

UNIVERSIDADE FEDERAL DA PARAÍBA
CENTRO DE CIÊNCIAS EXATAS E DA NATUREZA
PROGRAMA DE PÓS-GRADUAÇÃO EM MATEMÁTICA
MESTRADO EM MATEMÁTICA

**Estudo de uma desigualdade do tipo
Trudinger-Moser via análise de blow-up**

Luan Diego de Oliveira

JOÃO PESSOA – PB
JULHO DE 2013

Universidade Federal da Paraíba
Centro de Ciências Exatas e da Natureza
Programa de Pós-Graduação em Matemática
Mestrado em Matemática

**Estudo de uma desigualdade do tipo
Trudinger-Moser via análise de blow-up**

por

Luan Diego de Oliveira

sob orientação do

Prof. Dr. Everaldo Souto de Medeiros

João Pessoa – PB
Julho de 2013

Catalogação na publicação
Universidade Federal da Paraíba
Biblioteca Setorial do CCEN

XXXX	Oliveira, Luan Diego de. título / xxxx xxx xx xxxxxx	
	xxxxxxxxxxxx.	
	Orientador: Everaldo Souto de Medeiros.	
	xxxxxx.	
	xxxxxxxxxxxxxxxxxx	
	xxxxxxxxxxxxxx.	
BS/CCEN		CDU: xxxx(xxx)

Estudo de uma desigualdade do tipo Trudinger-Moser via análise de blow-up

por

Luan Diego de Oliveira

Dissertação apresentada ao Corpo Docente do Programa de Pós-Graduação em Matemática da Universidade Federal da Paraíba como requisito parcial para obtenção do título de Mestre em Matemática.

Banca Examinadora:

Prof. Dr. Everaldo Souto de Medeiros – UFPB
(Orientador)

Prof. Dr. Marcelo Fernandes Furtado – UnB
(Examinador Externo)

Prof. Dr. João Marcos Bezerra do Ó – UFPB
(Examinador Interno)

Prof. Dr. Uberlandio Batista Severo – UFPB
(Suplente)

Agradecimentos

A Deus, pois sem ele nada disso teria sido possível.

Aos meus pais e minha avó pela educação dada durante toda minha vida...

À Gersica por sempre está ao meu lado em todos os momentos...

Ao Professor Everaldo pela orientação e por ter sido um segundo pai durante minha graduação e meu mestrado...

Pelos colegas de convívio em especial ao amigos feitos de durante esses anos, Hudson, Anderson, Luando, e a Família Pedregal Tony, Mariana, Wanderson, Ginaldo, Mônica e Eudes.

“Quanto mais aumenta nosso conhecimento, mais evidente fica nossa ignorância”

John F. Kennedy

Resumo

Nosso objetivo principal nesta dissertação é melhorar a desigualdade de Trudinger-Moser, mostrando que se $0 \leq \alpha < \lambda_1(\Omega)$, então

$$C_\alpha(\Omega) = \sup_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ \|\nabla u\|_2=1}} \int_{\Omega} e^{4\pi u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} dx < \infty,$$

onde $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ é um domínio limitado e suave e $\lambda_1(\Omega)$ é o primeiro autovalor do laplaciano com condição de Dirichlet na fronteira. Para isto, usaremos um argumento conhecido como Análise de blow-up.

Palavras-chave: Desigualdade do tipo Trundinger-Moser, Análise de blow-up, Problema Elíptico, Teorema de Liouville, Espaços de Sobolev, Espaços de Orlicz, Função de Green, Crescimento Crítico Uniforme.

Abstract

Our goal in this dissertation is improve the Trudinger-Moser inequality, showing that if $0 \leq \alpha < \lambda_1(\Omega)$, then

$$C_\alpha(\Omega) = \sup_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ \|\nabla u\|_2=1}} \int_{\Omega} e^{4\pi u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} dx < \infty,$$

where $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ is a smooth bounded domain and $\lambda_1(\Omega)$ is the first eigenvalue of the Laplacian operator with Dirichlet boundary condition. To do this, we will use an argument knowledge as blow-up analysis.

Keywords: Trundinger-Moser inequality, blow-up analysis, PDE, Liouville Theorem, Sobolev spaces, Orlicz spaces, Green function, uniform critical growth.

Sumário

Introdução	x
1 Preliminares	1
1.1 Autovalores do laplaciano	1
1.2 Forma Alternativa do Lema de Lions	3
1.3 Um Resultado de Convergência em $L^1(\Omega)$	4
1.4 Imersões de Sobolev, regularidade elíptica e função de Green	6
1.5 Classificação de soluções para o problema $-\Delta u = e^u$	8
2 Desigualdade do tipo Trudinger-Moser	11
2.1 Prova do Teorema 2.1 (item (1)):	11
2.2 Prova do Teorema 2.1 (item (2)):	19
3 Análise de blow-up	28
3.1 Prova dos itens (1)-(3)	29
3.1.1 Prova do item (1)	30
3.1.2 Prova dos itens (2) e (3)	35
3.2 Prova do item (4)	40
Referências Bibliográficas	53

Introdução

Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ um domínio limitado e suave. A desigualdade de Trudinger-Moser (ver [13] e [14]) nos garante que se $u \in H_0^1(\Omega)$, então

$$\int_{\Omega} e^{\alpha u^2} dx < +\infty \quad \text{para todo } \alpha > 0. \quad (1)$$

Além disso, para todo $\varepsilon \geq 0$ tem-se

$$l(\varepsilon) = \sup_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ \|\nabla u\|_2=1}} \int_{\Omega} e^{(4\pi-\varepsilon)u^2} dx < +\infty. \quad (2)$$

Por outro lado, para qualquer $p > 4\pi$, existe uma sequência (u_n) de funções em $H_0^1(\Omega)$ com $\|\nabla u_n\|_2 = 1$ tal que

$$\int_{\Omega} e^{pu_n^2} dx \rightarrow +\infty \quad \text{quando } n \rightarrow +\infty.$$

Em [12, Teorema I.6], P.-L. Lions obteve o seguinte melhoramento da desigualdade de Trudinger-Moser:

Lema 0.1. *Seja (u_n) uma sequência de funções em $H_0^1(\Omega)$ com $\|\nabla u_n\|_2 = 1$, tal que $u_n \rightharpoonup u_0 \not\equiv 0$ fracamente em $H_0^1(\Omega)$, então para qualquer $p < \frac{1}{1-\|\nabla u_0\|_2^2}$*

$$\limsup_{n \rightarrow \infty} \int_{\Omega} e^{4\pi p u_n^2} dx < \infty. \quad (3)$$

Uma pergunta natural é se existe $\alpha > 0$ tal que

$$C_\alpha(\Omega) = \sup_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ \|\nabla u\|_2=1}} \int_{\Omega} e^{4\pi u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} dx, \quad (4)$$

seja finito? Nesse trabalho, iremos estudar $C_\alpha(\Omega)$ para $\alpha \in [0, +\infty)$. Se $\alpha = 0$ temos (2), ou seja, $C_0(\Omega) < +\infty$.

Baseado no artigo de Adimurthi-Druet [1], o nosso principal objetivo deste trabalho é provar o seguinte resultado:

Teorema 1. Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ um domínio limitado e suave e $\lambda_1(\Omega) = \lambda_1 > 0$ o primeiro autovalor do laplaciano com condição de Dirichlet em Ω . Então,

- (1) $C_\alpha(\Omega) = +\infty$ para $\alpha \geq \lambda_1$.
- (2) $C_\alpha(\Omega) < +\infty$ para $0 \leq \alpha < \lambda_1$.

A prova do item (1) do teorema acima será baseada no cálculo de **funções testes**, construídas a partir das funções de Moser e faremos isso na primeira seção do Capítulo 2. Na segunda seção do Capítulo 2, iremos provar o segundo item do Teorema 1. Isto será feito via Análise de blow-up e para isso usaremos um resultado auxiliar que será provado no Capítulo 3 deste trabalho.

Para enunciar este resultado auxiliar iremos precisar da seguinte definição:

Definição 0.1. Seja $\varepsilon > 0$ e $h_\varepsilon : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ funções de classe C^1 e defina $f_\varepsilon(t) = h_\varepsilon(t)e^{bt^2}$ para algum $b > 0$. Dizemos que (f_ε) é uma sequência de funções com **crescimento crítico uniforme**, se as seguintes propriedades são satisfeitas:

- (1) $f_\varepsilon(0) = 0$, $f_\varepsilon(t) > 0$ e $f_\varepsilon(t) = -f_\varepsilon(-t)$ para todo $\varepsilon > 0$ e para todo $t > 0$.
- (2) (f_ε) é uniformemente limitada em $C_{loc}^1(\mathbb{R})$.
- (3) $f'_\varepsilon(t) > \frac{f_\varepsilon(t)}{t}$ para todo $\varepsilon > 0$ e para todo $t > 0$.
- (4) Existem $M > 0$ e $\sigma \in [0, 1)$ tal que para todo $\varepsilon > 0$

$$F_\varepsilon \leq M(1 + f_\varepsilon(t)t^\sigma), \quad \forall t > 0,$$

onde

$$F_\varepsilon(t) = \int_0^t f_\varepsilon(s)ds,$$

é uma primitiva de f_ε .

$$(5) \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{h'_\varepsilon(t)}{th_\varepsilon(t)} = 0 \text{ uniformemente em } \varepsilon.$$

Exemplo 0.1. Se $h_\varepsilon(t) = \beta_\varepsilon t$ com $\beta_\varepsilon \rightarrow 4\pi$, então claramente a sequência de funções (f_ε) definida por:

$$f_\varepsilon(t) = h_\varepsilon(t)e^{bt^2}, \quad b > 0$$

é uma sequência de funções com **crescimento crítico uniforme**.

Agora vamos enunciar o nosso resultado auxiliar que será fundamental na Análise de blow-up.

Teorema 2. Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ um domínio limitado e suave. Seja (f_ε) uma sequência de funções com **crescimento crítico uniforme**. Suponha que $0 < \alpha < \lambda_1(\Omega)$ e seja (α_ε) uma sequência tal que

$\alpha_\varepsilon \rightarrow \alpha$. Seja também (λ_ε) uma sequência positiva de números reais tal que $\lambda_\varepsilon \rightarrow 0$. Seja (v_ε) satisfazendo:

$$\begin{cases} -\Delta v_\varepsilon - \alpha_\varepsilon v_\varepsilon = \lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon) & \text{em } \Omega \\ v_\varepsilon > 0 & \text{em } \Omega, \\ v_\varepsilon = 0 & \text{sobre } \partial\Omega, \end{cases} \quad (5)$$

e

$$\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} J_\varepsilon(v_\varepsilon) \leq \frac{2\pi}{b}, \quad (6)$$

onde

$$J_\varepsilon(v) = \frac{1}{2} \int_\Omega |\nabla v|^2 dx - \frac{\alpha_\varepsilon}{2} \int_\Omega v^2 dx - \lambda_\varepsilon \int_\Omega F_\varepsilon(v) dx.$$

Se x_ε é um ponto onde v_ε atinge o máximo, então a menos de subsequência, vale as seguintes propriedades:

$$(1) \quad \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|v_\varepsilon\|_2 = 0 \quad \text{e} \quad \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 = \frac{4\pi}{b}.$$

$$(2) \quad \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} v_\varepsilon(x_\varepsilon) = +\infty.$$

(3) temos que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} v_\varepsilon(x_\varepsilon)(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x) - v_\varepsilon(x_\varepsilon)) = -\frac{1}{b} \ln \left(1 + \frac{b}{4} |x|^2 \right) \quad \text{em } C_{loc}^2(\mathbb{R}^2),$$

onde

$$\theta_\varepsilon^{-2} = v_\varepsilon(x_\varepsilon) \Delta v_\varepsilon(x_\varepsilon).$$

(4) existe $C > 0$ tal que para $\varepsilon > 0$ suficientemente pequeno

$$v_\varepsilon(x_\varepsilon)v_\varepsilon(x) \leq C \ln \left(\frac{C}{|x_\varepsilon - x|} \right), \quad \forall x \in \Omega \setminus \{x_\varepsilon\}.$$

Capítulo 1

Preliminares

Neste capítulo, vamos apresentar alguns resultados que iremos precisar no decorrer deste trabalho. Aqui iremos assumir conhecimentos das principais definições e resultados da Análise Funcional Linear, dos espaços $L^p(\Omega)$. No que segue, Ω sempre denotará um domínio limitado e suave em \mathbb{R}^2 .

1.1 Autovalores do laplaciano

Teorema 1.1. *Existe uma base Hilbertiana (φ_n) de $L^2(\Omega)$ e uma sequência (λ_n) de números reais com $\lambda_n > 0$ e $\lambda_n \rightarrow +\infty$ tal que*

$$\varphi_n \in H_0^1(\Omega) \cap C^\infty(\Omega), \quad (1.1)$$

$$-\Delta\varphi_n = \lambda_n\varphi_n \text{ em } \Omega. \quad (1.2)$$

Para cada n , λ_n é chamado de autovalor do laplaciano $-\Delta$ com condição de Dirichlet na fronteira e φ_n é chamada de autofunção associada ao autovalor λ_n .

Demonstração. Dada uma $f \in L^2(\Omega)$ sabemos do Teorema da Representação de Riesz que existe uma única $u = Tf \in H_0^1(\Omega)$ tal que

$$\int_{\Omega} \nabla u \nabla \varphi dx = \int_{\Omega} f \varphi dx, \quad \forall \varphi \in H_0^1(\Omega). \quad (1.3)$$

Tomando $\varphi = u$ em (1.3) temos que $\|\nabla u\|_2^2 \leq \|f\|_2 \|u\|_2 \leq C \|f\|_2 \|\nabla u\|_2$, logo

$$\|Tf\| = \|\nabla u\|_2 \leq C \|f\|_2,$$

o que mostra que o operador T é limitado. Além disso, como a imersão de $H_0^1(\Omega)$ em $L^2(\Omega)$ é compacta, podemos ver nosso operador T como um operador de $L^2(\Omega)$ em $L^2(\Omega)$ formado pela composição de um operador limitado com um operador compacto, logo T é compacto. Além disso,

T é autoadjunto, pois de (1.3) temos que

$$\int_{\Omega} (Tf)g dx = \int_{\Omega} gudx = \int_{\Omega} \nabla Tg \nabla u dx = \int_{\Omega} \nabla u \nabla Tg dx = \int_{\Omega} f(Tg)dx.$$

Portanto pelo Teorema Spectral [3, Teorema 6.11], $L^2(\Omega)$ admite uma base hilbertiana (φ_n) de autovetores de T com seus respectivos autoavalores (μ_n) . Note que

$$\int_{\Omega} (Tf)f = \|\nabla u\|_2^2 \geq 0. \quad (1.4)$$

Se $Tf = 0$, então $u = 0$ e por (1.3), $f = 0$, logo $N(T) = \{0\}$. Tomando $f = \varphi_n$ temos que $\mu_n > 0$. Além disso, $\mu_n \rightarrow 0$ [3, Teorema 6.8]. Escrevendo $T\varphi_n = \mu_n\varphi_n$, obtemos que

$$-\Delta\varphi_n = \lambda_n\varphi_n,$$

onde $\lambda_n = \frac{1}{\mu_n}$. Se Ω for regular então por regularidade [3, Remark 25] temos que $\varphi_n \in C^\infty(\overline{\Omega})$. \square

Uma caracterização do primeiro autovalor $\lambda_1(\Omega)$ que vamos usar bastante é a seguinte:

Proposição 1.1.

$$\lambda_1(\Omega) = \min_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ u \neq 0}} \frac{\|\nabla u\|_2^2}{\|u\|_2^2} = \min\{\|\nabla u\|_2^2 \mid u \in H_0^1(\Omega), \|u\| = 1\}. \quad (1.5)$$

Demonstração. Pelo Teorema 1.1 temos que

$$\|\nabla\varphi_k\|_2^2 = \lambda_k\|\varphi_k\|_2^2 = \lambda_k, \quad (1.6)$$

e

$$\langle \varphi_k, \varphi_j \rangle_{H_0^1(\Omega)} = \lambda_k \langle \varphi_k, \varphi_j \rangle_{L^2(\Omega)} = 0, \quad (1.7)$$

para $k, l = 1, 2, \dots, k \neq l$. Como (φ_k) é uma base ortonormal de $L^2(\Omega)$, se $u \in H_0^1(\Omega)$ e $\|u\|_2 = 1$, podemos escrever

$$u = \sum_{k=1}^{\infty} d_k \varphi_k, \quad (1.8)$$

onde $d_k = \langle u, \varphi_k \rangle_{L^2(\Omega)}$ e

$$\sum_{k=1}^{\infty} d_k^2 = \|u\|_2^2 = 1. \quad (1.9)$$

Além disso, de (1.6) e (1.7) temos que $\left\{ \frac{\varphi_k}{\lambda_k^{1/2}} \right\}$ também será uma base de $H_0^1(\Omega)$. Consequentemente

$$u = \sum_{k=1}^{\infty} \mu_k \frac{\varphi_k}{\lambda_k^{1/2}},$$

onde $\mu_k = \left\langle u, \frac{\varphi_k}{\lambda_k^{1/2}} \right\rangle_{H_0^1(\Omega)}$, de (1.8) temos que $\mu_k = d_k \lambda_k^{1/2}$, e portanto a série (1.8) também converge em $H_0^1(\Omega)$, concluindo de (1.6) e de (1.8) que

$$\|\nabla u\|_2^2 = \sum_{k=1}^{\infty} d_k^2 \lambda_k \geq \lambda_1 \quad \text{por (1.9).}$$

Como a igualdade vale para $u = \varphi_k$ então obtemos a equação (1.5). \square

1.2 Forma Alternativa do Lema de Lions

Note que para usar o Lema de Lions 0.1 enunciado na introdução deste trabalho, precisamos ter $p < \frac{1}{1 - \|\nabla u_0\|_2^2}$, e para isso, $\|\nabla u_0\|_2$ precisa ser diferente de 1. Mas o que acontece se $\|\nabla u_0\|_2 = 1$? Para responder a essa pergunta, vamos primeiramente enunciar e demonstrar a seguinte recíproca do Teorema da Convergência Dominada de Lebesgue em $H_0^1(\Omega)$.

Proposição 1.2. *Seja (u_n) uma sequência em $H_0^1(\Omega)$ fortemente convergente. Então existe uma subsequência (u_{n_k}) de (u_n) e $h \in H_0^1(\Omega)$ tal que $|u_{n_k}(x)| \leq h(x)$ quase sempre em Ω , para todo $k \geq 1$.*

Demonstração. Seja (u_n) uma sequência em $H_0^1(\Omega)$ tal que $u_n \rightarrow u$ em $H_0^1(\Omega)$, em particular (u_n) é uma sequência de Cauchy em $H_0^1(\Omega)$. Vamos então escolher n_1 tal que $\|\nabla u_m - \nabla u_n\|_2 \leq \frac{1}{2}$, $\forall m, n \geq n_1$, depois escolheremos $n_2 \geq n_1$, tal que $\|\nabla u_m - \nabla u_n\|_2 \leq \frac{1}{2^2}$, $\forall m, n \geq n_2$. Consequentemente obtemos uma subsequência (u_{n_k}) que denotaremos por (u_k) tal que

$$\|\nabla u_{k+1} - \nabla u_k\|_2 \leq \frac{1}{2^k} \quad \forall k \geq 1. \tag{1.10}$$

Seja

$$g_n(x) = \sum_{k=1}^n |u_{k+1} - u_k|,$$

então segue que $g_n \in H_0^1(\Omega)$ e que

$$\|g_n\|_2 \leq C \|\nabla g_n\|_2 \leq C.$$

Logo pelo Teorema da Convergência monótona, $g_n \rightarrow g$ quase sempre em Ω para alguma $g \in$

$L^2(\Omega)$, além disso pelo Teorema da Convergência dominada, temos que $\|g_n - g\|_2 \rightarrow 0$. Por essa convergência e por $|\nabla g_n|$ ser limitado em $L^2(\Omega)$, concluímos que $g \in H^1(\Omega)$ [[3], pg: 264, Observação 4] como $g_n \in H_0^1(\Omega)$ para todo n , temos que $g \in H_0^1(\Omega)$. Agora para $l > k \geq 2$, temos que

$$|u_l(x) - u_k(x)| \leq |u_l(x) - u_{l-1}(x)| + \dots + |u_{k+1}(x) - u_k(x)| \leq g_{l-1}(x) - g_k(x) \leq g_{l-1}(x),$$

fazendo $l \rightarrow \infty$, obtemos para qualquer $k \geq 2$ que

$$|u(x) - u_k(x)| \leq g(x),$$

quase sempre em Ω . Portanto

$$|u_k(x)| \leq g(x) + |u(x)| \in H_0^1(\Omega),$$

tomando $h(x) = g(x) + |u(x)|$ concluímos o desejado. \square

Como consequência, temos a seguinte forma para o Lema de Lions:

Corolário 1.1. *Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ um domínio limitado e (u_n) uma sequência de funções em $H_0^1(\Omega)$ com $\|\nabla u_n\|_2 = 1$, tal que $u_n \rightharpoonup u_0$ fracamente em $H_0^1(\Omega)$ e $\|\nabla u_0\|_2 = 1$. Então para qualquer $p < \infty$,*

$$\limsup_{n \rightarrow \infty} \int_{\Omega} e^{4\pi p u_n^2} dx < \infty. \quad (1.11)$$

Demonstração. Como $\|\nabla u_n\|_2 = 1 = \|\nabla u_0\|_2$, temos que u_n converge para u_0 em norma e $u_n \rightharpoonup u_0$ fraco em $H_0^1(\Omega)$, então $u_n \rightarrow u_0$ forte em $H_0^1(\Omega)$. Pela Proposição 1.2, existe $h \in H_0^1(\Omega)$ tal que, a menos de subsequência, $u_n(x) \leq h(x)$ quase sempre em Ω . Portanto, pela desigualdade de Trudinger-Moser (1) temos

$$\limsup_{n \rightarrow \infty} \int_{\Omega} e^{4\pi p u_n^2} dx \leq \int_{\Omega} e^{4\pi p h^2} dx < \infty,$$

como queríamos demonstrar. \square

1.3 Um Resultado de Convergência em $L^1(\Omega)$

Um outro resultado de convergência que será útil no decorre deste trabalho é o seguinte lema devido a Djairo-Ruf-Miyagaki [6].

Lema 1.1. *Seja $(u_n) \subset L^1(\Omega)$ uma sequência de funções tal que $u_n \rightarrow u$ em $L^1(\Omega)$. Se $f(x, u_n(x))$*

1. Preliminares

e $f(x, u(x))$ são funções em $L^1(\Omega)$ tais que

$$\int_{\Omega} |f(x, u_n(x))u_n(x)| \leq C. \quad (1.12)$$

Então, a menos de subsequência

$$f(x, u_n) \rightarrow f(x, u) \quad \text{em} \quad L^1(\Omega).$$

Demonação. É suficiente mostrar que $\int_{\Omega} |f(x, u_n(x))|dx \rightarrow \int_{\Omega} |f(x, u(x))|dx$. Como $f(x, u(x)) \in L^1(\Omega)$, dado $\varepsilon > 0$ existe $\delta > 0$ tal que

$$\int_A |f(x, u(x))|dx \leq \varepsilon \quad \text{se } |A| \leq \delta, \quad (1.13)$$

para todo subconjunto mensurável A de Ω , onde $|A|$ denota a medida de Lebesgue de A . Além disso, como $u \in L^1(\Omega)$, podemos escolher $M_1 > 0$ tal que

$$|\{x \in \Omega : |u(x)| \geq M_1\}| \leq \delta. \quad (1.14)$$

Tomando $M = \max\{M_1, C/\varepsilon\}$, podemos escrever

$$\left| \int_{\Omega} |f(x, u_n(x))|dx - \int_{\Omega} |f(x, u(x))| \right| = I_{1,n} + I_{2,n} + I_{3,n}, \quad (1.15)$$

onde

$$\begin{aligned} I_{1,n} &= \int_{\{x \in \Omega : |u_n(x)| \geq M\}} |f(x, u_n(x))|dx, \\ I_{2,n} &= \int_{\{x \in \Omega : |u_n(x)| < M\}} |f(x, u_n(x))|dx - \int_{\{x \in \Omega : |u(x)| < M\}} |f(x, u(x))|dx, \\ I_{3,n} &= \int_{\{x \in \Omega : |u(x)| \geq M\}} |f(x, u(x))|dx. \end{aligned}$$

Agora vamos estimar $I_{1,n}$, $I_{2,n}$ e $I_{3,n}$. Por (1.12), temos

$$\begin{aligned} I_{1,n} &= \int_{\{x \in \Omega : |u_n(x)| \geq M\}} |f(x, u_n(x))|dx \\ &= \int_{\{x \in \Omega : |u_n(x)| \geq M\}} \frac{|u_n| |f(x, u_n(x))|}{|u_n|} dx \leq \frac{C}{M} \leq \varepsilon. \end{aligned}$$

Por outro lado, por (1.13) e (1.14), temos

$$I_{3,n} = \int_{\{x \in \Omega : |u(x)| \geq M\}} |f(x, u(x))|dx \leq \varepsilon.$$

Agora vamos mostrar que a menos de subsequência, $I_{2,n} \rightarrow 0$ quando $n \rightarrow \infty$. De fato, desde que $u_n \rightarrow u$ em $L^1(\Omega)$, temos que a menos de subsequência $u_n(x) \rightarrow u(x)$ quase sempre em Ω , portanto

$$g_n(x) = [f(x, u_n(x))\chi_{\{x \in \Omega : |u_n(x)| < M\}}] - [f(x, u(x))\chi_{\{x \in \Omega : |u(x)| < M\}}] \rightarrow 0,$$

quase sempre em Ω . Além disso $|g_n(x)| \leq |f(x, u(x))|$ se $|u_n(x)| \geq M$ e $|g_n(x)| \leq C_1 + |f(x, u(x))|$, se $|u_n(x)| < M$, onde $C_1 = \sup\{|f(x, t)| : x \in \Omega, |t| < M\}$. Portanto pelo Teorema de convergência dominada de Lebesgue, obtemos que $I_{2,n} \rightarrow 0$, concluindo que a menos de subsequência

$$I_1(n) + I_2(n) + I_3(n) \rightarrow 0,$$

o que completa a prova do lema. \square

1.4 Imersões de Sobolev, regularidade elíptica e função de Green

Nessa seção, vamos enunciar algumas imersões de Sobolev, Teoremas de regularidade e falar um pouco da função de Green que iremos precisar no Capítulo 3 deste trabalho. Não iremos demonstrá-las aqui pois suas demonstrações são técnicas e estão feitas nas referências citadas.

Teorema 1.2 (Desigualdade de Morrey). *Se $N < p \leq +\infty$, então existe uma constante $C = C(N, p)$, tal que*

$$\|u\|_{C^{0,\eta}(\mathbb{R}^N)} \leq C\|u\|_{W^{1,p}(\mathbb{R}^N)},$$

para toda $u \in C^1(\mathbb{R}^N)$, onde $\eta = 1 - \frac{N}{p}$.

Demonstração. Veja Teorema 4, páginas 266-268 em [8]. \square

Outro resultado que iremos usar com muita frequência é a seguinte generalização da desigualdade de Morrey.

Teorema 1.3. *Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ um domínio aberto e limitado com fronteira C^1 . Se $u \in W^{k,p}(\Omega)$ com $k > \frac{N}{p}$, então $u \in C^{k-\left[\frac{N}{p}\right]-1,\eta}(\overline{\Omega})$, onde*

$$\eta = \begin{cases} \left[\frac{N}{p} \right] + 1 - \frac{N}{p} & \text{se } \frac{N}{p} \text{ não é um inteiro} \\ \text{qualquer inteiro positivo,} & \text{se } \frac{N}{p} \text{ é um inteiro.} \end{cases}$$

Além disso, temos a seguinte estimativa

$$\|u\|_{C^{k-\left[\frac{N}{p}\right]-1,\eta}(\overline{\Omega})} \leq C\|u\|_{W^{k,p}(\Omega)},$$

1. Preliminares

onde $C = C(k, p, N, \eta, \Omega)$ e $\left[\frac{N}{p} \right]$ é o maior inteiro menor do que ou igual a $\frac{N}{p}$.

Demonstração. Veja Teorema 6, páginas 270-271 em [8]. \square

Também iremos precisar da desigualdade Hanarck,

Teorema 1.4 (Desigualdade de Harnack). *Se $u \in C^2(\Omega)$ é harmônica, então para todo $V \subset\subset \Omega$, existe uma constante C tal que*

$$\sup_V u \leq C \inf_V u,$$

a constante C depende de c e de V .

Demonstração. Veja Teorema 5, página 334 em [8]. \square

Os dois principais Teoremas de regularidade que iremos usar são os seguintes:

Teorema 1.5 (Teorema de Schauder). *Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ um domínio limitado de classe $C^{k+2,\eta}$, $\eta \in (0, 1)$ e $f \in C^{k,\eta}(\bar{\Omega})$. Então existe uma única $u \in C^{k+2,\eta}(\bar{\Omega})$, tal que*

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{em } \Omega \\ u = 0 & \text{sobre } \partial\Omega. \end{cases}$$

Além disso, temos a estimativa

$$\|u\|_{C^{k+1}(\bar{\Omega})} \leq C \left(\|f\|_{C^k(\bar{\Omega})} \right).$$

Demonstração. Veja Teorema 11.2, página 46 em [11]. \square

Teorema 1.6. *Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ um domínio limitado de classe $C^{1,1}$, $f \in L^p(\Omega)$ com $1 < p < +\infty$. Se $u \in W^{2,p}(\Omega) \cap W_0^{1,p}(\Omega)$ é tal que*

$$\begin{cases} -\Delta u + cu = f & \text{em } \Omega \\ u = 0 & \text{sobre } \partial\Omega, \end{cases}$$

então existe uma constante C independente de f e de u tal que

$$\|u\|_{W^{2,p}(\Omega)} \leq C \|f\|_{L^p(\Omega)}.$$

Demonstração. Veja Teorema 11.3, página 46 em [11]. \square

Para a análise de blow-up que faremos no Capítulo 3, iremos precisar da função de Green para o operador $-\Delta - \alpha_\varepsilon$ onde $\alpha_\varepsilon > 0$ é uma constante.

Teorema 1.7 (Função de Green). *Existe uma única função real positiva G_{α_ε} definida em $\Omega \times \Omega \setminus \{(x, x), x \in \Omega\}$ que satisfaaz para $x \in \Omega$ no sentido fraco:*

$$\begin{cases} -\Delta_y G_{\alpha_\varepsilon}(x, y) - \alpha_\varepsilon G_{\alpha_\varepsilon}(x, y) = \delta_x & \text{em } \Omega \\ G_{\alpha_\varepsilon}(x, y) = 0 & \text{para } y \in \partial\Omega \end{cases}$$

onde δ_x representa a massa de Dirac em x . Além disso, G_{α_ε} pode ser escrita na forma

$$G_{\alpha_\varepsilon}(x, y) = \frac{1}{2\pi} \ln \left(\frac{1}{|x - y|} \right) + \beta_\varepsilon(x, y),$$

para alguma $\beta_\varepsilon \in C^1(\Omega \times \Omega)$.

Demonstração. Veja Seção 2.2.2 em [8]. □

A função β_ε é chamada de parte regular da função de Green de $-\Delta - \alpha_\varepsilon$.

Teorema 1.8 (Representação). *Se u satisfaz*

$$\begin{cases} -\Delta u - \alpha_\varepsilon u = f & \text{em } \Omega \\ u = 0 & \text{sobre } \partial\Omega \end{cases}$$

então u tem a seguinte representação:

$$u(y) = \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} G_\varepsilon(x) f(u(x)) dx, \quad (1.16)$$

onde $G_\varepsilon(x) = G_{\alpha_\varepsilon}(y, x)$.

Demonstração. Veja Seção 2.2.4 em [8]. □

1.5 Classificação de soluções para o problema $-\Delta u = e^u$

Na nossa análise de blow-up no Capítulo 3, iremos precisar de um teorema de classificação para o problema

$$\begin{cases} -\Delta u = e^u & \text{em } \mathbb{R}^2 \\ \int_{\mathbb{R}^2} e^u dx < +\infty. \end{cases} \quad (1.17)$$

Se $\lambda > 0$ e $x_0 \in \mathbb{R}^2$ então

$$u_{\lambda, x_0}(x) = \ln \left(\frac{32\lambda^2}{(4 + \lambda^2|x - x_0|^2)^2} \right), \quad x \in \mathbb{R}^2 \quad (1.18)$$

é uma família de soluções para o problema (1.17). Usando o método dos Moving Planes, em 1991, Chen, W e Li, C. ([4], Teorema 1) provaram o seguinte teorema:

Teorema 1.9. *Toda solução de (1.17) é radialmente simétrica e da forma de u_{λ,x_0} para algum $x_0 \in \mathbb{R}^2$ e $\lambda > 0$.*

Como consequência temos o seguinte resultado que será usado na análise de blow-up.

Corolário 1.2. *Seja $c > 0$ e $w_0 \in C^2(\mathbb{R}^2)$ uma solução não positiva do problema*

$$\begin{cases} -\Delta w_0 = ce^{w_0} & \text{em } \mathbb{R}^2 \\ \int_{\mathbb{R}^2} e^{w_0} dx < +\infty \\ w_0(0) = 0. \end{cases} \quad (1.19)$$

Então w_0 é da forma

$$w_0(x) = -2 \ln \left(1 + \frac{c}{8} |x|^2 \right) \quad x \in \mathbb{R}^2.$$

Demonstração. Como $c > 0$, existe $a \in \mathbb{R}$ tal que $c = e^a$. Assim, o problema (1.19) é equivalente a:

$$\begin{cases} -\Delta(w_0 + a) = e^{w_0+a} & \text{em } \mathbb{R}^2 \\ \int_{\mathbb{R}^2} e^{w_0} dx < +\infty \\ w_0(0) = 0. \end{cases}$$

Fazendo $h = w_0 + a$, solucionar (1.19) é equivalente a solucionar

$$\begin{cases} -\Delta h = e^h & \text{em } \mathbb{R}^2 \\ \int_{\mathbb{R}^2} e^h dx < +\infty \\ h(0) = a. \end{cases} \quad (1.20)$$

Pelo Teorema 1.9, existem $x_0 \in \mathbb{R}^2$ e $\lambda > 0$ tais que

$$h(x) = \ln \left(\frac{32\lambda^2}{(4 + \lambda^2|x-x_0|^2)^2} \right), \quad x \in \mathbb{R}^2.$$

Note que

$$\ln \left(\frac{32\lambda^2}{(4 + \lambda^2|x-x_0|^2)^2} \right)$$

é uma função radial e estritamente decrescente e atinge o seu único máximo em x_0 . Por outro lado, desde que $w_0(x) \leq 0$ e $h(x) = w_0(x) + a$, temos que h também atinge seu máximo em 0. Logo, $x_0 = 0$. Portanto,

$$h(x) = \ln \left(\frac{32\lambda^2}{(4 + \lambda^2|x|^2)^2} \right). \quad (1.21)$$

Além disso,

$$a = h(0) = \ln\left(\frac{32\lambda^2}{4^2}\right) = \ln(2\lambda^2),$$

o que implica que

$$\lambda^2 = \frac{e^a}{2} = \frac{c}{2}. \quad (1.22)$$

Portanto, de (1.22) juntamente com (1.21) obtemos que

$$\begin{aligned} w(x) &= \ln\left(\frac{32\lambda^2}{(4 + \lambda^2|x|^2)^2}\right) = \ln\left(\frac{16c}{(4 + \frac{c}{2}|x|^2)^2}\right) \\ &= \ln(c) + \ln\left(\frac{4}{4 + \frac{c}{2}|x|^2}\right)^2 \\ &= a - 2\ln\left(\frac{(4 + \frac{c}{2}|x|^2)}{4}\right) \\ &= a - 2\ln\left(1 + \frac{c}{8}|x|^2\right). \end{aligned}$$

Como $h = w_0 + a$, concluímos que

$$w_0(x) = -2\ln\left(1 + \frac{c}{8}|x|^2\right),$$

como queríamos demonstrar. □

Capítulo 2

Desigualdade do tipo Trudinger-Moser

Neste capítulo, vamos provar o Teorema 1 enunciado na introdução. Mais precisamente, seja $\alpha > 0$ e definamos

$$C_\alpha(\Omega) = \sup_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ \|\nabla u\|_2=1}} \int_{\Omega} e^{4\pi u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} dx. \quad (2.1)$$

O nosso principal objetivo deste capítulo é provar o seguinte resultado:

Teorema 2.1. *Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ um domínio limitado e suave e $\lambda_1(\Omega) = \lambda_1 > 0$ o primeiro autovalor do laplaciano com condição de Dirichlet em Ω . Então:*

- (1) $C_\alpha(\Omega) = +\infty$ para $\alpha \geq \lambda_1$;
- (2) $C_\alpha(\Omega) < +\infty$ para $0 \leq \alpha < \lambda_1$.

Vamos provar o item (1) e o item (2) nas Seções 2.1 e 2.2, respectivamente.

2.1 Prova do Teorema 2.1 (item (1)):

Nesta seção iremos apresentar a prova do item (1) do Teorema 2.1. Note que pelo teorema da mudança de variáveis, temos

$$\sup_{\substack{u \in H_0^1(\lambda\Omega) \\ \|\nabla u\|_2=1}} \int_{\lambda\Omega} e^{4\pi u^2(1+\alpha\|u\|_{L^2(\lambda\Omega)}^2)} dx = \sup_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ \|\nabla u\|_2=1}} \lambda^2 \int_{\Omega} e^{4\pi u^2(1+\alpha\lambda^2\|u\|_2^2)} dx,$$

logo

$$C_\alpha(\lambda\Omega) = \lambda^2 C_\alpha(\Omega).$$

Analogamente, podemos mostrar que

$$\lambda^2 \lambda_1(\lambda\Omega) = \lambda_1(\Omega)$$

2. Desigualdade do tipo Trudinger-Moser

para todo $\lambda > 0$, assim podemos assumir sem perda de generalidade que $0 \in \Omega$ e que $B_1(0) \subset \Omega$.

Consideremos as funções de Moser u_ε (ver [13]) definidas por:

$$u_\varepsilon(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \begin{cases} \sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}, & \text{se } 0 \leq |x| \leq \varepsilon; \\ \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \ln(\frac{1}{|x|}), & \text{se } \varepsilon \leq |x| \leq 1; \\ 0, & \text{se } |x| \geq 1. \end{cases}$$

Lema 2.1. Para todo $\varepsilon > 0$, temos que $\|\nabla u_\varepsilon\|_2^2 = 1$.

Demonstração. Com efeito, pela definição da u_ε , temos

$$\frac{\partial u_\varepsilon(x)}{\partial x_i} = \frac{-1}{\sqrt{2\pi} \sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \begin{cases} 0, & \text{se } 0 \leq |x| \leq \varepsilon; \\ \frac{x_i}{|x|^2}, & \text{se } \varepsilon \leq |x| \leq 1; \\ 0, & \text{se } |x| \geq 1. \end{cases}$$

Assim, para $\varepsilon \leq |x| \leq 1$, obtemos

$$\begin{aligned} |\nabla u_\varepsilon|^2 &= \left[\frac{-1}{\sqrt{2\pi} \sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \right]^2 \left[\left(\frac{x_1}{|x|^2} \right)^2 + \left(\frac{x_2}{|x|^2} \right)^2 \right] \\ &= \frac{1}{(2\pi)(\ln(\frac{1}{\varepsilon}))} \left(\frac{x_1^2}{|x|^4} + \frac{x_2^2}{|x|^4} \right) \\ &= \frac{1}{(2\pi)(\ln(\frac{1}{\varepsilon}))} \left(\frac{1}{|x|^2} \right). \end{aligned}$$

Logo,

$$\|\nabla u_\varepsilon\|_2^2 = \int_{\Omega} |\nabla u_\varepsilon|^2 dx = \frac{1}{(2\pi)(\ln(\frac{1}{\varepsilon}))} \int_{\varepsilon \leq |x| \leq 1} \frac{1}{|x|^2} dx. \quad (2.2)$$

Usando coordenadas polares, obtemos

$$\int_{\varepsilon \leq |x| \leq 1} \frac{1}{|x|^2} dx = 2\pi \int_{\varepsilon}^1 \frac{1}{\theta} d\theta = 2\pi [\ln(1) - \ln(\varepsilon)] = 2\pi \ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right).$$

Então, substituindo em (2.2), temos que $\|\nabla u_\varepsilon\|_2^2 = 1$, como queríamos demonstrar. \square

Seja φ_1 uma autofunção positiva associada a $\lambda_1(\Omega)$ dada no Teorema 1.1. Sabemos que $\|\varphi_1\|_2 = 1$ e $\varphi_1 \in C^\infty(\Omega)$. Agora defina

$$v_\varepsilon = u_\varepsilon + t_\varepsilon \varphi_1,$$

onde $t_\varepsilon > 0$, satisfaz

$$\beta_\varepsilon = t_\varepsilon \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} \rightarrow \infty \quad \text{quando } \varepsilon \rightarrow 0$$

e

$$t_\varepsilon^2 \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} \rightarrow 0 \quad \text{quando } \varepsilon \rightarrow 0.$$

Por exemplo, podemos tomar $t_\varepsilon = \sqrt[3]{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)}$.

Lema 2.2. *Temos as seguintes estimativas*

$$\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 = 1 + \lambda_1 t_\varepsilon^2 + 2\lambda_1 t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1} \int_\Omega \varphi_1 G dx + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}), \quad (2.3)$$

$$\|v_\varepsilon\|_2^2 = t_\varepsilon^2 + 2t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1} \int_\Omega \varphi_1 G dx + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon), \quad (2.4)$$

onde

$$G(x) = \begin{cases} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right), & \text{se } |x| \leq 1 \\ 0, & \text{se } |x| > 1. \end{cases}$$

Demonstração. Notando que $\|\nabla u_\varepsilon\|_2 = 1$ e $\|\nabla \varphi_1\|_2^2 = \lambda_1 \|\varphi_1\|_2^2 = \lambda_1$ temos

$$\begin{aligned} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 &= \|\nabla u_\varepsilon\|_2^2 + t_\varepsilon^2 \|\nabla \varphi_1\|_2^2 + 2t_\varepsilon \int_\Omega \nabla u_\varepsilon \nabla \varphi_1 dx \\ &= 1 + \lambda_1 t_\varepsilon^2 + \lambda_1 2t_\varepsilon \int_\Omega u_\varepsilon \varphi_1 dx. \end{aligned}$$

Para provar (2.3), é suficiente provar que

$$2t_\varepsilon \int_\Omega u_\varepsilon \varphi_1 dx = 2t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1} \int_\Omega \varphi_1 G dx + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}). \quad (2.5)$$

Para isto note que

$$\begin{aligned}
2t_\varepsilon \int_{\Omega} u_\varepsilon \varphi_1 dx &= 2t_\varepsilon \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} \varphi_1 dx + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\varepsilon \leq |x| \leq 1} \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx \right) \\
&= 2t_\varepsilon \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} \varphi_1 dx + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\varepsilon \leq |x| \leq 1} \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx \right. \\
&\quad \left. - \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx \right) \\
&= 2t_\varepsilon \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \int_{\Omega} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx + \\
&\quad + 2t_\varepsilon \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} \varphi_1 dx - \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx \right).
\end{aligned}$$

Portanto,

$$\begin{aligned}
2t_\varepsilon \int_{\Omega} u_\varepsilon \varphi_1 dx &= 2t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1} \int_{\Omega} G \varphi_1 dx \\
&\quad + 2t_\varepsilon \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} \varphi_1 dx - \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx \right). \tag{2.6}
\end{aligned}$$

Afirmamos que

$$A_\varepsilon = t_\varepsilon \left(\int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} \varphi_1 dx - \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx \right) = o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}).$$

De fato, note que

$$A_\varepsilon = t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1} \left(\int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}}{t_\varepsilon \beta_\varepsilon^{-1}} \varphi_1 dx - \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \frac{\ln(\frac{1}{|x|})}{t_\varepsilon \beta_\varepsilon^{-1}} \varphi_1 dx \right). \tag{2.7}$$

Lembrando que $\beta_\varepsilon = t_\varepsilon \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)}$ e temos que

$$\begin{aligned}
\int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}}{t_\varepsilon \beta_\varepsilon^{-1}} \varphi_1 dx &= \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{t_\varepsilon}{t_\varepsilon} \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} \varphi_1 dx \\
&= \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \left| \ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right) \right| \varphi_1 dx.
\end{aligned}$$

2. Desigualdade do tipo Trudinger-Moser

Mas $\varphi_1 \in C^\infty(\bar{\Omega})$ e portanto $\|\varphi_1\|_\infty < \infty$. Logo

$$\int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}}{t_\varepsilon \beta_\varepsilon^{-1}} \varphi_1 dx \leq \|\varphi_1\|_\infty \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \left| \ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right) \right| dx = \|\varphi_1\|_\infty \left| \ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right) \right| \pi \varepsilon^2 \rightarrow 0, \quad (2.8)$$

quando $\varepsilon \rightarrow 0$, já que pela regra de L'hospital:

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right) \varepsilon^2 = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \frac{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)}{\frac{1}{\varepsilon^2}} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \frac{-\ln(\varepsilon)}{\frac{1}{\varepsilon^2}} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \frac{-\frac{1}{\varepsilon}}{-\frac{2}{\varepsilon^3}} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \varepsilon^2 = 0.$$

Observe agora que

$$\begin{aligned} \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{1}{\sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} \frac{\ln(\frac{1}{|x|})}{t_\varepsilon \beta_\varepsilon^{-1}} \varphi_1 dx &= \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{1}{\sqrt{(\ln \frac{1}{\varepsilon})}} \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx \\ &= \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx. \end{aligned}$$

Mas

$$\varphi_1 \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \mathcal{X}_{B_\varepsilon(0)} \leq \varphi_1 \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \in \mathcal{L}^1(\Omega).$$

Logo, pelo Teorema da Convergência Dominada de Lebesgue,

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 dx = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 \mathcal{X}_{B_\varepsilon(0)} dx = \int_{\Omega} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \ln\left(\frac{1}{|x|}\right) \varphi_1 \mathcal{X}_{B_\varepsilon(0)} dx = 0.$$

Segue da igualdade acima, de (2.8) e de (2.7) que

$$A_\varepsilon = o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}), \quad (2.9)$$

como havíamos afirmado.

Agora vamos provar (2.4). Para isto, usando (2.5) temos

$$\begin{aligned} \|v_\varepsilon\|_2^2 &= \|u_\varepsilon\|_2^2 + t_\varepsilon^2 \|\varphi_1\|_2^2 + 2t_\varepsilon \int_{\Omega} u_\varepsilon \varphi_1 dx \\ &= t_\varepsilon^2 + 2\beta_\varepsilon^{-1} t_\varepsilon^2 \int_{\Omega} \varphi_1 G dx + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + \|u_\varepsilon\|_2^2. \end{aligned}$$

Afirmamos que $\|u_\varepsilon\|_2^2 = o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})$. Com efeito,

$$\frac{\|u_\varepsilon\|_2^2}{t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}} = \frac{1}{2\pi} \left(\int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}{t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}} dx + \int_{\varepsilon \leq |x| \leq 1} \frac{1}{\ln(\frac{1}{\varepsilon})} \frac{\ln^2(\frac{1}{|x|})}{t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}} dx \right). \quad (2.10)$$

Vamos analisar a primeira parte da soma em (2.10). Para isto, note que

$$\int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}{t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}} dx = \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}{t_\varepsilon^2} t_\varepsilon \sqrt{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)} = \int_{0 \leq |x| \leq \varepsilon} \frac{\ln^2(\frac{1}{\varepsilon})}{t_\varepsilon \sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} dx = \frac{\ln^2(\frac{1}{\varepsilon})}{\beta_\varepsilon} \pi \varepsilon^2. \quad (2.11)$$

Usando a regra de L'hospital temos

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right) \varepsilon = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \frac{\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)}{\frac{1}{\varepsilon}} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \frac{-\ln(\varepsilon)}{\frac{1}{\varepsilon}} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \frac{-\frac{1}{\varepsilon}}{-\frac{1}{\varepsilon^2}} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \varepsilon = 0.$$

Desde que $\beta_\varepsilon \rightarrow \infty$, obtemos

$$\frac{\ln^2(\frac{1}{\varepsilon})}{\beta_\varepsilon} \pi \varepsilon^2 \rightarrow 0. \quad (2.12)$$

Agora vamos analisar a segunda parte da soma em (2.10). Para isto, note que

$$\begin{aligned} \int_{\varepsilon \leq |x| \leq 1} \frac{1}{\ln(\frac{1}{\varepsilon})} \frac{\ln^2(\frac{1}{|x|})}{t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}} dx &= \int_{\varepsilon \leq |x| \leq 1} \frac{1}{\ln(\frac{1}{\varepsilon})} \ln^2\left(\frac{1}{|x|}\right) \frac{t_\varepsilon \sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}}{t_\varepsilon^2} dx \\ &= \int_{\varepsilon \leq |x| \leq 1} \frac{\ln^2(\frac{1}{|x|})}{t_\varepsilon \sqrt{\ln(\frac{1}{\varepsilon})}} dx = \frac{1}{\beta_\varepsilon} \int_{\varepsilon \leq |x| \leq 1} \ln^2\left(\frac{1}{|x|}\right) dx \rightarrow 0, \end{aligned}$$

pois $\beta_\varepsilon \rightarrow \infty$ e $\int_{\varepsilon \leq |x| \leq 1} \ln^2\left(\frac{1}{|x|}\right) dx \leq C$. A estimativa acima, (2.11) e (2.12) implicam que

$$\|u_\varepsilon\|_2^2 = o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}), \quad (2.13)$$

o que completa a prova do lema. \square

Agora consideremos o funcional

$$J(v_\varepsilon) := \int_{\Omega} e^{4\pi \frac{v_\varepsilon^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \left(1 + \alpha \frac{\|v_\varepsilon\|_2^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2}\right)} dx.$$

Lema 2.3. $J(v_\varepsilon) \rightarrow \infty$ quando $\varepsilon \rightarrow 0$.

Demonstração. Usando as estimativas obtidas no Lema 2.2 temos

$$1 + \alpha \frac{\|v_\varepsilon\|_2^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} = 1 + \alpha \left(\frac{t_\varepsilon^2 + 2\beta_\varepsilon^{-1}t_\varepsilon^2 \int_{\Omega} \varphi_1 G dx + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})}{1 + \lambda_1(t_\varepsilon^2 + 2\beta_\varepsilon^{-1}t_\varepsilon^2 \int_{\Omega} \varphi_1 G dx) + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \right) = 1 + \alpha \left(\frac{\mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \right), \quad (2.14)$$

onde,

$$t_\varepsilon^2 + 2\beta_\varepsilon^{-1}t_\varepsilon^2 \int_{\Omega} \varphi_1 G dx = \mathcal{X}_\varepsilon,$$

Afirmamos que

$$1 + \alpha \left(\frac{\mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \right) = 1 + \alpha t_\varepsilon^2 + 2\alpha \beta_\varepsilon^{-1} t_\varepsilon^2 \int_{\Omega} \varphi_1 G dx + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + O(t_\varepsilon^4). \quad (2.15)$$

De fato,

$$\begin{aligned} 1 + \alpha \left(\frac{\mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \right) &= 1 + \alpha \left(\frac{\mathcal{X}_\varepsilon (1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})) + \mathcal{X}_\varepsilon - \mathcal{X}_\varepsilon (1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}))}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) \right) \\ &= 1 + \alpha \mathcal{X}_\varepsilon + \alpha \left(\frac{-\lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon^2 - \mathcal{X}_\varepsilon o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \right). \end{aligned}$$

Segue da definição de \mathcal{X}_ε que

$$\frac{1}{1 + \lambda_1 (t_\varepsilon^2 + 2\beta_\varepsilon^{-1} t_\varepsilon^2 \int_{\Omega} \varphi_1 G dx) + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \leq 1 \quad \text{quando } \varepsilon \rightarrow 0.$$

Além disso,

$$\mathcal{X}_\varepsilon^2 = t_\varepsilon^4 + 4t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1} t_\varepsilon^2 \int_{\Omega} \varphi_1 G dx + 4\beta_\varepsilon^{-2} t_\varepsilon^4 \left(\int_{\Omega} \varphi_1 G dx \right)^2.$$

Portanto,

$$\frac{\lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon^2}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} = O(t_\varepsilon^4), \quad (2.16)$$

$$\frac{\mathcal{X}_\varepsilon o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} = o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}), \quad (2.17)$$

$$\frac{o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} = o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) \quad (2.18)$$

$$\frac{\mathcal{X}_\varepsilon}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} = O(t_\varepsilon^4). \quad (2.19)$$

De (2.16) e (2.17) concluímos que

$$\begin{aligned} 1 + \alpha \left(\frac{\mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \right) &= 1 + \alpha \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + O(t_\varepsilon^4) \\ &= 1 + \alpha t_\varepsilon^2 + 2\alpha \beta_\varepsilon^{-1} t_\varepsilon^2 \int_{\Omega} \varphi_1 G dx + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + O(t_\varepsilon^4), \end{aligned}$$

o que prova (2.15). Isto juntamente com (2.14) implica que

$$1 + \alpha \frac{\|v_\varepsilon\|_2^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} = 1 + \alpha t_\varepsilon^2 + 2\alpha \beta_\varepsilon^{-1} t_\varepsilon^2 \int_{\Omega} \varphi_1 G dx + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + O(t_\varepsilon^4). \quad (2.20)$$

De (2.3), (2.18) e (2.19) temos,

$$\begin{aligned} \frac{1}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \left(1 + \alpha \frac{\|v_\varepsilon\|_2^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \right) &= \frac{1 + \alpha \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + O(t_\varepsilon^4)}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \\ &= \frac{1 + \alpha \mathcal{X}_\varepsilon + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon - \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + O(t_\varepsilon^4)}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \\ &= 1 + \frac{(\alpha - \lambda_1) \mathcal{X}_\varepsilon}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + O(t_\varepsilon^4). \end{aligned}$$

Assim, temos

$$\begin{aligned} \frac{1}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \left(1 + \alpha \frac{\|v_\varepsilon\|_2^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \right) &= 1 + \frac{(\alpha - \lambda_1) \mathcal{X}_\varepsilon (1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}))}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \\ &\quad + \frac{\mathcal{X}_\varepsilon [(\alpha - \lambda_1) - (\alpha - \lambda_1)(1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}))]}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} + O(t_\varepsilon^4) \\ &= 1 + (\alpha - \lambda_1) \mathcal{X}_\varepsilon + \mathcal{X}_\varepsilon \left(\frac{(\alpha - \lambda_1)(-\lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon - o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}))}{1 + \lambda_1 \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})} \right) + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + O(t_\varepsilon^4). \end{aligned}$$

Usando (2.16) e (2.17), concluímos que

$$\frac{1}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \left(1 + \alpha \frac{\|v_\varepsilon\|_2^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \right) = 1 + (\alpha - \lambda_1) \mathcal{X}_\varepsilon + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + O(t_\varepsilon^4).$$

Portanto, para $\alpha \geq \lambda_1$, temos que

$$\frac{1}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \left(1 + \alpha \frac{\|v_\varepsilon\|_2^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \right) \geq 1 + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + O(t_\varepsilon^4).$$

Multiplicando esta expressão por $4\pi v_\varepsilon^2$ em $B(0, \varepsilon)$ temos

$$\begin{aligned} 4\pi \frac{v_\varepsilon^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \left(1 + \alpha \frac{\|v_\varepsilon\|_2^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \right) &\geq \left(2 \ln \left(\frac{1}{\varepsilon} \right) + 4\sqrt{2\pi} \beta_\varepsilon \varphi_1 \right) (1 + o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^2) + O(t_\varepsilon^4)) \\ &= 2 \ln \left(\frac{1}{\varepsilon} \right) + 4\sqrt{2\pi} \beta_\varepsilon \varphi_1 + 2 \ln \left(\frac{1}{\varepsilon} \right) o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + 2 \ln \left(\frac{1}{\varepsilon} \right) O(t_\varepsilon^4) \\ &\quad + 4\sqrt{2\pi} \beta_\varepsilon \varphi_1 o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1}) + 4\sqrt{2\pi} \beta_\varepsilon \varphi_1 O(t_\varepsilon^4) \\ &= 2 \ln \left(\frac{1}{\varepsilon} \right) + \beta_\varepsilon (4\sqrt{2\pi} \varphi_1 + o(1)). \end{aligned} \tag{2.21}$$

Para justificar a última igualdade acima, observe que $\ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right) = \frac{\beta_\varepsilon^2}{t_\varepsilon^2}$. Assim,

$$\begin{aligned} \frac{2 \ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right) o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})}{\beta_\varepsilon} &= \frac{o(t_\varepsilon^2) \beta_\varepsilon^2}{\beta_\varepsilon^2 t_\varepsilon^2} = o(1) \rightarrow 0 \\ \frac{2 \ln\left(\frac{1}{\varepsilon}\right) O(t_\varepsilon^4)}{\beta_\varepsilon} &= \frac{1}{\beta_\varepsilon} \frac{\beta_\varepsilon^2}{t_\varepsilon^2} O(t_\varepsilon^4) = O(t_\varepsilon^2) \beta_\varepsilon = O(1) t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon = O(1)(t_\varepsilon \beta_\varepsilon) t_\varepsilon \rightarrow 0 \\ \frac{4\sqrt{2\pi} \beta_\varepsilon \varphi_1 o(t_\varepsilon^2 \beta_\varepsilon^{-1})}{\beta_\varepsilon} &= o(1) \frac{t_\varepsilon^2}{\beta_\varepsilon} \rightarrow 0 \\ \frac{4\sqrt{2\pi} \beta_\varepsilon \varphi_1 O(t_\varepsilon^4)}{\beta_\varepsilon} &= t_\varepsilon^4 O(1) \rightarrow 0. \end{aligned}$$

Desde que $\varphi_1 > 0$ no interior de Ω e $\beta_\varepsilon \rightarrow +\infty$ por (2.21) concluímos que

$$4\pi \frac{v_\varepsilon^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \left(1 + \alpha \frac{\|v_\varepsilon\|_2^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2}\right) \rightarrow +\infty,$$

o que completa a prova do Lema. \square

Prova do Teorema 2.1 (item (1)):

Demonstração. Definindo

$$w_\varepsilon = \frac{v_\varepsilon}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2}$$

temos $\|\nabla w_\varepsilon\|_2 = 1$. Assim (1) em Teorema 2.1 segue diretamente do Lema 2.3. \square

2.2 Prova do Teorema 2.1 (item (2)):

Agora vamos provar o item (2) do Teorema 2.1 com o auxílio do Teorema 2. A prova do Teorema 2 está no próximo capítulo. Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ um domínio suave e seja $0 \leq \alpha < \lambda_1$. Provaremos que $C_\alpha(\Omega) < \infty$, onde $C_\alpha(\Omega)$ foi definido em (2.1). Seja $\varepsilon > 0$ e defina

$$C_\varepsilon = \sup_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ \|\nabla u\|_2=1}} \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} dx. \quad (2.22)$$

Para provar este item, vamos provar primeiramente alguns lemas técnicos.

Lema 2.4. $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} C_\varepsilon = C_\alpha(\Omega)$.

Demonstração. De fato, para $\varepsilon > 0$ e $u \in H_0^1(\Omega)$, tal que $\|\nabla u\|_2 = 1$, temos pela desigualdade de Hölder que

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} dx &\leq \left(\int_{\Omega} \left| \left(e^{4\pi(1-\varepsilon)u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} \right)^{\frac{1}{1-\varepsilon}} \right| dx \right)^{1-\varepsilon} \left(\int_{\Omega} (1)^{\frac{1}{\varepsilon}} dx \right)^\varepsilon \\ &\leq C_\alpha(\Omega)^{1-\varepsilon} |\Omega|^\varepsilon, \end{aligned}$$

e portanto

$$\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} C_\varepsilon \leq C_\alpha(\Omega).$$

Por outro lado, para qualquer $u \in C_0^\infty(\Omega)$, tal que $\|\nabla u\|_2 = 1$, temos

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} e^{4\pi u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} dx &= \int_{\Omega} e^{4\pi u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)(1+\varepsilon-\varepsilon)} dx \\ &\leq \sup_{\Omega} e^{4\pi\varepsilon u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} dx. \end{aligned}$$

Desde que

$$\sup_{\Omega} e^{4\pi\varepsilon u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} \rightarrow 1$$

temos

$$C_\alpha(\Omega) \leq \liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} C_\varepsilon,$$

o que prova o Lema. \square

Proposição 2.1. *Para cada $\varepsilon > 0$, C_ε é atingido, ou seja, existe $u_\varepsilon \in H_0^1(\Omega) \cap C^1(\Omega)$ tal que*

$$\|\nabla u_\varepsilon\|_2 = 1 \quad \text{e} \quad \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)u_\varepsilon^2(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)} dx = C_\varepsilon. \quad (2.23)$$

Demonstração. Com efeito, seja $\varepsilon > 0$ e (u_n) em $H_0^1(\Omega)$ tal que

$$\|\nabla u_n\|_2 = 1 \quad \text{e} \quad \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)u_n^2(1+\alpha\|u_n\|_2^2)} dx = C_\varepsilon.$$

Como (u_n) é limitada em $H_0^1(\Omega)$, temos a menos de subsequência que

$$\begin{aligned} u_n &\rightharpoonup u_\varepsilon && \text{fracamente em } H_0^1(\Omega) \\ u_n &\rightarrow u_\varepsilon && \text{forte em } L^2(\Omega) \\ u_n(x) &\rightarrow u_\varepsilon(x) && \text{quase sempre em } \Omega. \end{aligned}$$

Logo

$$f_n = e^{4\pi(1-\varepsilon)u_n^2(1+\alpha\|u_n\|_2^2)} \rightarrow e^{4\pi(1-\varepsilon)u_\varepsilon^2(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)} = f_\varepsilon \quad \text{quase sempre em } \Omega.$$

Afirmamos que $f_n \rightarrow f_\varepsilon$ forte em $L^1(\Omega)$. De fato, se $\|\nabla u_\varepsilon\|_2 < 1$, iremos mostrar que $(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_n\|_2^2) < \frac{1}{1+\|\nabla u_\varepsilon\|_2^2}$, para n suficientemente grande. Com efeito, desde que $\alpha < \lambda_1(\Omega)$, temos pela Proposição 1.1 que

$$(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2) < (1-\varepsilon)(1+\lambda_1\|u_\varepsilon\|_2^2) \leq (1-\varepsilon)(1+\|\nabla u_\varepsilon\|_2^2) < \frac{1}{1-\|\nabla u_\varepsilon\|_2^2}, \quad (2.24)$$

já que $(1-\varepsilon)(1+a)(1-a) = (1-\varepsilon)(1-a^2) < 1$. Agora como $(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_n\|_2^2) \rightarrow (1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)$

2. Desigualdade do tipo Trudinger-Moser

$\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)$, temos que para n suficientemente grande

$$(1 - \varepsilon)(1 + \alpha\|u_n\|_2^2) < \frac{1}{1 - \|\nabla u_\varepsilon\|_2^2}.$$

Tomando q suficientemente pequeno de modo que $q(1 - \varepsilon)(1 + \alpha\|u_n\|_2^2) < \frac{1}{1 - \|\nabla u_\varepsilon\|_2^2}$ temos pelo Lema de Lions (0.1) que

$$\limsup_{n \rightarrow \infty} \int_{\Omega} e^{4\pi p(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_n\|_2^2)u_n^2} dx < +\infty, \quad \forall 1 \leq p \leq q. \quad (2.25)$$

Se $\|\nabla u_\varepsilon\| = 1$ conseguimos a limitação acima pelo Corolário 1.1 e portanto pelo Lema de Fatou

$$\int_{\Omega} f_\varepsilon dx \leq \liminf_{n \rightarrow +\infty} \int_{\Omega} f_n dx < +\infty,$$

logo $f_\varepsilon \in L^1(\Omega)$. Além disso, se $u \in H_0^1(\Omega)$ então $u \in L^p(\Omega)$ para todo $1 \leq p < \infty$, portanto, por (2.25) e pela Desigualdade de Hölder, temos que

$$\int_{\Omega} |f_n u_n| dx < \|f_n\|_q \|u_n\|_{q^*} < C \quad \text{onde} \quad \frac{1}{q} + \frac{1}{q^*} = 1.$$

Concluindo pelo Lemma 1.1 que $f_n \rightarrow f_\varepsilon$ em $L^1(\Omega)$, e portanto

$$\int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)u_\varepsilon^2(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)} dx = C_\varepsilon = \sup_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ \|\nabla u\|_2=1}} \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)u^2(1+\alpha\|u\|_2^2)} dx. \quad (2.26)$$

Notemos que podemos tomar $u_\varepsilon \geq 0$, pois a equação (2.26) vale também para $|u_\varepsilon|$. Além disso, $\|\nabla u_\varepsilon\|_2 = 1$. De fato, pela convergência fraca temos

$$\|\nabla u_\varepsilon\|_2 \leq \liminf_{n \rightarrow \infty} \|\nabla u_n\|_2 = 1.$$

Se $\|\nabla u_\varepsilon\|_2^2 < 1$, teríamos

$$\int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)u_\varepsilon^2(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)} dx < \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)\frac{u_\varepsilon^2}{\|\nabla u_\varepsilon\|_2^2}\left(1+\alpha\frac{\|u_\varepsilon\|_2^2}{\|\nabla u_\varepsilon\|_2^2}\right)} dx,$$

o que contradiz (2.26) e isto completa a prova. \square

Observação 2.1. Note que a sequência $u_n \rightarrow u_\varepsilon$ na proposição anterior, de fato, converge forte em $H_0^1(\Omega)$.

Pela Proposição 2.1 os funcionais

$$J_\varepsilon(u) = \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u\|_2^2)u^2} dx, \quad (2.27)$$

restritos ao vínculo

$$G = \{u \in H_0^1(\Omega); F(u) = \|\nabla u\|_2^2 - 1 = 0\},$$

atingem máximo em $u_\varepsilon \neq 0$. Logo $F'(u_\varepsilon) \neq 0$ e, portanto, pelo Teorema dos Multiplicadores de Lagrange, existem escalares k_ε tais que

$$J'_\varepsilon(u_\varepsilon) \cdot v = k_\varepsilon F'(u_\varepsilon) \cdot v, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega).$$

Note que

$$\begin{aligned} J'_\varepsilon(u) \cdot v &= \int_{\Omega} 4\pi(1-\varepsilon)e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u\|_2^2)u^2} \left(2(1+\alpha\|u\|_2^2)uv + u^2 2\alpha \left(\int_{\Omega} uv dx \right) \right) dx. \\ &= 8\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u\|_2^2) \int_{\Omega} uv e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u\|_2^2)u^2} dx + \\ &\quad + 8\pi(1-\varepsilon)\alpha \int_{\Omega} u^2 e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u\|_2^2)u^2} dx \int_{\Omega} uv dx, \end{aligned}$$

portanto

$$\begin{aligned} 2k_\varepsilon \int_{\Omega} \nabla u_\varepsilon \nabla v dx &= 8\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2) \int_{\Omega} u_\varepsilon v e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)u_\varepsilon^2} dx \\ &\quad + 8\pi(1-\varepsilon)\alpha \int_{\Omega} u_\varepsilon^2 e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)u_\varepsilon^2} dx \int_{\Omega} u_\varepsilon v dx. \end{aligned} \tag{2.28}$$

Fazendo $v = u_\varepsilon$ e usando que $\|\nabla u\|_2^2 = 1$, obtemos

$$\begin{aligned} k_\varepsilon = \frac{k_\varepsilon}{2} \int_{\Omega} |\nabla u_\varepsilon|^2 dx &= 4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2) \int_{\Omega} u_\varepsilon^2 e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)u_\varepsilon^2} dx + \\ &\quad + 4\pi(1-\varepsilon)\alpha \int_{\Omega} u_\varepsilon^2 e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)u_\varepsilon^2} dx \cdot \|u_\varepsilon\|_2^2 \\ &= 4\pi(1-\varepsilon) \left[(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2) \int_{\Omega} u_\varepsilon^2 e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)u_\varepsilon^2} dx + \right. \\ &\quad \left. + \alpha\|u_\varepsilon\|_2^2 \int_{\Omega} u_\varepsilon^2 e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)u_\varepsilon^2} dx \right] \\ &= 4\pi(1-\varepsilon)(1+2\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2) \int_{\Omega} u_\varepsilon^2 e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)u_\varepsilon^2} dx. \end{aligned}$$

Isolando k_ε em (2.28), obtemos no sentido fraco que

$$\begin{aligned} -\Delta u_\varepsilon &= \frac{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)}{4\pi(1-\varepsilon)(1+2\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2) \int_{\Omega} u_\varepsilon^2 e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)u_\varepsilon^2} dx} e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)u_\varepsilon^2} u_\varepsilon \\ &\quad + \frac{\alpha}{1+2\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2} u_\varepsilon. \end{aligned}$$

Portanto para $\varepsilon > 0$, existe $u_\varepsilon \in H_0^1(\Omega) \cap C^1(\Omega)$ que satisfaz

$$\left\{ \begin{array}{l} -\Delta u_\varepsilon = \beta_\varepsilon \lambda_\varepsilon u_\varepsilon e^{\beta_\varepsilon u_\varepsilon^2} + \alpha_\varepsilon u_\varepsilon \quad \text{em } \Omega \\ u_\varepsilon > 0 \quad \text{em } \Omega, \\ u_\varepsilon = 0 \quad \text{sobre } \partial\Omega \\ \|\nabla u_\varepsilon\|_2 = 1, \quad \int_{\Omega} e^{\beta_\varepsilon u_\varepsilon^2} dx = C_\varepsilon \\ \beta_\varepsilon = 4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2) \\ \mu_\varepsilon = \int_{\Omega} u_\varepsilon^2 e^{\beta_\varepsilon u_\varepsilon^2} dx \\ \lambda_\varepsilon = \frac{1}{4\pi(1-\varepsilon)(1+2\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)\mu_\varepsilon} \\ \alpha_\varepsilon = \frac{\alpha}{1+2\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2} < \alpha < \lambda_1(\Omega). \end{array} \right. \quad (2.29)$$

Nosso objetivo é mostrar que $C_\alpha(\Omega) < +\infty$ para $0 < \alpha < \lambda_1$. Suponha por contradição que $C_\alpha(\Omega) = +\infty$, então pelo Lema 2.4

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} C_\varepsilon = +\infty. \quad (2.30)$$

Com isso, temos os seguintes resultados.

Lema 2.5. $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|u_\varepsilon\|_2^2 = 0$. Em particular

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \beta_\varepsilon = 4\pi, \quad (2.31)$$

e

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \alpha_\varepsilon = \alpha. \quad (2.32)$$

Demonstração. De fato, desde que $\|\nabla u_\varepsilon\|_2 = 1$, a menos de subsequência, temos que

$$\begin{aligned} u_\varepsilon &\rightharpoonup u_0 && \text{em } H_0^1(\Omega) \\ u_\varepsilon &\rightarrow u_0 && \text{em } L^2(\Omega) \\ u_\varepsilon(x) &\rightarrow u_0(x) && \text{quase sempre em } \Omega, \end{aligned}$$

para algum $u_0 \in H_0^1(\Omega)$. Assim, para provarmos o Lema 2.5 é suficiente provar que $u_0 \equiv 0$. Por contradição, suponha que $u_0 \not\equiv 0$ e que $\|\nabla u_0\|_2^2 < 1$. Como $\alpha < \lambda_1$ teremos pelo mesmo argumento feito em (2.24) que

$$(1 + \alpha\|u_0\|_2^2)(1 - \|\nabla u_0\|_2^2) < 1.$$

Usando que $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \beta_\varepsilon = 4\pi(1 + \alpha\|u_0\|_2^2)$, para ε suficientemente pequeno temos

$$p = (1 - \varepsilon)(1 + \alpha\|u_\varepsilon\|_2^2) < \frac{1}{1 - \|\nabla u_0\|_2^2},$$

portanto pelo Lema de Lions (0.1)

$$C_\varepsilon \leq \sup_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega} e^{4\pi p u_\varepsilon^2} < +\infty, \quad (2.33)$$

o que contradiz (2.30). Analogamente, se $\|\nabla u_0\|_2^2 = 1$, pelo Corolário 1.1 também obtemos (2.33) e isto completa a prova do Lema. \square

Lema 2.6. $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \lambda_\varepsilon = 0$.

Demonstração. Por (2.29), é suficiente provar que $\mu_\varepsilon \rightarrow +\infty$, quando $\varepsilon \rightarrow +\infty$. Para isto, note que

$$\begin{aligned} C_\varepsilon &= \int_{\Omega} e^{\beta_\varepsilon u_\varepsilon^2} dx \\ &= \int_{u_\varepsilon \leq 1} e^{\beta_\varepsilon u_\varepsilon^2} + \int_{u_\varepsilon > 1} e^{\beta_\varepsilon u_\varepsilon^2} \\ &\leq \int_{u_\varepsilon \leq 1} e^{\beta_\varepsilon u_\varepsilon^2} + \int_{\Omega} u_\varepsilon^2 e^{\beta_\varepsilon u_\varepsilon^2} dx \\ &\leq e^{\beta_\varepsilon} |\Omega| + \mu_\varepsilon. \end{aligned}$$

Desde que $C_\varepsilon \rightarrow +\infty$ e $\beta_\varepsilon \rightarrow 4\pi$, temos que $\mu_\varepsilon \rightarrow +\infty$ quando $\varepsilon \rightarrow 0$, como queríamos demonstrar. \square

Agora definamos

$$v_\varepsilon = \sqrt{\frac{\beta_\varepsilon}{4\pi}} u_\varepsilon. \quad (2.34)$$

Nosso objetivo agora é mostrar que v_ε satisfaz todas as hipóteses do Teorema 2. Para isto, note que pelo Lema 2.5 a sequência de números reais (α_ε) satisfaz

$$\alpha_\varepsilon \rightarrow \alpha < \lambda_1 \quad \text{quando } \varepsilon \rightarrow 0.$$

Por outro lado, a sequência de números reais (λ_ε) satisfaz

$$\lambda_\varepsilon \rightarrow 0 \quad \text{quando } \varepsilon \rightarrow 0.$$

Resta mostrar que existe uma sequência de funções (f_ε) com **crescimento crítico uniforme** tal que (v_ε) satisfaz (5) e (6), que é o que faremos a seguir:

Lema 2.7. A sequência v_ε definida em (2.34) satisfaz:

$$\begin{cases} -\Delta v_\varepsilon - \alpha_\varepsilon v_\varepsilon = \lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon) & \text{em } \Omega \\ v_\varepsilon > 0 & \text{em } \Omega, \\ v_\varepsilon = 0 & \text{sobre } \partial\Omega, \end{cases}$$

com $f_\varepsilon(t) = h_\varepsilon(t)e^{4\pi t^2}$ e $h_\varepsilon(t) = \beta_\varepsilon t$.

Demonstração. Por (2.29), u_ε satisfaz

$$\begin{cases} -\Delta u_\varepsilon = \lambda_\varepsilon \beta_\varepsilon u_\varepsilon e^{\beta_\varepsilon u_\varepsilon^2} + \alpha_\varepsilon u_\varepsilon & \text{em } \Omega \\ u_\varepsilon > 0 & \text{em } \Omega, \\ u_\varepsilon = 0 & \text{sobre } \partial\Omega \end{cases}$$

Usando a definição v_ε obtemos o resultado desejado. \square

No próximo resultado, mostraremos que a sequência de funções f_ε definida no Lema 2.7 tem **crescimento crítico uniforme**.

Lema 2.8. A sequência de funções $f_\varepsilon \in C^1$ e satisfaz as condições (1) – (5) na Definição 0.1.

Demonstração. Claramente f_ε é uma sequência de classe C^1 . Considere $b = 4\pi$.

(1) $f_\varepsilon(0) = 0 \cdot e^{4\pi \cdot 0} = 0$, $f_\varepsilon(t) = \beta_\varepsilon t e^{4\pi t^2} > 0$ e $-f(-t) = -\beta_\varepsilon(-t) e^{4\pi(-t)^2} = \beta_\varepsilon t e^{4\pi t^2} = f(t)$ para todo $t > 0$.

(2) $f'_\varepsilon(t) = \beta_\varepsilon e^{4\pi t^2} + 8\pi \beta_\varepsilon t^2 e^{4\pi t^2} \leq C$ para todo $t \in [c, d]$.

(3) $f'_\varepsilon(t) = \beta_\varepsilon e^{4\pi t^2} + 8\pi \beta_\varepsilon t^2 e^{4\pi t^2} \geq \beta_\varepsilon e^{4\pi t^2} = \frac{f_\varepsilon(t)}{t}$ para todo $\varepsilon > 0$ e $t > 0$.

(4) Note que

$$F_\varepsilon(t) = \int_0^t f_\varepsilon(s) ds = \beta_\varepsilon \int_0^t s e^{4\pi s^2} ds.$$

Fazendo uma substituição $r = 4\pi s^2$, então $dr = 8\pi s ds$, logo

$$\begin{aligned} F_\varepsilon(t) &= \frac{\beta_\varepsilon}{8\pi} \int_0^{4\pi t^2} e^r dr \\ &= \frac{\beta_\varepsilon}{8\pi} (e^{4\pi t^2} - 1). \end{aligned}$$

Se $0 < t < 1$ obtemos

$$\frac{\beta_\varepsilon}{8\pi} (e^{4\pi t^2} - 1) < M(1 + \beta_\varepsilon e^{4\pi t^2}) < M(1 + \beta_\varepsilon t^0 e^{4\pi t^2}).$$

Por outro lado, se $t \geq 1$ obtemos também que

$$\frac{\beta_\varepsilon}{8\pi}(e^{4\pi t^2} - 1) < M(1 + \beta_\varepsilon e^{4\pi t^2}) < M(1 + \beta_\varepsilon \frac{t^\sigma}{t^\sigma} e^{4\pi t^2}) \leq M(1 + \beta_\varepsilon t^\sigma e^{4\pi t^2}),$$

em todo caso,

$$F_\varepsilon(t) = \int_0^t f_\varepsilon(s) ds \leq M(1 + \beta_\varepsilon t^\sigma e^{4\pi t^2}),$$

para algum $M > 0$ e $\sigma \in [0, 1)$.

$$(5) \quad \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{h'_\varepsilon(t)}{th_\varepsilon(t)} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{\beta_\varepsilon}{t^2 \beta_\varepsilon} = 0,$$

Portanto (f_ε) é uma sequência de funções com crescimento crítico uniforme e isto prova o lema. \square

Outra propriedade importante que iremos precisar para usar o Teorema 2 é a seguinte:

Lema 2.9. $\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} J_\varepsilon(v_\varepsilon) \leq \frac{2\pi}{b} = \frac{1}{2}$ onde

$$J_\varepsilon(v) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla v|^2 dx - \frac{\alpha_\varepsilon}{2} \int_{\Omega} v^2 dx - \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} F_\varepsilon(v) dx.$$

Demonstração. Como $v_\varepsilon \geq 0 \Rightarrow e^{4\pi v_\varepsilon^2} \geq 1$, temos pelo Lema 2.8 que

$$F_\varepsilon(v_\varepsilon) = \int_0^{v_\varepsilon} f_\varepsilon(s) ds = \frac{\beta_\varepsilon}{8\pi}(e^{4\pi v_\varepsilon^2} - 1) \geq 0.$$

Além disso λ_ε e α_ε são não-negativos, logo

$$J_\varepsilon(v_\varepsilon) \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla v_\varepsilon|^2 dx = \frac{\beta_\varepsilon}{2 \cdot 4\pi} \int_{\Omega} |\nabla u_\varepsilon|^2 dx = \frac{\beta_\varepsilon}{2 \cdot 4\pi},$$

mas $\beta_\varepsilon \rightarrow 4\pi$, portanto $\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} J_\varepsilon(v_\varepsilon) \leq \frac{1}{2}$. \square

Prova do Teorema 2.1 (item (2)):

Demonstração. Suponha que (2.30) ocorre. Segue por (2.32) e pelos Lemas 2.6, 2.7, 2.8 e 2.9 que (v_ε) satisfaz todas as hipóteses do Teorema 2. Se $x_\varepsilon \in \Omega$ é o ponto onde v_ε atinge seu máximo, pelo item (4) do Teorema 2 temos que

$$v_\varepsilon(x_\varepsilon) \|v_\varepsilon\|_2 \leq C \left\| \ln \left(\frac{C}{|x_\varepsilon - x|} \right) \right\|_2 < \infty,$$

já que $\ln(|x|) \in L^2(B_r(0))$. Usando a definição de v_ε obtemos que

$$0 \leq u_\varepsilon(x_\varepsilon) \|u_\varepsilon\|_2 \leq C, \quad \forall \varepsilon \leq \varepsilon_0, \tag{2.35}$$

onde $x_\varepsilon \in \Omega$ é o ponto onde u_ε atinge seu máximo. Assim

$$\begin{aligned} C_\varepsilon &= \int_{\Omega} e^{\beta_\varepsilon u_\varepsilon^2} = \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)(1+\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2)u_\varepsilon^2} dx \\ &= \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)\alpha\|u_\varepsilon\|_2^2 u_\varepsilon^2} e^{4\pi(1-\varepsilon)u_\varepsilon^2} dx \\ &\leq e^{4\pi(1-\varepsilon)\alpha u_\varepsilon^2(x_\varepsilon)\|u_\varepsilon\|_2^2} \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)u_\varepsilon^2} dx \\ &\leq C \int_{\Omega} e^{4\pi(1-\varepsilon)u_\varepsilon^2} dx. \end{aligned}$$

Pela desigualdade de Trudinger-Moser (1) obtemos que C_ε é limitada, o que contradiz (2.30). Portanto a prova do item (2) no Teorema 2.1 se reduz a prova do Teorema 2. \square

Capítulo 3

Análise de blow-up

Nosso objetivo nesse capítulo é apresentar a prova do Teorema 3.1. Vamos dividir a demonstração em alguns passos para facilitar a leitura. Vamos lembrar da definição que precisaremos no Teorema.

Definição 3.1. Seja $\varepsilon > 0$ e $h_\varepsilon : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ funções de classe C^1 e defina $f_\varepsilon(t) = h_\varepsilon(t)e^{bt^2}$ para algum $b > 0$. Dizemos que (f_ε) é uma sequência de funções com **crescimento crítico uniforme**, se as seguintes propriedades são satisfeitas:

- (1) $f_\varepsilon(0) = 0$, $f_\varepsilon(t) > 0$ e $f_\varepsilon(t) = -f_\varepsilon(-t)$ para todo $\varepsilon > 0$ e para todo $t > 0$.
- (2) (f_ε) é uniformemente limitada em $C_{loc}^1(\mathbb{R})$.
- (3) $f'_\varepsilon(t) > \frac{f_\varepsilon(t)}{t}$ para todo $\varepsilon > 0$ e para todo $t > 0$.
- (4) Existem $M > 0$ e $\sigma \in [0, 1)$ tal que para todo $\varepsilon > 0$

$$F_\varepsilon \leq M(1 + f_\varepsilon(t)t^\sigma), \quad \forall t > 0,$$

onde

$$F_\varepsilon(t) = \int_0^t f_\varepsilon(s)ds,$$

é uma primitiva de f_ε .

- (5) $\lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{h'_\varepsilon(t)}{th_\varepsilon(t)} = 0$ uniformemente em ε .

Teorema 3.1. Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ um domínio limitado e suave. Seja (f_ε) uma sequência de funções com **crescimento crítico uniforme**. Suponha que $0 < \alpha < \lambda_1(\Omega)$ e seja (α_ε) uma sequência tal que $\alpha_\varepsilon \rightarrow \alpha$. Seja também (λ_ε) uma sequência positiva de números reais tal que $\lambda_\varepsilon \rightarrow 0$. Seja

(v_ε) satisfazendo:

$$\begin{cases} -\Delta v_\varepsilon - \alpha_\varepsilon v_\varepsilon = \lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon) & \text{em } \Omega \\ v_\varepsilon > 0 & \text{em } \Omega, \\ v_\varepsilon = 0 & \text{sobre } \partial\Omega, \end{cases} \quad (3.1)$$

e

$$\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} J_\varepsilon(v_\varepsilon) \leq \frac{2\pi}{b}, \quad (3.2)$$

onde

$$J_\varepsilon(v) = \frac{1}{2} \int_\Omega |\nabla v|^2 dx - \frac{\alpha_\varepsilon}{2} \int_\Omega v^2 dx - \lambda_\varepsilon \int_\Omega F_\varepsilon(v) dx.$$

Se x_ε é um ponto onde v_ε atinge o máximo, então a menos de subsequência, valem as seguintes propriedades:

$$(1) \quad \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|v_\varepsilon\|_2 = 0 \quad e \quad \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 = \frac{4\pi}{b}.$$

$$(2) \quad \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} v_\varepsilon(x_\varepsilon) = +\infty.$$

(3) Se

$$\theta_\varepsilon = (v_\varepsilon(x_\varepsilon) \Delta v_\varepsilon(x_\varepsilon))^{-\frac{1}{2}}.$$

Então

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} v_\varepsilon(x_\varepsilon)(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x) - v_\varepsilon(x_\varepsilon)) = -\frac{1}{b} \ln \left(1 + \frac{b}{4}|x|^2\right) \quad \text{em } C_{loc}^2(\mathbb{R}^2),$$

(4) existe $C > 0$ tal que para $\varepsilon > 0$ suficientemente pequeno, vale

$$v_\varepsilon(x_\varepsilon)v_\varepsilon(x) \leq C \ln \left(\frac{C}{|x_\varepsilon - x|} \right), \quad \forall x \in \Omega \setminus \{x_\varepsilon\}.$$

Primeiramente iremos apresentar a prova dos itens (1)-(3).

3.1 Prova dos itens (1)-(3)

A seguinte observação será utilizada com frequência na demonstração.

Observação 3.1. Se (f_ε) é uma sequência com **crescimento crítico uniforme** então (f_ε) é uma sequência uniformemente limitada em $C_{loc}(\mathbb{R})$. De fato, pela Definição 0.1 temos que (f_ε) é uniformemente limitada em $C_{loc}^1(\mathbb{R})$ com $f_\varepsilon(0) = 0$. Se $t \in (a, b)$ pelo Teorema do Valor médio temos

$$|f_\varepsilon(t)| = |f_\varepsilon(t) - f_\varepsilon(0)| = |f'_\varepsilon(\mu)|t \leq C.$$

Portanto, (f_ε) também é uniformemente limitada em $C_{loc}(\mathbb{R})$.

Vamos então começar a demonstração do Teorema 3.1.

3.1.1 Prova do item (1)

Para provar o ponto (1) do Teorema 3.1, precisamos mostrar que $\|v_\varepsilon\|_2 \rightarrow 0$ e que $\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 \rightarrow \frac{4\pi}{b}$ quando $\varepsilon \rightarrow 0$. Vamos começar provando a seguinte afirmação:

Afirmiação 3.1. $\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 < +\infty$.

Demonastração. Por (3.2) temos que

$$\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 - \alpha_\varepsilon \|v_\varepsilon\|_2^2 \leq \frac{4\pi}{b} + 2\lambda_\varepsilon \int_\Omega F_\varepsilon(v_\varepsilon) dx + o(1)$$

Por outro lado, tomando v_ε na definição de solução fraca de (3.1) temos que

$$\lambda_\varepsilon \int_\Omega f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon dx = \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 - \alpha_\varepsilon \|v_\varepsilon\|_2^2. \quad (3.3)$$

Assim

$$\lambda_\varepsilon \int_\Omega f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon dx \leq \frac{4\pi}{b} + 2\lambda_\varepsilon \int_\Omega F_\varepsilon(v_\varepsilon) dx, \quad (3.4)$$

Desde que (f_ε) tem crescimento crítico uniforme, existem $M > 0$ e $\sigma \in [0, 1)$ tais que

$$F_\varepsilon(t) \leq M(1 + f_\varepsilon(t)t^\sigma).$$

Logo

$$2 \int_\Omega F_\varepsilon(v_\varepsilon) dx \leq 2M|\Omega| + 2M \int_\Omega f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma dx. \quad (3.5)$$

Usando que $\sigma \in [0, 1)$, pela Observação 3.1 temos

$$\begin{aligned} \int_\Omega f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma &\leq \int_{v_\varepsilon \leq C_2} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma dx + \int_{v_\varepsilon > C_2} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma dx \\ &\leq C_1 + \int_{v_\varepsilon > C_2} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma dx \\ &= C_1 + \int_{v_\varepsilon > C_2} f_\varepsilon(v_\varepsilon) \frac{1}{v_\varepsilon^{1-\sigma}} v_\varepsilon dx \\ &\leq C_1 + C_2^{\sigma-1} \int_\Omega f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon dx \end{aligned}$$

para todo $C_2 > 0$. Escolhendo C_2 suficientemente grande de modo que $C_2^{\sigma-1} \leq \frac{1}{4M}$ obtemos

$$\int_\Omega f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma \leq C_1 + \frac{1}{4M} \int_\Omega f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon dx.$$

Isto juntamente com (3.5) implica que

$$\begin{aligned} 2 \int_{\Omega} F_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) dx &\leq 2M|\Omega| + 2MC_1 + \frac{2M}{4M} \int_{\Omega} f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) v_{\varepsilon} dx \\ &= 2M|\Omega| + 2MC_1 + \frac{1}{2} \int_{\Omega} f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) v_{\varepsilon} dx. \end{aligned}$$

Logo por (3.4) obtemos

$$\lambda_{\varepsilon} \int_{\Omega} f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) v_{\varepsilon} dx \leq O(1) + \lambda_{\varepsilon} 2M|\Omega| + \lambda_{\varepsilon} 2MC_1 + \frac{\lambda_{\varepsilon}}{2} \int_{\Omega} f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) v_{\varepsilon} dx,$$

e portanto,

$$\frac{\lambda_{\varepsilon}}{2} \int_{\Omega} f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) v_{\varepsilon} dx \leq O(1) + \lambda_{\varepsilon} 2M|\Omega| + \lambda_{\varepsilon} 2MC_1.$$

Desde que $\lambda_{\varepsilon} \rightarrow 0$, obtemos

$$\lambda_{\varepsilon} \int_{\Omega} f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) v_{\varepsilon} dx = O(1). \quad (3.6)$$

Substituindo em (3.3), obtemos que

$$\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2 = O(1) + \alpha_{\varepsilon} \|v_{\varepsilon}\|_2^2 = O(1) + \alpha_{\varepsilon} \frac{\lambda_1}{\lambda_1} \|v_{\varepsilon}\|_2^2 \leq O(1) + \frac{\alpha_{\varepsilon}}{\lambda_1} \|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2.$$

Portanto,

$$\left(1 - \frac{\alpha_{\varepsilon}}{\lambda_1}\right) \|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2 = O(1),$$

como $\alpha_{\varepsilon} \rightarrow \alpha$ e $\alpha < \lambda_1(\Omega)$, temos que $\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2 = O(1)$, concluindo a Afirmação 3.1. \square

Como (v_{ε}) é limitada em $H_0^1(\Omega)$, passando para uma subsequência, temos que

$$\begin{aligned} v_{\varepsilon} &\rightharpoonup v_0 && \text{fraco em } H_0^1(\Omega) \\ v_{\varepsilon} &\rightarrow v_0 && \text{forte em } L^2(\Omega). \end{aligned}$$

Lema 3.1. Temos que $v_0 \equiv 0$ e portanto $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|v_{\varepsilon}\|_2 = 0$.

Demonstração. Primeiramente temos a seguinte afirmação

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \lambda_{\varepsilon} \int_{\Omega} f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) dx = 0. \quad (3.7)$$

3. Análise de blow-up

De fato, por (3.6) temos que para $C > 0$

$$\begin{aligned}\lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx &= \lambda_\varepsilon \int_{v_\varepsilon \leq C} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx + \lambda_\varepsilon \int_{v_\varepsilon \geq C} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx \\ &= \lambda_\varepsilon \int_{v_\varepsilon \leq C} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx + \lambda_\varepsilon \int_{v_\varepsilon \geq C} f_\varepsilon(v_\varepsilon) \frac{v_\varepsilon}{v_\varepsilon} dx \\ &\leq \lambda_\varepsilon \int_{v_\varepsilon \leq C} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx + \frac{1}{C} \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon dx \\ &= \frac{1}{C} \left(\frac{\lambda_\varepsilon}{1/C} \int_{v_\varepsilon \leq C} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx + O(1) \right).\end{aligned}$$

Usando a Observação 3.1 concluímos que

$$\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx = O\left(\frac{1}{C}\right) \quad \forall C > 0,$$

o que prova (3.7). Passando o limite na formulação fraca da equação (3.1), temos que

$$\begin{cases} -\Delta v_0 = \alpha v_0 & \text{em } \Omega \\ v_0 \geq 0 & \text{em } \Omega, \\ v_0 = 0 & \text{sobre } \partial\Omega. \end{cases}$$

Desde que $\alpha < \lambda_1$ temos $v_0 \equiv 0$, o que prova o lema. \square

Lema 3.2. *Temos que*

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 = \frac{4\pi}{b}.$$

Demonstração. Note que de (3.2) e de (3.1) temos que

$$\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 = 2\alpha_\varepsilon \|v_\varepsilon\|_2^2 + 2\lambda_\varepsilon \int_{\Omega} F_\varepsilon(v_\varepsilon) dx + 2J_\varepsilon(v_\varepsilon). \quad (3.8)$$

Procedendo como na prova de (3.5) temos que

$$\lambda_\varepsilon \int_{\Omega} F_\varepsilon(v_\varepsilon) dx \leq \lambda_\varepsilon M \left(|\Omega| + \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma \right)$$

para algum $M > 0$ e $\sigma \in [0, 1)$. Usando que $\lambda_\varepsilon \rightarrow 0$, obtemos

$$\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} F_\varepsilon(v_\varepsilon) dx \leq \limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma dx. \quad (3.9)$$

3. Análise de blow-up

Por um raciocínio análogo ao feito na prova de (3.7) temos que para qualquer $C > 0$,

$$\begin{aligned}\lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma dx &= \lambda_\varepsilon \int_{v_\varepsilon \leq C} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma dx + \lambda_\varepsilon \int_{v_\varepsilon \geq C} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma dx \\ &= C^\sigma \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx + \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) \frac{1}{v_\varepsilon^{1-\sigma}} v_\varepsilon dx \\ &= C^\sigma \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx + \lambda_\varepsilon C^{\sigma-1} \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon dx.\end{aligned}$$

Portanto, por (3.7) e (3.6) obtemos para todo $C > 0$ que

$$\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon^\sigma dx \leq C^{\sigma-1} \limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon dx = O(C^{\sigma-1}) = o(1),$$

substituindo em (3.9), concluímos que

$$\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} F_\varepsilon(v_\varepsilon) dx = 0.$$

Tomando o limite superior em (3.8), usando a equação acima, o Lema 3.1 e a equação (3.2) obtemos

$$\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 \leq \frac{4\pi}{b}. \quad (3.10)$$

Afirmamos que $\liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 \geq \frac{4\pi}{b}$. De fato, suponha por contradição que, para alguma subsequência ainda denotada (v_ε) tenhamos

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 = C_0 < \frac{4\pi}{b}, \quad (3.11)$$

pela desigualdade de Trudiger-Moser (2) temos que

$$\int_{\Omega} e^{4\pi \frac{v_\varepsilon^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2}} dx \leq C(\Omega)$$

para todo $\varepsilon > 0$, e pela hipótese (5) da Definição 0.1, dado $\mu > 0$, existe um $t_0 > 0$, tal que se $t > t_0$

$$\ln'(h_\varepsilon(t)) = \frac{h'_\varepsilon(t)}{h_\varepsilon(t)} \leq \mu t.$$

Portanto,

$$\ln(h_\varepsilon(t)) \leq \mu \frac{t^2}{2} + C_1,$$

implicando que

$$h_\varepsilon(t) \leq C_2 e^{\frac{\mu}{2} t^2}. \quad (3.12)$$

De (3.11) e de (3.12), podemos escolher, $p > 1$ e $\mu > 0$ de modo que $\frac{pp' \mu \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2}{2} < 4\pi$ e $p^2 \frac{b}{4\pi} < \frac{1}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2}$, com $\frac{1}{p} + \frac{1}{p'} = 1$. Usando a desigualdade de Hölder e a limitação uniforme de (f_ε) em $C_{loc}^1(\Omega)$

3. Análise de blow-up

concluímos que

$$\begin{aligned}
\int_{\Omega} |f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon})|^p &\leq C_3 + \int_{v_{\varepsilon} > t_0} |f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon})|^p dx \\
&= C_3 + \int_{v_{\varepsilon} > t_0} |h_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) e^{bv_{\varepsilon}^2}|^p dx \\
&= C_3 + \int_{v_{\varepsilon} > t_0} |h_{\varepsilon}(v_{\varepsilon})^p e^{pbv_{\varepsilon}^2}| dx \\
&\leq C_3 + \int_{\Omega} C_2 e^{\frac{p\mu}{2} v_{\varepsilon}^2 \frac{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2}{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2}} \cdot e^{p \frac{b}{4\pi} v_{\varepsilon}^2 4\pi} dx \\
&\leq C_3 + C \left(\int_{\Omega} e^{\frac{pp' \mu \|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2}{2} \frac{v_{\varepsilon}^2}{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2}} dx \right)^{\frac{1}{p'}} \left(\int_{\Omega} e^{p^2 \frac{b}{4\pi} 4\pi v_{\varepsilon}^2} dx \right)^{\frac{1}{p}} \\
&\leq C_3 + C \left(\int_{\Omega} e^{\frac{v_{\varepsilon}^2}{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2}} dx \right)^{\frac{1}{p'}} \left(\int_{\Omega} e^{4\pi \frac{v_{\varepsilon}^2}{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2}} dx \right)^{\frac{1}{p}} \leq C(\Omega).
\end{aligned}$$

Logo $(f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}))$ é limitado em $L^p(\Omega)$ para algum $p > 1$. Por regularidade (Teorema 1.6) e pela imersão de Sobolev (Teorema 1.3), temos que $v_{\varepsilon} \in H^2(\Omega) \cap C(\bar{\Omega})$ e que

$$\|v_{\varepsilon}\|_{C(\bar{\Omega})} \leq K \|v_{\varepsilon}\|_{H^2(\Omega)} \leq K_1 \lambda_{\varepsilon} \|f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon})\|_p \rightarrow 0.$$

Portanto $v_{\varepsilon} \rightarrow 0$ em $C(\Omega)$. Se $w_{\varepsilon} = \frac{v_{\varepsilon}}{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2}$, então a menos de subsequência $w_{\varepsilon} \rightarrow w$ em $L^2(\Omega)$. De (3.3) temos que

$$\begin{aligned}
\frac{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2}{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2} - \alpha_{\varepsilon} \frac{\|v_{\varepsilon}\|_2^2}{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2} &= \lambda_{\varepsilon} \int_{\Omega} \frac{f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon})}{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2^2} v_{\varepsilon} dx \\
&= \lambda_{\varepsilon} \int_{\Omega} f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) \frac{v_{\varepsilon}}{\|\nabla v_{\varepsilon}\|_2 \|\nabla v_{\varepsilon}\|_2} \frac{v_{\varepsilon}}{v_{\varepsilon}} dx \\
&= \lambda_{\varepsilon} \int_{\Omega} \frac{f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon})}{v_{\varepsilon}} w_{\varepsilon}^2 dx,
\end{aligned}$$

logo

$$1 - \alpha_{\varepsilon} \|w_{\varepsilon}\|_2^2 = \lambda_{\varepsilon} \int_{\Omega} \frac{f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon})}{v_{\varepsilon}} w_{\varepsilon}^2 dx. \quad (3.13)$$

Desde que $v_{\varepsilon} \rightarrow 0$ em $C(\Omega)$, existe $\varepsilon > 0$, tal que $\|v_{\varepsilon}\|_{C(\Omega)} \leq 1$ e pelas hipóteses (2) e (3) da Definição 0.1 temos

$$\frac{f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon})}{v_{\varepsilon}} < f'_{\varepsilon}(v_{\varepsilon}) \leq C,$$

logo

$$0 \leq \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \lambda_{\varepsilon} \int_{\Omega} \frac{f_{\varepsilon}(v_{\varepsilon})}{v_{\varepsilon}} w_{\varepsilon}^2 dx \leq C \lambda_{\varepsilon} \int_{\Omega} w_{\varepsilon}^2 dx \leq \lambda_{\varepsilon} C_1 \rightarrow 0.$$

Portanto, passando o limite em (3.13) obtemos

$$1 - \alpha \|w\|_2^2 = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega} \frac{f_\varepsilon(v_\varepsilon)}{v_\varepsilon w_\varepsilon^2} dx = 0.$$

Desde que $\|\nabla w_\varepsilon\|_2 \leq 1$ e $\alpha < \lambda_1(\Omega)$ temos

$$1 = \alpha \|w\|_2^2 < \lambda_1 \|w\|_2^2 \leq \|\nabla w\|_2^2 \leq \liminf \|\nabla w_\varepsilon\|_2^2 = 1,$$

o que é um absurdo. Portanto, $\liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 \geq \frac{4\pi}{b}$ e segue de (3.10) que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 = \frac{4\pi}{b}. \quad (3.14)$$

□

A prova do ponto (1) no Teorema 3.1 segue diretamente dos Lemas 3.1 e 3.2.

3.1.2 Prova dos itens (2) e (3)

Prova do Teorema 3.1 (item (2)):

Demonstração. Seja $x_\varepsilon \in \Omega$ um ponto onde v_ε atinge seu máximo e defina

$$\gamma_\varepsilon := v_\varepsilon(x_\varepsilon) = \max_{\Omega} v_\varepsilon. \quad (3.15)$$

Afirmamos que $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \gamma_\varepsilon = +\infty$. De fato, suponha que γ_ε seja limitada. Por (3.7) temos que

$$0 \leq \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon dx \leq \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx \leq C \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx \rightarrow 0.$$

Desde que $\alpha_\varepsilon \rightarrow \alpha$, pelo Lema 3.1 e pela equação (3.1) teríamos que

$$\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 = \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) v_\varepsilon + \alpha_\varepsilon \|v_\varepsilon\|_2^2 \rightarrow 0,$$

contradizendo (3.14). Portanto,

$$\gamma_\varepsilon \rightarrow +\infty \quad \text{quando} \quad \varepsilon \rightarrow 0$$

e o item (2) do Teorema 3.1 está provado. □

Prova do Teorema 3.1 (item (3)):

3. Análise de blow-up

Para provar o ponto (3) do Teorema 3.1 vamos usar primeiramente o fato de que, a menos de subsequência,

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} x_\varepsilon = x_0 \quad \text{com} \quad x_0 \notin \partial\Omega. \quad (3.16)$$

Esse resultado foi provado por De Figueiredo-Lions-Nussbaun para o caso convexo e adaptado por Han para o caso não-convexo (ver [5] e [10]).

Agora defina

$$\theta_\varepsilon^{-2} = -v_\varepsilon(x_\varepsilon)\Delta v_\varepsilon(x_\varepsilon) = \gamma_\varepsilon(\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon) \quad (3.17)$$

e considere a sequência de funções w_ε dada por

$$w_\varepsilon(x) = 2b\gamma_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x) - \gamma_\varepsilon), \quad \text{para } x \in \Omega_\varepsilon := \{y \in \mathbb{R}^2 : x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y \in \Omega\}. \quad (3.18)$$

Note que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \theta_\varepsilon^{-2} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \gamma_\varepsilon(\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon) \geq \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon \rightarrow +\infty.$$

Assim, por (3.16) para todo $y \in \mathbb{R}^2$, existe $\varepsilon > 0$ tal que $x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y \in \Omega$.

Lema 3.3.

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} w_\varepsilon = -2 \ln \left(1 + \frac{b}{4} |x|^2 \right) \quad \text{uniformemente em } C_{loc}(\mathbb{R}^2). \quad (3.19)$$

Assim,

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \gamma_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x) - \gamma_\varepsilon) = -\frac{1}{b} \left(1 + \frac{b}{4} |x|^2 \right) \in C_{loc}^2(\mathbb{R}^2),$$

e isto mostra o ponto (3) do Teorema 3.1.

Demonstração. Como $f_\varepsilon(t) > 0$, para todo $t > 0$, temos pela hipótese (3) da Definição 0.1 que f_ε é crescente em $(0, +\infty)$. Usando que $\alpha_\varepsilon \geq 0$ obtemos que

$$\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(x)) + \alpha_\varepsilon v_\varepsilon(x) \leq \lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon, \quad \forall x \in \Omega. \quad (3.20)$$

Por (3.17), temos que em Ω_ε

$$\begin{aligned} -\Delta w_\varepsilon(x) &= 2b\gamma_\varepsilon - \Delta v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)\theta_\varepsilon^2 \\ &= 2b\gamma_\varepsilon(\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)) + \alpha_\varepsilon v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x))\theta_\varepsilon^2 \\ &= 2b\gamma_\varepsilon \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)) + \alpha_\varepsilon v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)}{\gamma_\varepsilon(\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon)}, \end{aligned}$$

logo

$$-\Delta w_\varepsilon(x) = 2b \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)) + \alpha_\varepsilon v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon}, \quad (3.21)$$

e por (3.20),

$$0 \leq -\Delta w_\varepsilon \leq 2b. \quad (3.22)$$

3. Análise de blow-up

Afirmamos que

$$(w_\varepsilon) \text{ é limitada em } C_{loc}^{0,\eta}(\mathbb{R}^2). \quad (3.23)$$

Com efeito, seja $\varepsilon > 0$, e considere φ_ε a solução do problema

$$\begin{cases} -\Delta \varphi_\varepsilon = 0 & \text{em } B(0, 2R) \\ \varphi_\varepsilon = w_\varepsilon \leq 0 & \text{sobre } \partial B(0, 2R). \end{cases}$$

Então pelo Princípio do Máximo $\varphi_\varepsilon \leq 0$, em $B(0, 2R)$, logo

$$\begin{cases} -\Delta(-\varphi_\varepsilon) = 0 & \text{em } B(0, 2R) \\ -\varphi_\varepsilon = -w_\varepsilon \geq 0 & \text{sobre } \partial B(0, 2R). \end{cases}$$

Defina $\psi_\varepsilon = w_\varepsilon - \varphi_\varepsilon$, temos

$$\begin{cases} -\Delta \psi_\varepsilon = -\Delta w_\varepsilon \leq 2b = g \in L^\infty(B(0, 2R)) , \\ \psi_\varepsilon = 0 \quad \text{sobre } \partial B(0, 2R). \end{cases}$$

Portanto, pelas imersões de sobolev e por regularidade,

$$\|\psi_\varepsilon\|_{C^{0,\eta}(B(0,2R))} \leq \|g\|_{L^p(B(0,2R))} < C.$$

Logo, pela desigualdade de Harnack

$$\sup_{B(0,R)} |\varphi_\varepsilon(x)| \leq C \inf_{B(0,R)} |\varphi_\varepsilon(x)| = -C\varphi_\varepsilon(0) = \psi_\varepsilon(0) < C,$$

por fim, considerando

$$\begin{cases} -\Delta \varphi_\varepsilon = 0 & \text{em } B(0, R) \\ \varphi_\varepsilon = \varphi_\varepsilon \leq 0 & \text{sobre } \partial B(0, R). \end{cases}$$

Temos por regularidade que

$$\|\varphi_\varepsilon\|_{C^1(B(0,R))} \leq \|\varphi_\varepsilon\|_{C(B(0,R))} \leq C$$

e isto prova a Afirmação (3.23). De fato, seja $\varepsilon > 0$, e considere φ_ε a solução do problema

$$\begin{cases} -\Delta \varphi_\varepsilon = 0 & \text{em } B_0(2R) \\ \varphi_\varepsilon = w_\varepsilon & \text{sobre } \partial B_0(2R). \end{cases}$$

3. Análise de blow-up

Definindo $\psi_\varepsilon = w_\varepsilon - \varphi_\varepsilon$, temos

$$\begin{cases} -\Delta\psi_\varepsilon = -\Delta w_\varepsilon \leq 2b = g \in L^\infty(B_0(2R)) , \\ \psi_\varepsilon = 0 \quad \text{sobre} \quad \partial B_0(2R). \end{cases}$$

Portanto, mais uma vez pelas imersões de sobolev e por regularidade,

$$\|\psi_\varepsilon\|_{C^{0,\eta}(B_0(2R))} \leq \|g\|_{L^p(B_0(2R))} < C.$$

Desde que $w_\varepsilon \leq 0$ então φ_ε é uma função harmônica em $B_0(2R)$ com valores não positivos na fronteira. Usando que $w_\varepsilon(0) = 0$ temos que $\varphi_\varepsilon(0) = -\psi_\varepsilon(0)$ é limitada. Consequentemente, (φ_ε) é limitado em $C^{0,\eta}(B_0(2R))$, logo $w_\varepsilon = \varphi_\varepsilon + \psi_\varepsilon$ também é limitada em $C^{0,\eta}(B_0(2R))$ e isto prova a Afirmação (3.23).

Como consequência imediata do Teorema de Ascoli-Árzela, passando uma subsequência, temos que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} w_\varepsilon = w_0 \quad \text{em} \quad C_{loc}(\mathbb{R}^2). \quad (3.24)$$

Vamos caracterizar w_0 . Para isso, seja $y \in \mathbb{R}^2$, vamos calcular $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} -\Delta w_\varepsilon(y)$, sabemos de (3.18) que

$$2b\gamma_\varepsilon v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon) - 2b\gamma_\varepsilon^2 = w_\varepsilon(x),$$

logo de (3.24)

$$v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y) = \frac{w_\varepsilon + 2b\gamma_\varepsilon^2}{2b\gamma_\varepsilon} = \frac{w_\varepsilon(x)}{2b\gamma_\varepsilon} + \gamma_\varepsilon = \gamma_\varepsilon + \frac{w_0(x)}{2b\gamma_\varepsilon} + o\left(\frac{1}{\gamma_\varepsilon}\right). \quad (3.25)$$

Afirmamos que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)}{\gamma_\varepsilon} = +\infty. \quad (3.26)$$

Caso contrário, teríamos de (3.20) que

$$0 \leq -\Delta \left(\frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right) = \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(x)) + \alpha_\varepsilon v_\varepsilon(x)}{\gamma_\varepsilon} \leq \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} = \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)}{\gamma_\varepsilon} + \alpha_\varepsilon = O(1),$$

portanto

$$\begin{cases} -\Delta \left(\frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right) = g_1 \in L^\infty(\Omega) , \\ \frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} = 0 \quad \text{sobre} \quad \partial\Omega. \end{cases}$$

Desde que $\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 \rightarrow 4\pi$ e $\gamma_\varepsilon \rightarrow +\infty$, temos que $\left(\frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon}\right) \rightarrow 0$ em $H_0^1(\Omega)$, além disso, por regularidade

3. Análise de blow-up

elíptica (Teorema 1.5), temos que $\|\frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon}\|_{C^1(\Omega)} < C_1$. Portanto

$$\left\| \nabla \left(\frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right) \right\| < C,$$

mais uma vez por regularidade elíptica (Teoremas 1.6 e 1.3), temos que

$$\left\| \frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right\|_{C(\Omega)} \leq \left\| \frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right\|_{W^{2,p}(\Omega)} \leq C \|g_1\|_{L^p(\Omega)} < C_2,$$

para todo $p > 2$, então pelo Teorema de Morrey (Teorema 1.2),

$$\begin{aligned} \left\| \frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right\|_{C(\Omega)} &\leq C \left\| \frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right\|_{W^{1,p}(\Omega)} = C \left(\int_{\Omega} \left| \frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right|^p dx + \int_{\Omega} \left| \nabla \left(\frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right) \right|^p dx \right) \\ &\leq C \left(\int_{\Omega} \left| \frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right|^{p-2} \left| \frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right|^2 dx + \int_{\Omega} \left| \nabla \left(\frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right) \right|^{p-2} \left| \nabla \left(\frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right) \right|^2 dx \right) \\ &\leq \tilde{C} \left(\left\| \frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right\|_2^2 + \left\| \nabla \left(\frac{v_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon} \right) \right\|_2^2 \right) \rightarrow 0, \end{aligned}$$

o que é um absurdo, pois $\frac{v_\varepsilon(x_\varepsilon)}{\gamma_\varepsilon} = 1$, o que prova a afirmação (3.26). Então por (3.18) e por (3.21), temos que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} -\Delta w_\varepsilon(x) = 2b \left(\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x))}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon} + \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\alpha_\varepsilon v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon} \right),$$

mas de (3.15) e de (3.26), temos

$$0 \leq \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\alpha_\varepsilon v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon} \leq \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} \rightarrow 0,$$

e

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x))}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x))}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) \left[1 + \frac{\alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} \right]} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x))}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)}.$$

Portanto

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} -\Delta w_\varepsilon(y) = 2b \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{f_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y))}{f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)}, \tag{3.27}$$

usando (3.25), obtemos que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{f_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y))}{f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{h_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y))}{h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} \cdot e^{b((v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y))^2 - v_\varepsilon(x_\varepsilon)^2)},$$

3. Análise de blow-up

desde que

$$\begin{aligned} e^{b(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y) - v_\varepsilon(x_\varepsilon)(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y) + v_\varepsilon(x_\varepsilon)))} &= e^{b\left(\gamma_\varepsilon + \frac{w_0(y)}{2b\gamma_\varepsilon} + o\left(\frac{1}{\gamma_\varepsilon}\right) - \gamma_\varepsilon\right)\left(\gamma_\varepsilon + \frac{w_0(y)}{2b\gamma_\varepsilon} + o\left(\frac{1}{\gamma_\varepsilon}\right) + \gamma_\varepsilon\right)} \\ &= e^{\left(\frac{w_0(y)}{2\gamma_\varepsilon} + o\left(\frac{1}{\gamma_\varepsilon}\right)\right)\left(2\gamma_\varepsilon + \frac{w_0(y)}{2b\gamma_\varepsilon} + o\left(\frac{1}{\gamma_\varepsilon}\right)\right)} \\ &= e^{\left(w_0(y) + o\left(\frac{1}{\gamma_\varepsilon^2}\right) + o(1)\right)}, \end{aligned}$$

temos que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{f_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y))}{f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} = e^{w_0(y)} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{h_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y))}{h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)}. \quad (3.28)$$

Novamente de (3.25) e pela hipótese (5) da Definição 0.1, concluimos

$$\begin{aligned} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon + \frac{w_0(y)}{2b\gamma_\varepsilon} + o(\frac{1}{\gamma_\varepsilon}))}{h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + h'_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)(\frac{w_0(y)}{2b\gamma_\varepsilon} + o(\frac{1}{\gamma_\varepsilon})) + r(O(1))}{h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} \\ &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left(1 + \frac{h'_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)(\frac{w_0(y)}{2b\gamma_\varepsilon} + o(\frac{1}{\gamma_\varepsilon}))\gamma_\varepsilon}{\gamma_\varepsilon h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} + \frac{r(O(1))}{h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} \right) \\ &= 1 + \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left(\frac{h'_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)(O(1))}{\gamma_\varepsilon h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} + \frac{r(O(1))}{h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} \right), \end{aligned}$$

logo

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{h_\varepsilon(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon y))}{h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)} = 1, \quad (3.29)$$

pois o resto é limitado e $h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) \rightarrow +\infty$. Voltando em (3.27), com (3.28) e (3.29), obtemos que w_0 satisfaz

$$-\Delta w_0 = 2be^{w_0} \quad \text{em } \mathbb{R}^2, \quad (3.30)$$

como $w_0(0) = 0$ e $w_0 \leq 0$, temos pelo Corolário 1.2 que w_0 é necessariamente da forma

$$w_0(x) = -2 \ln \left(1 + \frac{b}{4}|x| \right).$$

Com argumento de regularidade pode-se mostrar que $w_0 \in C_{loc}^2(\mathbb{R}^2)$, o que prova o ponto (3) do Teorema 3.1. \square

3.2 Prova do item (4)

Para a demonstração desse ponto, iremos precisar de alguns lemas.

Lema 3.4. $\lim_{R \rightarrow +\infty} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega \setminus B(x_\varepsilon, R\theta_\varepsilon)} -v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) = 0$.

Demonstração. Pela definição de w_ε , sabemos que

$$-v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x) \Delta w_\varepsilon(x) = -2b\gamma_\varepsilon v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon) \Delta(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x))\theta_\varepsilon^2,$$

3. Análise de blow-up

fazendo uma mudança de variável (trocando x por $x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x$) obtemos que para todo $R > 0$,

$$\begin{aligned} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{B(x_\varepsilon, R\theta_\varepsilon)} -v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) dx &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{B(0, R)} -v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x) \Delta(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)) \theta_\varepsilon^2 dx \\ &= \frac{1}{b} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{B(0, R)} -\frac{v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon)}{\gamma_\varepsilon} \Delta a_\varepsilon dx \\ &= \frac{1}{b} \int_{B(0, R)} -\Delta w_0(x) dx, \end{aligned}$$

já que $\theta_\varepsilon \rightarrow 0$, $v_\varepsilon(x) = \gamma_\varepsilon$ e $\Delta w_\varepsilon(x) \rightarrow \Delta w_0(x)$. Agora note que

$$\begin{aligned} \int_{B(0, R)} -\Delta w_0(x) dx &= \int_{B(0, R)} 2be^{w_0(x)} dx \\ &= \int_{B(0, R)} 2be^{-2\ln(1+\frac{b}{4}|x|^2)} dx \\ &= 2b \int_{B(0, R)} e^{\ln((1+\frac{b}{4}|x|^2)^2)} dx \\ &= 2b \int_{B(0, R)} \frac{1}{(1+\frac{b}{4}|x|^2)^2} dx. \end{aligned}$$

Fazendo a mudança de coordenada $x = Ry$ e depois usando coordenadas polares, obtemos

$$\begin{aligned} 2b \int_{B(0, R)} \frac{1}{(1+\frac{b}{4}|x|^2)^2} dx &= 2bR^2 \int_{B(0, 1)} \frac{1}{(1+\frac{b}{4}R^2|y|^2)^2} dx \\ &= 2bR^2 2\pi \int_0^1 \frac{r}{(1+\frac{b}{4}R^2r^2)^2} dr \\ &= 4bR^2 \pi \int_1^{1+\frac{bR^2}{4}} \frac{2}{bR^2} \frac{du}{u^2} \\ &= 8\pi \left(-\frac{1}{1+\frac{bR^2}{4}} + 1 \right), \end{aligned}$$

logo

$$\lim_{R \rightarrow +\infty} \int_{B(0, R)} -\Delta w_0(x) dx = 8\pi. \quad (3.31)$$

Portanto

$$\lim_{R \rightarrow +\infty} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{B(x_\varepsilon, R\theta_\varepsilon)} -v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) dx = \lim_{R \rightarrow +\infty} \frac{1}{b} \int_{B(0, R)} -\Delta w_0(x) dx = \lim_{R \rightarrow +\infty} \frac{8\pi}{2b} = \frac{4\pi}{b}. \quad (3.32)$$

3. Análise de blow-up

Integrando por partes temos

$$\begin{aligned} \int_{\Omega \setminus B(x_\varepsilon, R\theta_\varepsilon)} -v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) dx &= \int_{\Omega} -v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) dx - \int_{B(x_\varepsilon, R\theta_\varepsilon)} -v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) dx \\ &= \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 - \int_{B(x_\varepsilon, R\theta_\varepsilon)} -v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) dx. \end{aligned} \quad (3.33)$$

Usando que $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 = \frac{4\pi}{b}$, por (3.32)-(3.33) obtemos

$$\lim_{R \rightarrow +\infty} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega \setminus B(x_\varepsilon, R\theta_\varepsilon)} -v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) dx = 0,$$

o que prova o lemma. \square

Lema 3.5. Existe $C > 0$, tal que para todo $\varepsilon > 0$ e qualquer $x \in \Omega$,

$$-|x_\varepsilon - x|^2 v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) \leq C.$$

Demonastração. Seja $\rho_\varepsilon = -|x_\varepsilon - x|^2 v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x)$ e seja também y_ε um ponto em Ω onde ρ_ε atinge seu máximo e suponha por contradição que

$$\rho_\varepsilon(y_\varepsilon) = \max_{\Omega} \rho_\varepsilon \rightarrow +\infty, \quad \text{quando } \varepsilon \rightarrow 0. \quad (3.34)$$

Definamos

$$r_\varepsilon^{-2} := -v_\varepsilon(y_\varepsilon) \Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon) = \frac{\rho_\varepsilon(y_\varepsilon)}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|^2}.$$

Por (3.34), temos que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{r_\varepsilon} = +\infty. \quad (3.35)$$

Como Ω é limitado, temos que

$$v_\varepsilon(y_\varepsilon) \rightarrow +\infty, \quad \text{quando } \varepsilon \rightarrow 0,$$

caso contrário, pela Observação 3.1,

$$\begin{aligned} |x_\varepsilon - y_\varepsilon|^2 - v_\varepsilon(y_\varepsilon) \Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon) &= |x_\varepsilon - y_\varepsilon|^2 v_\varepsilon(y_\varepsilon) (\lambda_\varepsilon f(v_\varepsilon(y_\varepsilon)) + \alpha_\varepsilon v_\varepsilon(y_\varepsilon)) \\ &\leq C(\lambda_\varepsilon C_1 + \alpha_\varepsilon c_2) \leq K, \end{aligned}$$

contradizendo (3.34). Mais uma vez temos que

$$y_\varepsilon \rightarrow y_0 \notin \partial\Omega, \quad (3.36)$$

3. Análise de blow-up

e independentemente, também temos que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{\theta_\varepsilon} = +\infty, \quad (3.37)$$

caso contrário $\rho_\varepsilon(y_\varepsilon)$ seria limitado. Graças a (3.4), obtemos com (3.35) e (3.37) que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{B(y_\varepsilon, r_\varepsilon)} v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) dx = 0. \quad (3.38)$$

Definamos

$$\tilde{w}_\varepsilon = 2b v_\varepsilon(y_\varepsilon) (v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon y) - v_\varepsilon(y_\varepsilon)),$$

para $y \in \tilde{\Omega}_\varepsilon = \{y \in \mathbb{R}^2 \mid y_\varepsilon + r_\varepsilon y \in \Omega\}$, logo $\tilde{w}_\varepsilon(0) = 0$ e

$$-\Delta \tilde{w}_\varepsilon = -2b v_\varepsilon(y_\varepsilon) \Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon y) r_\varepsilon^2 = 2b \frac{v_\varepsilon(y_\varepsilon) \Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon y)}{v_\varepsilon \Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon)} = 2b \frac{\Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon y)}{\Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon)}. \quad (3.39)$$

Assuma que existe uma sequência (z_ε) de pontos em $B(0, 2)$ tal que

$$-\Delta \tilde{w}_\varepsilon(z_\varepsilon) \rightarrow +\infty \quad \text{quando } \varepsilon \rightarrow 0, \quad (3.40)$$

de (3.35), temos que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon - r_\varepsilon z_\varepsilon|} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{\left| (x_\varepsilon - y_\varepsilon) \left(1 - \frac{r_\varepsilon z_\varepsilon}{(x_\varepsilon - y_\varepsilon)} \right) \right|} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\left| 1 - \frac{r_\varepsilon z_\varepsilon}{x_\varepsilon - y_\varepsilon} \right|} = 1. \quad (3.41)$$

Como

$$\frac{\rho_\varepsilon(y_\varepsilon)}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|^2 v_\varepsilon(y_\varepsilon)} = -\Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon)$$

e

$$\frac{\rho_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon - r_\varepsilon z_\varepsilon| v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)} = -\Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon),$$

temos de (3.39) que

$$-\Delta \tilde{w}_\varepsilon(z_\varepsilon) = 2b \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|^2}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon - r_\varepsilon z_\varepsilon|^2} \cdot \frac{v_\varepsilon(y_\varepsilon)}{v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)} \cdot \frac{\rho_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)}{\rho_\varepsilon(y_\varepsilon)}, \quad (3.42)$$

desde que $\rho_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) \leq \rho_\varepsilon(y_\varepsilon)$ por (3.34), temos de (3.40), (3.41) e (3.42) que

$$v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) = 2b O(1) v_\varepsilon(y_\varepsilon) O(1) = o(v_\varepsilon(y_\varepsilon)). \quad (3.43)$$

Portanto para $\varepsilon > 0$ suficientemente pequeno, $v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) < v_\varepsilon(y_\varepsilon)$, mas $\alpha_\varepsilon \geq 0$ e f_ε é crescente,

logo

$$\begin{aligned}
 -\Delta \tilde{w}_\varepsilon(z_\varepsilon) &= 2b \frac{\Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)}{\Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon)} \\
 &= 2b \left(\frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)) + \alpha_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon))}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon)) + \alpha_\varepsilon v_\varepsilon(y_\varepsilon)} \right) \\
 &\leq \left(\frac{f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon))}{f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))} + \frac{v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)}{v_\varepsilon(y_\varepsilon)} \right) \\
 &\leq 2b(1+1) \leq C.
 \end{aligned}$$

Contradizendo (3.40), provamos então a existência de algum $C > 0$ tal que

$$0 \leq -\Delta \tilde{w}_\varepsilon \leq C \quad \text{em } B(0, 2) \quad \text{para todo } \varepsilon > 0. \quad (3.44)$$

Então de (3.44), temos que

$$0 \leq -\Delta \left(\frac{v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon \cdot)}{v_\varepsilon(y_\varepsilon)} \right) \leq \frac{C}{v_\varepsilon(y_\varepsilon)},$$

em $B(0, 2)$. como $v_\varepsilon(y_\varepsilon) \rightarrow +\infty$, temos que $\frac{v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon \cdot)}{v_\varepsilon(y_\varepsilon)}$ é uma sequência de funções positivas em $B(0, 2)$ com valores entre 0 e 1 e com o laplaciano limitado em $B(0, 2)$, logo pela Desigualdade de Harnack

$$1 = \sup_{B(0, \frac{3}{2})} \frac{v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon x)}{v_\varepsilon(y_\varepsilon)} C \leq \inf_{B(0, \frac{3}{2})} \frac{v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon x)}{v_\varepsilon(y_\varepsilon)}.$$

Portanto

$$v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon y) \geq C_1 v_\varepsilon(y_\varepsilon), \quad (3.45)$$

para algum $C > 0$ e $y \in B(0, \frac{3}{2})$. Além disso, como $-\Delta v_\varepsilon = \lambda_\varepsilon f(v_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon v_\varepsilon \geq \alpha_\varepsilon v_\varepsilon$, temos de (3.38) que

$$\begin{aligned}
 \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \alpha_\varepsilon v_\varepsilon^2(y_\varepsilon) r_\varepsilon^2 &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \alpha_\varepsilon \frac{1}{r_\varepsilon^2} \int_{B(y_\varepsilon, r_\varepsilon)} v_\varepsilon^2(x) r_\varepsilon^2 dx \\
 &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{B(y_\varepsilon, r_\varepsilon)} \alpha_\varepsilon v_\varepsilon^2(x) dx \\
 &\leq \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{B(y_\varepsilon, r_\varepsilon)} -v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) dx = 0.
 \end{aligned}$$

Além disso, afirmamos que

$$\frac{\alpha_\varepsilon v_\varepsilon(y_\varepsilon)}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))} = o(1) \quad (3.46)$$

De fato,

$$\frac{\alpha_\varepsilon v_\varepsilon(y_\varepsilon)}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))} = \frac{\alpha_\varepsilon u_\varepsilon^2(y_\varepsilon) r_\varepsilon^2}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon)) r_\varepsilon^2 v_\varepsilon(y_\varepsilon)},$$

3. Análise de blow-up

mas $\alpha_\varepsilon u_\varepsilon^2(y_\varepsilon) r_\varepsilon^2 = o(1)$, e pela definição de r_ε

$$\begin{aligned} (\lambda_\varepsilon f(v_\varepsilon(y_\varepsilon)) v_\varepsilon(y_\varepsilon)) r_\varepsilon^2 &= (-\Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon) v_\varepsilon(y_\varepsilon) - \alpha_\varepsilon u_\varepsilon^2(y_\varepsilon)) r_\varepsilon^2 \\ &= -\Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon) v_\varepsilon(y_\varepsilon) r_\varepsilon^2 - \alpha_\varepsilon v_\varepsilon^2(y_\varepsilon) r_\varepsilon^2 \\ &= 1 - \alpha_\varepsilon v_\varepsilon^2(y_\varepsilon) r_\varepsilon^2 \geq C, \end{aligned}$$

portanto

$$\frac{\alpha_\varepsilon u_\varepsilon^2(y_\varepsilon) r_\varepsilon^2}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon)) r_\varepsilon^2 v_\varepsilon(y_\varepsilon)} = o(1),$$

o que prova a (3.46) Segue imediato da de (3.46) que

$$-\Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon) = \lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon)) \left(1 + \frac{\alpha_\varepsilon v_\varepsilon(y_\varepsilon)}{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))} \right) = \lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))(1 + o(1)),$$

seja (z_ε) uma sequência de pontos em $B(0, \frac{3}{2})$, então por (3.34) e (3.41) temos que

$$\begin{aligned} -v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) \Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) &= \frac{\rho_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon - r_\varepsilon z_\varepsilon|^2} \\ &\leq \frac{\rho_\varepsilon(y_\varepsilon)}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon - r_\varepsilon z_\varepsilon|^2} \\ &= \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|^2}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon - r_\varepsilon z_\varepsilon|^2} \cdot -v_\varepsilon(x) \Delta v_\varepsilon(x) \\ &\leq \lambda_\varepsilon v_\varepsilon(y_\varepsilon) f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))(1 + o(1)), \end{aligned}$$

como $\alpha_\varepsilon \geq 0$, obtemos de (3.45) que

$$\begin{aligned} \lambda_\varepsilon f_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) &\leq \lambda_\varepsilon f_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) \\ &= -\Delta v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) \\ &\leq \frac{v_\varepsilon(y_\varepsilon)}{v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)} \lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))(1 + o(1)) \\ &\leq C \lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon)(1 + o(1)). \end{aligned}$$

Portanto

$$f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)) = O(f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))).$$

Pela propriedade (5) da Definição 0.1, existe $t_0 > 0$, independentemente de ε , tal que

$$-b \leq \frac{h'_\varepsilon(t)}{th_\varepsilon(t)} \leq b,$$

logo

$$\frac{f'_\varepsilon(t)}{tf_\varepsilon(t)} = \frac{h'_\varepsilon(t)e^{bt^2} + 2bth_\varepsilon(t)e^{bt^2}}{th_\varepsilon e^{bt^2}} = \frac{h'_\varepsilon(t)}{th_\varepsilon(t)} + 2b \geq -b + 2b = b,$$

3. Análise de blow-up

portanto

$$f'_\varepsilon(t) \geq bt f_\varepsilon(t), \quad \text{para todo } t \geq t_0.$$

Vamos supor que $\tilde{w}_\varepsilon \geq 0$, como $v_\varepsilon(y_\varepsilon) \rightarrow +\infty$, podemos escrever usando a formula de Taylor

$$\frac{f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon))}{f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))} = 1 + \frac{f'_\varepsilon(t_\varepsilon)}{f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))}(v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) - v_\varepsilon(y_\varepsilon)), \quad (3.47)$$

para algum $t_\varepsilon \geq v_\varepsilon(y_\varepsilon)$, mas já sabemos que f_ε é crescente em $(0, +\infty)$, logo

$$f'_\varepsilon(t_\varepsilon) \geq b t_\varepsilon f_\varepsilon(t_\varepsilon) \geq b v_\varepsilon(y_\varepsilon) f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon)).$$

Portanto substituindo em (3.47)

$$\frac{f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon))}{f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))} \geq 1 + b v_\varepsilon(y_\varepsilon)(v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon) - v_\varepsilon(y_\varepsilon)) = 1 + \frac{1}{2} \tilde{w}_\varepsilon(z_\varepsilon),$$

mas $f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon + r_\varepsilon z_\varepsilon)) = O(f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon)))$, logo (w_ε) é uniformemente limitado em $B(0, \frac{3}{2})$, e de (3.44), já sabemos que $-\Delta \tilde{w}_\varepsilon$ é limitado, então repetindo a demonstração da Afirmação 3.23, temos que (\tilde{w}_ε) é limitado em $C^{0,\eta}(B(0, 1))$ e como consequência do Teorema de Ascoli-àrzela, temos passando por uma subsequência que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \tilde{w}_\varepsilon = \tilde{w}_0 \quad \text{em} \quad C(B(0, 1)).$$

Calculando $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} -\Delta \tilde{w}_\varepsilon(y)$ para $y \in B(0, 1)$ como feito em (3.30), obtemos que

$$-\Delta \tilde{w}_\varepsilon(y) = \begin{cases} 2be^{\tilde{w}_0}, & \text{se } \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))}{v_\varepsilon(y_\varepsilon)} = +\infty \\ 2b, & \text{se } \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))}{v_\varepsilon(y_\varepsilon)} = 0 \\ 2b \frac{C_0 e^{\tilde{w}_0(y)} + \alpha}{C_0 + \alpha}, & \text{se } \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon(y_\varepsilon))}{v_\varepsilon(y_\varepsilon)} = C_0. \end{cases}$$

Em todos os casos, obtemos que $\int_{B(0,1)} -\Delta \tilde{w}_0 dx > 0$ contradizendo (3.38), finalizando a prova do Lema 3.5. \square

Em particular, por regularidade elíptica, temos que

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} v_\varepsilon = 0 \quad \text{em} \quad C_{loc}(\Omega \setminus \{x_0\})$$

Lema 3.6. *Seja $0 < \beta < 1$, então*

$$\liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega} |\nabla(v_\varepsilon - \beta \gamma_\varepsilon)^+|^2 dx \geq \frac{4\pi}{b}(1 - \beta),$$

3. Análise de blow-up

onde u^+ é a parte positiva da função u .

Demonstração. Como $(v_\varepsilon - \beta\gamma_\varepsilon)^+ = 0$ para $x \in \partial\Omega$ e $-\Delta w_\varepsilon(x) = -2b\gamma_\varepsilon\Delta v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)\theta_\varepsilon^2$, temos que

$$\begin{aligned} \liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega} |\nabla(v_\varepsilon - \beta\gamma_\varepsilon)^+|^2 dx &= \liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega} -\Delta v_\varepsilon(v_\varepsilon - \beta\gamma_\varepsilon)^+ dx \\ &\geq \liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{B(x_\varepsilon, R\theta_\varepsilon)} -\Delta v_\varepsilon(v_\varepsilon - \beta\gamma_\varepsilon)^+ dx \\ &= \liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{B(0, R)} -\Delta v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x)(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x) - \beta\gamma_\varepsilon)^+ \theta_\varepsilon^2 dx. \end{aligned}$$

Portanto

$$\begin{aligned} \liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega} |\nabla(v_\varepsilon - \beta\gamma_\varepsilon)^+|^2 dx &= \frac{1}{2b} \liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{B(0, R)} -\Delta a_\varepsilon \frac{(v_\varepsilon(x_\varepsilon + \theta_\varepsilon x) - \beta\gamma_\varepsilon)^+}{\gamma_\varepsilon} dx \\ &= \frac{1}{2b} \int_{B(0, R)} -\Delta w_0 \frac{(\gamma_\varepsilon - \beta\gamma_\varepsilon)^+}{\gamma_\varepsilon} dx \\ &= \frac{1 - \beta}{2b} \int_{B(0, R)} -\Delta w_0 dx, \end{aligned}$$

para todo $R > 0$, fazendo $R \rightarrow +\infty$, concluímos a prova do lema, graças a (3.31). \square

Corolário 3.1. *Seja*

$$v_{\varepsilon, \beta} = \min(v_\varepsilon, \beta\gamma_\varepsilon), \quad (3.48)$$

então

$$\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega} |\nabla v_{\varepsilon, \beta}|^2 dx \leq \frac{4\pi}{b}\beta.$$

Lembrando que queremos provar o pronto (4) do Teorema 3.1, isto é, vamos provar que existe $C > 0$, tal que para todo $\varepsilon > 0$ e $x \in \Omega \setminus \{x_\varepsilon\}$

$$\gamma_\varepsilon v_\varepsilon(x) \leq C \ln \left(\frac{C}{|x_\varepsilon - x|} \right). \quad (3.49)$$

Para provar isto, vamos tomar (y_ε) uma sequência de pontos em Ω e vamos provar que

$$\gamma_\varepsilon v_\varepsilon(y_\varepsilon) = O \left(\ln \left(\frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|} \right) + O(1) + o(\|\gamma_\varepsilon v_\varepsilon\|_2) \right). \quad (3.50)$$

Vamos considerar dois casos:

Caso 1. Assuma que

$$|x_\varepsilon - y_\varepsilon| = O(\theta_\varepsilon), \quad (3.51)$$

mas de (3.15) sabemos que

$$\gamma_\varepsilon v_\varepsilon(y_\varepsilon) = \gamma_\varepsilon^2. \quad (3.52)$$

3. Análise de blow-up

Independentemente temos de (3.17) que

$$\theta_\varepsilon^2 = \gamma_\varepsilon(\lambda_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) + \alpha_\varepsilon \gamma_\varepsilon),$$

que se torna da afirmação 3.26

$$\theta_\varepsilon^2 = \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)(1 + o(1)),$$

aplicando o logarítmico, obtemos

$$2 \ln\left(\frac{1}{\theta_\varepsilon}\right) = \ln(\lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)) + o(1).$$

Além disso

$$\begin{aligned} \ln\left(\frac{1}{\theta_\varepsilon}\right) &= \ln\left(\frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{\theta_\varepsilon} \cdot \frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}\right) \\ &= \ln\left(\frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{\theta_\varepsilon}\right) + \ln\left(\frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}\right), \end{aligned}$$

logo de (3.51)

$$\ln\left(\frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}\right) = \frac{1}{2} \ln(\lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)) + O(1). \quad (3.53)$$

Note que

$$\ln(\lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon f_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)) = \gamma_\varepsilon^2 \left(\frac{\ln(\lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon))}{\gamma_\varepsilon^2} + b \right), \quad (3.54)$$

logo pelo ponto (1) do Teorema 3.1 e pela Equação (3.1), temos que

$$\begin{aligned} \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} v_\varepsilon h_\varepsilon(v_\varepsilon) e^{bv_\varepsilon^2} dx &= \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} v_\varepsilon f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx \\ &= \alpha_\varepsilon \int_{\Omega} v_\varepsilon^2 dx + \int_{\Omega} |\nabla v_\varepsilon|^2 dx \\ &= \frac{4\pi}{b} + o(1). \end{aligned}$$

Seja $\eta > 0$, escreva

$$\frac{4\pi}{b} + o(1) = \lambda_\varepsilon \int_{\Omega} v_\varepsilon h_\varepsilon(v_\varepsilon) e^{\eta v_\varepsilon^2} e^{(b-\eta)v_\varepsilon^2} dx \leq \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon) e^{\eta \gamma_\varepsilon^2} \int_{\Omega} e^{(b-\eta)v_\varepsilon^2} dx, \quad (3.55)$$

pela Desigualdade de Trudinger-Moser (2) temos que

$$\int_{\Omega} e^{(b-\eta)v_\varepsilon^2} dx = \int_{\Omega} e^{(b-\eta)\frac{v_\varepsilon^2}{\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} \cdot \|\nabla v_\varepsilon\|_2^2} dx = O(1), \quad (3.56)$$

pois de (3.14)

$$\|\nabla v_\varepsilon\|_2^2 (b - \eta) \rightarrow \frac{4\pi}{b} (b - \eta) \leq 4\pi,$$

aplicando o logarítmico em (3.55) e usando (3.56), obtemos que

$$\ln\left(\frac{4\pi}{b}\right) + o(1) \leq \ln(\lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon)) + \eta \gamma_\varepsilon^2 + O(1).$$

Como isto é valido para todo $\eta > 0$, temos que

$$\liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\ln(\lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon h_\varepsilon(\gamma_\varepsilon))}{\gamma_\varepsilon^2} \geq 0. \quad (3.57)$$

Usando (3.53) juntamente com (3.54) e (3.57) obtemos que

$$\ln\left(\frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}\right) \geq \frac{b}{2} \gamma_\varepsilon^2 + o(\gamma_\varepsilon^2) + O(1).$$

Desde que $\|v_\varepsilon\|_2 \rightarrow 0$ e $\gamma_\varepsilon \rightarrow +\infty$, temos que

$$\frac{o(\|\gamma_\varepsilon v_\varepsilon\|_2)}{\gamma_\varepsilon^2} = \frac{o(\|v_\varepsilon\|_2)}{\gamma_\varepsilon} = \frac{o(1)}{\gamma_\varepsilon} = o(1).$$

Portanto de (3.52), concluímos que

$$\begin{aligned} v_\varepsilon(y_\varepsilon) \gamma_\varepsilon &\leq \gamma_\varepsilon^2 \leq \frac{2}{b} \ln\left(\frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}\right) + o(\gamma_\varepsilon^2) + O(1) \\ &= O\left(\ln\left(\frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}\right)\right) + O(1) + o(\|\gamma_\varepsilon v_\varepsilon\|_2), \end{aligned}$$

o que prova (3.50).

Caso 2. Vamos assumir que $\frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{\theta_\varepsilon} \rightarrow +\infty$, quando $\varepsilon \rightarrow 0$, vamos usar a representação de Green,

$$\gamma_\varepsilon v_\varepsilon(y_\varepsilon) = \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon \int_{\Omega} G_\varepsilon(x) f_\varepsilon(v_\varepsilon(x)) dx, \quad (3.58)$$

onde $G_\varepsilon(x) = G_{\alpha_\varepsilon}(y_\varepsilon, x)$, com G_{α_ε} a função de Green de $-\Delta - \alpha_\varepsilon$ em Ω com condição de Dirichlet na fronteira, como $\alpha_\varepsilon \rightarrow \alpha$, com $0 \leq \alpha < \lambda_1(\Omega)$, pode-se mostrar que existe $C > 0$ tal que para qualquer $\varepsilon > 0$ e $x \in \Omega$.

$$G_\varepsilon \leq \frac{1}{2\pi} \ln\left(\frac{C}{|y_\varepsilon - x|}\right). \quad (3.59)$$

Definimos

$$\begin{aligned} \Omega_{1,\varepsilon} &= \Omega \setminus \Omega_{\varepsilon,\beta} \\ \Omega_{2,\varepsilon} &= \Omega_{\varepsilon,\beta} \cap B\left(y_\varepsilon, \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{2}\right) \\ \Omega_{3,\varepsilon} &= \Omega \setminus (\Omega_{1,\varepsilon} \cup \Omega_{2,\varepsilon}), \end{aligned}$$

3. Análise de blow-up

onde $\Omega_{\varepsilon,\beta} = \{x \in \Omega; v_\varepsilon \geq \beta\gamma_\varepsilon\}$. Vamos fixar $\beta \in (0, 1)$ e calculemos

$$I_{2,\varepsilon} = \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon \int_{\Omega_{2,\varepsilon}} f_\varepsilon(v_\varepsilon(x)) G_\varepsilon(x) dx.$$

Pelo Lema 3.5, existe $C > 0$ tal que para qualquer $x \in \Omega_{2,\varepsilon}$,

$$\begin{aligned} \lambda_\varepsilon v_\varepsilon(x) f_\varepsilon(v_\varepsilon(x)) &= v_\varepsilon(x)(-\Delta v_\varepsilon(x) - \alpha_\varepsilon v_\varepsilon) \\ &= -v_\varepsilon(x)\Delta v_\varepsilon(x) - \alpha_\varepsilon v_\varepsilon^2 \\ &\leq -v_\varepsilon(x)\Delta v_\varepsilon(x) \\ &\leq \frac{c}{|x_\varepsilon - x|}. \end{aligned}$$

Desde que $v_\varepsilon \geq \beta\gamma_\varepsilon$ em $\Omega_{2,\varepsilon}$, temos que

$$\begin{aligned} I_{2,\varepsilon} &= \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon \int_{\Omega_{2,\varepsilon}} f_\varepsilon(v_\varepsilon(x)) G_\varepsilon(x) dx \\ &\leq \lambda_\varepsilon \frac{v_\varepsilon(x)}{\beta} \int_{\Omega_{2,\varepsilon}} f_\varepsilon(v_\varepsilon(x)) G_\varepsilon(x) dx \\ &\leq \frac{C}{\beta} \frac{1}{|x_\varepsilon - x|} \int_{\Omega_{2,\varepsilon}} G_\varepsilon(x) dx, \end{aligned}$$

mas $x \in B\left(y_\varepsilon, \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{2}\right)$, logo

$$\begin{aligned} |x_\varepsilon - x| &= |x_\varepsilon - x + y_\varepsilon - y_\varepsilon| \\ &\geq |x_\varepsilon - y_\varepsilon| - |y_\varepsilon - x| \\ &\geq |x_\varepsilon - y_\varepsilon| - \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{2} > |x_\varepsilon - y_\varepsilon|. \end{aligned}$$

Portanto

$$I_{2,\varepsilon} \leq \frac{C}{\beta} \frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|^2} \int_{B\left(y_\varepsilon, \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{2}\right)} G_\varepsilon(x) dx.$$

Aplicando o logarítmico, obtemos de (3.59) que

$$I_{2,\varepsilon} = O\left(\ln\left(\frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}\right)\right) + O(1). \quad (3.60)$$

Vamos calcular agora

$$I_{3,\varepsilon} = \lambda_\varepsilon \alpha_\varepsilon \int_{\Omega_{3,\varepsilon}} f_\varepsilon(v_\varepsilon(x)) G_\varepsilon(x) dx,$$

3. Análise de blow-up

e novamente de (3.59), temos que

$$I_{3,\varepsilon} \leq \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon \int_{\Omega_{3,\varepsilon}} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx \left(O\left(\ln\left(\frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}\right)\right) + O(1) \right),$$

mas

$$\begin{aligned} \Omega_{3,\varepsilon} &= \Omega \setminus (\Omega_{1,3} \cup \Omega_{2,\varepsilon}) \\ &= \Omega \setminus ((\Omega \setminus \Omega_{\varepsilon,\beta}) \cup \Omega_{2,\varepsilon}) \\ &= \Omega_{\varepsilon,\beta} \cap (\Omega \setminus \Omega_{\varepsilon,\beta}) \cup \left(\Omega \setminus B\left(y_\varepsilon, \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{2}\right) \right) \\ &= \Omega_{\varepsilon,\beta} \setminus \left(\Omega_{\varepsilon,\beta} \cap B\left(y_\varepsilon, \frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{2}\right) \right), \end{aligned}$$

logo $v_\varepsilon \geq \beta \gamma_\varepsilon$ em $\Omega_{3,\varepsilon}$ e pelo ponto (1) do Teorema 3.1 temos que

$$\begin{aligned} \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon \int_{\Omega_{3,\varepsilon}} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx &\leq \lambda_\varepsilon \frac{v_\varepsilon}{\beta} \int_{\Omega} f_\varepsilon(v_\varepsilon) dx \\ &= \frac{1}{\beta} \left(\int_{\Omega} |\nabla v_\varepsilon|^2 dx + \alpha_\varepsilon \int_{\Omega} v_\varepsilon^2 dx \right) \\ &= O(1). \end{aligned}$$

Portanto,

$$I_{3,\varepsilon} = O\left(\ln\left(\frac{1}{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}\right)\right) + O(1) \quad (3.61)$$

e por último, vamos estimar

$$I_{1,\varepsilon} = \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon \int_{\Omega_{1,\varepsilon}} f_\varepsilon(v_\varepsilon(x)) G_\varepsilon dx,$$

como $v_\varepsilon \leq \beta \gamma_\varepsilon$, temos pelas hipóteses (1) e (2) e (5) da Definição 0.1 que existe $C > 0$ tal que para qualquer $x \in \Omega_{1,\varepsilon}$

$$\frac{f_\varepsilon(v_\varepsilon(x))}{v_\varepsilon(x)} \leq C e^{2b v_\varepsilon(x)^2}.$$

Portanto, pela desigualdade de Hölder, por (3.59) e pelo fato de que $\lambda_\varepsilon \rightarrow 0$, temos que

$$\begin{aligned} I_{1,\varepsilon} &= \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon \int_{\Omega_{1,\varepsilon}} f_\varepsilon(v_\varepsilon(x)) G_\varepsilon(x) dx \\ &= \lambda_\varepsilon \gamma_\varepsilon \int_{\Omega_{1,\varepsilon}} \frac{f_\varepsilon(v_\varepsilon(x))}{v_\varepsilon(x)} \cdot v_\varepsilon(x) G_\varepsilon(x) dx \\ &\leq C \lambda_\varepsilon \|\gamma_\varepsilon v_\varepsilon\|_2 \|G_\varepsilon\|_4 \left(\int_{\Omega_{1,\varepsilon}} e^{8b v_\varepsilon^2} dx \right)^{\frac{1}{4}} \\ &= o(\|\gamma_\varepsilon v_\varepsilon\|_2) \left(\int_{\Omega_{1,\varepsilon}} e^{8b v_\varepsilon^2} dx \right)^{\frac{1}{4}}, \end{aligned}$$

3. Análise de blow-up

mas

$$\int_{\Omega_{1,\varepsilon}} e^{8bv_\varepsilon^2} dx \leq \int_{\Omega} e^{8bv_{\varepsilon,\beta}^2} dx,$$

onde $v_{\varepsilon,\beta}$ foi definido em (3.48), então escolhendo $\beta < \frac{1}{8}$, temos pela Desigualdade de Trudinger-Moser e pelo Corolário 3.1 que

$$\int_{\Omega_{1,\varepsilon}} e^{8bv_\varepsilon^2} dx \leq \int_{\Omega} e^{8bv_{\varepsilon,\beta}^2} = \int_{\Omega} e^{8b \frac{v_{\varepsilon,\beta}^2}{\|v_{\varepsilon,\beta}\|_2^2} \|v_{\varepsilon,\beta}\|_2^2} dx \leq \int_{\Omega} e^{8b \frac{4\pi}{b} \beta \frac{v_{\varepsilon,\beta}^2}{\|v_{\varepsilon,\beta}\|_2^2}} dx = \int_{\Omega} e^{4\pi \frac{v_{\varepsilon,\beta}^2}{\|v_{\varepsilon,\beta}\|_2^2}} = O(1).$$

Portanto,

$$I_{1,\varepsilon} = o(\|\gamma_\varepsilon v_\varepsilon\|_2). \quad (3.62)$$

Combinando (3.60), (3.61), (3.62) com (3.58), obtemos (3.50) quando $\frac{|x_\varepsilon - y_\varepsilon|}{\theta_\varepsilon} \rightarrow +\infty$. De (3.50), podemos ver que

$$\begin{aligned} \|\gamma_\varepsilon v_\varepsilon\|_2^2 &= O\left(\int_{\Omega} \ln\left(\frac{1}{|x_\varepsilon - x|}\right)^2 dx\right) + O(1) + o(\|\gamma_\varepsilon v_\varepsilon\|_2^2) \\ &= O(1) + o(\|\gamma_\varepsilon v_\varepsilon\|_2^2). \end{aligned}$$

Portanto,

$$\|\gamma_\varepsilon v_\varepsilon\|_2^2 = O(1), \quad (3.63)$$

provando que (3.50) implica em (3.49), concluindo a demonstração do ponto (4) do Teorema 3.1, o que conclui a demonstração do Teorema 3.1.

Referências Bibliográficas

- [1] Adimurthi; Druet, O. *Blow-up analysis in dimension 2 and a sharp form of Trudinger-Moser inequality*, Comm. Partial Differential Equations **29** (2004), 295-322
- [2] Bartle, R. G. *The Elements of Integration and Lebesgue Measure*, Wiley, New York, 1995.
- [3] Brezis, H. *Functional Analysis, Sobolev Spaces and Partial Differential Equations*, Springer (2011).
- [4] Chen, W.; Li, C. *Classification of solutions of some nonlinear elliptic equations* Duke Math. J. **63** (1991) 615-623.
- [5] de Figueiredo D. G.; Lions P. L.; Nussbaum, R. D. *A priori estimates and existence of positive solutions of semilinear elliptic equations* J. Math. Pures Appl. **61** (1982) 41-63.
- [6] de Figueiredo, D. G.; Miyagaki, O. H.; Ruf, B. *Elliptic equations in \mathbb{R}^2 with nonlinearities in the critical growth range*, Calculus of Variations and Partial Differential Equations **3** (1995), 139-153
- [7] do Ó, João Marcos; Medeiros, Everaldo; Severo, Uberlandio *A nonhomogeneous elliptic problem involving critical growth in dimension two*, J. Math. Anal. Appl. **345** (2008) 286-304
- [8] Evans, L. C. *Partial Differential Equations*, Second edition. Graduate Studies in Mathematics, American Mathematical Society, Providence, RI, 2010
- [9] Guimarães, W. R. *Sobre uma Classe de Quações Elípticas envolvendo Crescimento Exponencial em \mathbb{R}^2* . Dissertação (Mestrado em Matemática) - Universidade Federal da Paraíba. 2013
- [10] Han, Z. C. *Asymptotic approach to singular solutions for nonlinear elliptic equations involving critical Sobolev exponent*, Ann. I.H.P., Analyse Non-linéaire **8** (1991) 159-174.
- [11] Kavian, O. *Introduction à la Théorie des Points Critiques*, Springer.
- [12] Lions, P.L. *The concentration-compactness principle in the calculus of variations, Part I*, Revista Matemática Iberoamericana **1** (1985), 145-201

- [13] Moser, J. *A sharp form of an inequality by N. Trudinger*, Ind. Univ. Math. J. **20** (1971), 1077-1092.
- [14] Trudinger, Neil S. *On Imbedding into Orlicz Spaces and Some Applications*, J. Math. Mech **17** (1967), 473-484.