^4 \delta_i^{\kappa^*} \left(u^{\top}\right)\right)^{\frac{1}{2}}$$
 (7.29)

e definimos a norma discreta em  $W_0^{1,p}$  de  $u^{\top}$  por

$$||u^{\top}||_{1,p,\top} = \left(\sum_{\kappa^* \in \top^*} m(\kappa^* \cap \Omega) |u_{1,\kappa^*}^{\top}|^p\right)^{\frac{1}{p}}.$$

A verificação que  $\|\cdot\|_{1,p,\top}$  é uma norma em  $\mathbb{R}^{\top}$  segue imediatamente da desigualdade de Minskoviski discreta:

$$\left(\sum_{k=1}^{n} |a_k + b_k|^p\right)^{\frac{1}{p}} \le \left(\sum_{k=1}^{n} |a_k|^p\right)^{\frac{1}{p}} + \left(\sum_{k=1}^{n} |b_k|^p\right)^{\frac{1}{p}}.$$

Observe que (7.29) justifica a escolha da matriz A em (7.27) da forma quadrática  $q_{\kappa^*}$  que nos fornece uma aproximação para

$$|\nabla u|^2 \approx |u_{1,\kappa^*}^\top|^2 = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^4 \delta_i^{\kappa^*} \left( u^\top \right).$$

Se denotarmos  $u_{i,\kappa^*}^{\top}$  simplesmente por  $u_i$ , obtemos, efetuando-se os cálculos necessários, que

$$|u_{1,\kappa^*}^{\top}|^2 = \frac{1}{\Delta x^2} \begin{pmatrix} u_1 & u_2 & u_3 & u_4 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & -\frac{1}{2} & 0 & -\frac{1}{2} \\ -\frac{1}{2} & 1 & -\frac{1}{2} & 0 \\ 0 & -\frac{1}{2} & 1 & -\frac{1}{2} \\ -\frac{1}{2} & 0 & -\frac{1}{2} & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \end{pmatrix}$$
$$= q_{k^*} \begin{pmatrix} u^{\top} \end{pmatrix}.$$

Finalmente, o teorema a seguir (veja [4, Teorema 3.1]) fornece uma estimativa para o erro entre a solução de (7.6) e a solução do sistema (7.21)

**Teorema 58** Assuma que  $\overline{u}$ , solução do problema (7.6), seja tal que  $\overline{u} \in W_0^{1,p}(\Omega) \cap W^{2,p}(\Omega)$  e seja  $u^{\top}$  solução do sistema não linear (7.21), então

$$\|\overline{u}^{\top} - u^{\top}\|_{1,p,\top} \le Ch^{p-1} \|\overline{u}\|_{W^{2,p}}^{p-1} \|f\|_{L^{p'}}^{\frac{2-p}{p-1}}, \text{ se } 1 
$$\|\overline{u}^{\top} - u^{\top}\|_{1,p,\top} \le Ch \|\overline{u}\|_{W^{2,p}} + Ch^{\frac{1}{p-1}} \|\overline{u}\|_{W^{2,p}}^{\frac{3p-4}{p(p-1)}} \|f\|_{L^{p'}}^{\frac{(p-2)^2}{p(p-1)^2}}, \text{ se } p > 2.$$$$

em que h é o máximo dos diâmetros de  $\kappa$ . No caso do quadrado, temos que h é igual a  $\sqrt{2}\Delta x$ .

Do teorema acima, observamos que se  $h \to 0$  então  $\overline{u}^\top \to u^\top$ .

## Referências Bibliográficas

- [1] ALLEGRETTO, W.; HUANG Y. X. A Picone's identity for the p-Laplacian and applications. Nonlinear Analysis, 32 (1998), 819-830.
- [2] ANANE A. Simplicitê et isolation de la première valeur propre du p-laplacien avec poids. C. R. Acad. Sci. Paris Ser. I Math., **305** (1987), 725-728.
- [3] ANDERSON G. D.; VAMANAMURTHY M. K.; VUORINEN M. Inequalities for quasiconformal mappings in space. Pacific J. Math., 160 (1993), 1-18.
- [4] ANDREIANOV B.; BOYER, F.; HUBERT F. Finite volume schemes for the p-Laplacian on cartesian meshes, ESAIM: Mathematical Modelling and Numerical Analysis, 38 (2004), n. 6, 931-959.
- [5] ARFKEN, G. Mathematical methods for physicists. Nova York: Academic Pr., 1985.
- [6] BIEZUNER, R. J.; ERCOLE, G.; MARTINS E. M. Computing the first eigenvalue of the p-Laplacian via the inverse power method. Journal of Functional Analysis, **160** (2009), 243-270.
- [7] BIEZUNER, R. J.; ERCOLE, G.; MARTINS E. M. Computing the  $sin_p$  function via the inverse power method, submetido.

- [8] BINDING, P. et al. Basis properties of eigenfunctions of the p-Laplacian. Proc. Amer. Math. Soc. 134, 12 (2006), 3487-1430.
- [9] BOGNÀR, G. Estimation on the first eigenvalue for some nonlinear Dirichlet eigenvalue problems. Nonlinear Analysis (no prelo).
- [10] BOGNÁR, G.; SZABÓ, T. Solving nonlinear eigenvalue problems by using p-version of FEM. Computers and Mathematics with Applications, **46** (2003), 57-68.
- [11] BROWN, B. M.; REICHEL, W. Sturm-Liouville type problems for the p-Laplacian under asymptotic non-resonance conditions. J. Differential Equations 156 (1999), 50-70.
- [12] BUENO, H.; ERCOLE, G.; ZUMPANO A. Positive solutions for the p-Laplacian and bounds for its first eigenvalue. Advanced Nonlinear Studies 9 (2009), 313-338.
- [13] DAMASCELLI, L. Comparison theorems for some quasilinear degenerate elliptic operators and applications to symmetry and monotonicity results. Ann. Scuola Norm. Sup. Pisa CI. Sci, 26 (1998), n. 4, 689-707.
- [14] DRÁBEK, P.; GIRG, P.; F. MANÁSEVICH, R. Generic Fredholm alternative-type results for the one dimensional p-Laplacian. Nonlinear Differential Equations and Applications NoDEA, 8 (2001), 285-298.
- [15] EVANS, L. Partial differential equations. Providence, R. I.: American Mathematical Society, 1998.
- [16] FENG, X.; HE, Y. High order iterative methods without derivatives for solving nonlinear equations. Applied Mathematics and Computation 186 (2007), 1617-1623.

- [17] GARCÍA AZORERO, J. P.; PERAL ALONSO I. Existence and nonuniqueness for the p-Laplacian: nonlinear eigenvalues. Commun. in Partial Differential Equation, 12, (1987), 1389-1430.
- [18] GILBARG, D.; TRUNDINGER, N. S. Elliptic Partial Differential Equations of Second Order. Berlin: Springer-Verlag, 1983, 2<sup>a</sup> edição.
- [19] GUEDDA, M.; VERON, L. Bifurcation phenomena associated to the p-Laplace operator. Transactions of the American Mathematical Society, 1 (1998), 419–431.
- [20] KAWOHL, B; FRIDMAN, V. Isoperimetric estimates for the first eigenvalue of the p-Laplace operator and the Cheeger constant. Comm. Math. Univ. Carol. 44 (2003), 659-667.
- [21] LEFTON, L.; WEI, D. Numerical approximation of the first eigenpair of the p-Laplacian using finite elements and the penalty method. Numer. Funct. Anal. Optim. 18 (1997), no. 3-4, 389-399.
- [22] LI, P.; YAU S. T. On the Schrödinger equation and the eigenvalue problem.Comm. Math. Phys. 88 (1983), 309-318.
- [23] LIEBERMAN, G. M. Boundary regularity for solutions of degenerate elliptic equations. Nonlinear Analystis. 12 (1988), no. 3-4, 1203-1219.
- [24] LINDQVIST, P. On a nonlinear eigenvalue problem. In: Fall School in Analysis, Univ. JyvÄaskylÄa, Jyväskylä Math. Inst. **68**, (1995), 33-54.
- [25] LINDQVIST, P. On the equation  $-\text{div}(|\nabla u|^{p-2}\nabla u) + \lambda |u|^{p-2}u = 0$ . Proceedings of the American Mathematical Society, **109**, no. 01, (1990), 157-164.

- [26] LINDQVIST, P. Some remarkable sine and cosine functions. Ricerche di Matematica, 2 (1995), 269-290.
- [27] MANÁSEVICH, R. F.; TAKÁC, P. On the Fredholm alternative for the p-Laplacian in one dimension. Proc. London Math Soc., 84 (2002), 324-342.
- [28] ÔTANI, M. A remark on certain nonlinear elliptic equations. Proceedings of the Faculty of Science, Tokay University, **19** (1984), 23-28.
- [29] PERAL ALONSO, I. Multiplicity of Solutions for the p-Laplacian. In: Second school of nonlinear functional analysis and applications to differential equation. Miramare-Trieste: International center for theoretical physics, 21 de abril 9 de maio. 1997.
- [30] PINO, M. del; DRÁBEK, P.; MANÁSEVICH, R. The Fredholm alternative at the first eigenvalue for the one dimensional p-Laplacian. Journal of Differential Equations, **151** (1999), 386-419.
- [31] RUIZ, D. A priori estimates and existence of positive solutions for strongly nonlinear problems. Journal of Differential Equation, 199 (2004), 96-114.
- [32] SHI, Z.; SHEN, J. Convergence of the Polak-Ribière-Polyak conjugate gradient method. Nonlinear Analysis, 66 (2007), 1428-1441.
- [33] TOLKSDORF, P. Regularity for a more general class of quasilinear elliptic equations. Nonlinear Analystis, **51** (1984), 126-150.
- [34] WATKINS, D. S. Fundamentals of matrix computations. Nova York: John wiley, 2002, 2<sup>a</sup> Edição.

# Livros Grátis

( <a href="http://www.livrosgratis.com.br">http://www.livrosgratis.com.br</a>)

#### Milhares de Livros para Download:

| <u>Baixar</u> | livros | de | Adm | <u>inis</u> | tra | ção |
|---------------|--------|----|-----|-------------|-----|-----|
|               |        |    |     |             |     |     |

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 Serviço Social

Baixar livros de Sociologia

Baixar livros de Teologia

Baixar livros de Trabalho

Baixar livros de Turismo