

**HW#1****Due date:** March 15, 2023**Authors:** Margarida Biscaia (100%); Ana Carina Carvalho (100%); Renata Pereira (100%)

1. Temos  $V_h = \text{span}\{\phi_1, \dots, \phi_N\}$  com

$$\phi_i(x) = \begin{cases} \frac{x-x_{i-1}}{h}, & x \in [x_{i-1}, x_i] \\ \frac{x_{i+1}-x}{h}, & x \in (x_i, x_{i+1}] \\ 0, & x \in [0, x_i) \cup (x_{i+1}, 1]. \end{cases}$$

Queremos provar que  $V_h$  é um subespaço de  $H_0^1(0, 1)$  de dimensão  $N$ , isto é, provar

i.  $V_h$  subespaço de  $L_2(0, 1)$

ii.  $V_h \subseteq H_0^1(0, 1)$

iii.  $\{\phi_1, \dots, \phi_N\}$  base de  $V_h$

i.  $V_h$  subespaço de  $L_2(0, 1)$  se  $\forall u, v \in V_h : (\alpha u + \beta v) \in V_h$ , para  $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$ .

Ora,

$$u \in V_h \Rightarrow \exists u_1, \dots, u_N \in \mathbb{R} : u = \sum_{i=1}^N u_i \phi_i(x)$$

$$v \in V_h \Rightarrow \exists v_1, \dots, v_N \in \mathbb{R} : v = \sum_{i=1}^N v_i \phi_i(x)$$

Então, para  $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$ :

$$\alpha u + \beta v = \alpha \sum_{i=1}^N u_i \phi_i(x) + \beta \sum_{i=1}^N v_i \phi_i(x) = \sum_{i=1}^N \underbrace{(\alpha u_i + \beta v_i)}_{\in \mathbb{R}} \phi_i(x),$$

pelo que  $(\alpha u + \beta v) \in V_h$  e provamos que  $V_h$  é subespaço de  $L_2(0, 1)$ .

ii.  $V_h \subseteq H_0^1(0, 1)$  se

a.  $\forall u \in V_h \Rightarrow u \in L_2(0, 1)$ , isto é,  $\int_0^1 u^2(x) dx < +\infty$ . De facto, temos

$$\begin{aligned} \int_0^1 u^2(x) dx &= \int_0^1 \left( \sum_{i=1}^N u_i \phi_i(x) \right)^2 dx = \int_0^1 \left( \sum_{i=1}^N u_i \phi_i(x) \right) \left( \sum_{j=1}^N u_j \phi_j(x) \right) dx = \\ &= \sum_{i,j=1}^N u_i u_j \int_0^1 \phi_i(x) \phi_j(x) dx \end{aligned}$$

Ora, para  $i, j = 1, \dots, n$ ,  $\int_0^1 \phi_i(x) \phi_j(x) dx$  só toma valores não nulos quando  $j = i - 1$ ,  $j = i$  e  $j = i + 1$ . Assim, temos

$$\int_0^1 \phi_i(x) \phi_j(x) dx = \int_0^1 \phi_i(x) \phi_{i-1}(x) dx + \int_0^1 \phi_i^2(x) dx + \int_0^1 \phi_i(x) \phi_{i+1}(x) dx$$

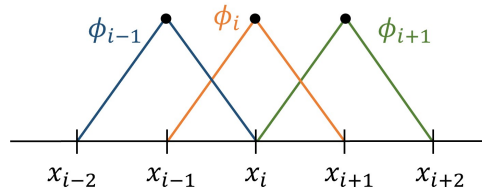


Figura 1: Hat functions

$$\begin{aligned}
(1) \int_0^1 \phi_i(x) \phi_{i-1}(x) dx &= \int_{x_{i-1}}^{x_i} \left( \frac{x - x_{i-1}}{h} \right) \left( \frac{x_i - x}{h} \right) dx \stackrel{IBP}{=} \\
&= \left[ \frac{1}{h} \frac{(x - x_{i-1})^2}{2} \frac{x_i - x}{h} \right]_{x_{i-1}}^{x_i} + \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{1}{h} \frac{(x - x_{i-1})^2}{2} \frac{1}{h} dx = \\
&= 0 + \frac{1}{2h^2} \left[ \frac{(x - x_{i-1})^3}{3} \right]_{x_{i-1}}^{x_i} = \frac{1}{2h^2} \frac{h^3}{3} = \frac{h}{6}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
(2) \int_0^1 \phi_i^2(x) dx &= \int_{x_{i-1}}^{x_i} \left( \frac{x - x_{i-1}}{h} \right)^2 dx + \int_{x_i}^{x_{i+1}} \left( \frac{x_{i+1} - x}{h} \right)^2 dx = \\
&= \frac{1}{h^2} \left[ \frac{(x - x_{i-1})^3}{3} \right]_{x_{i-1}}^{x_i} - \frac{1}{h^2} \left[ \frac{(x_{i+1} - x)^3}{3} \right]_{x_i}^{x_{i+1}} = \\
&= \frac{1}{3h^2} h^3 + \frac{1}{3h^2} h^3 = \frac{2h}{3}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
(3) \int_0^1 \phi_i(x) \phi_{i+1}(x) dx &= \int_{x_i}^{x_{i+1}} \left( \frac{x_{i+1} - x}{h} \right) \left( \frac{x - x_i}{h} \right) dx \stackrel{IBP}{=} \\
&= \left[ \frac{1}{h} \frac{(x - x_i)^2}{2} \frac{x_{i+1} - x}{h} \right]_{x_i}^{x_{i+1}} + \int_{x_i}^{x_{i+1}} \frac{1}{h} \frac{(x - x_i)^2}{2} \frac{1}{h} dx = \\
&= 0 + \frac{1}{2h^2} \left[ \frac{(x - x_i)^3}{3} \right]_{x_i}^{x_{i+1}} = \frac{1}{2h^2} \frac{h^3}{3} = \frac{h}{6}
\end{aligned}$$

Assim, vem

$$\begin{aligned}
\int_0^1 u^2(x) dx &= \sum_{i=1}^N u_i u_{i-1} \int_0^1 \phi_i(x) \phi_{i-1}(x) dx + \sum_{i=1}^N u_i^2 \int_0^1 \phi_i^2(x) dx + \\
&\quad + \sum_{i=1}^N u_i u_{i+1} \int_0^1 \phi_i(x) \phi_{i+1}(x) dx = \\
&= \frac{h}{6} \sum_{i=1}^N u_i u_{i-1} + \frac{2h}{3} \sum_{i=1}^N u_i^2 + \frac{h}{6} \sum_{i=1}^N u_i u_{i+1} < +\infty
\end{aligned}$$

b.  $\forall u \in V_h, \exists w \in L_2(0, 1)$  tal que  $\forall v \in H_0^1(0, 1)$  temos

$$\int_0^1 w(x) v(x) dx = - \int_0^1 u(x) v'(x) dx.$$

Ora,  $v \in H_0^1(0, 1) \Rightarrow v(0) = v(1) = 0$ . Temos,

$$\begin{aligned}
\int_0^1 u(x) v'(x) dx &= \int_0^1 \sum_{i=1}^N u_i \phi_i(x) \cdot v'(x) dx = \\
&= \sum_{i=1}^N u_i \int_0^1 \phi_i(x) \cdot v'(x) dx \stackrel{IBP}{=} \sum_{i=1}^N u_i \left[ (\phi_i(x) v(x)) \Big|_0^1 - \int_0^1 \phi_i'(x) v(x) dx \right] = \\
&= - \int_0^1 \sum_{i=1}^N u_i \phi_i'(x) \cdot v(x) dx = - \int_0^1 w(x) v(x) dx,
\end{aligned}$$

com

$$w(x) = \sum_{i=1}^N u_i \phi_i'(x) = \begin{cases} \frac{1}{h} \sum_{i=1}^N u_i, & x \in [x_{i-1}, x_i] \\ -\frac{1}{h} \sum_{i=1}^N u_i, & x \in (x_i, x_{i+1}] \\ 0, & x \in [0, x_i) \cup (x_{i+1}, 1]. \end{cases}$$

$w \in L_2(0,1)$ ? De facto,

$$\int_0^1 w^2(x)dx = \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{1}{h^2} \left( \sum_{i=1}^N u_i \right)^2 dx + \int_{x_i}^{x_{i+1}} \frac{1}{h^2} \left( \sum_{i=1}^N u_i \right)^2 dx = \frac{2}{h} \left( \sum_{i=1}^N u_i \right)^2 < +\infty,$$

pelo que  $w \in L_2(0,1)$ .

iii. Queremos provar  $\phi_1, \dots, \phi_N$  linearmente independentes  $\Leftrightarrow \sum_{j=1}^N \alpha_j \phi_j(x) = 0 \Rightarrow \alpha_j = 0$ .

Fixemos  $x \in (0,1)$ . Sem perda de generalidade, suponhamos  $x \in [x_i, x_{i+1}]$ . Se  $x = x_i$  temos  $\phi_i(x) = 1$  e  $\phi_j(x) = 0, \forall j \neq i$ . Assim, vem

$$\sum_{j=1}^N \alpha_j \phi_j = 0 \Rightarrow \alpha_i \phi_i(x) = 0 \Rightarrow \alpha_i = 0.$$

Analogamente para  $x = x_{i+1}$ .

Se  $x \in (x_i, x_{i+1})$  então temos  $\phi_i(x) \neq 0, \phi_{i+1}(x) \neq 0$  e  $\phi_j(x) = 0, \forall j \neq i, i+1$ . Assim,

$$\sum_{j=1}^N \alpha_j \phi_j(x) = 0 \Rightarrow \alpha_i \phi_i(x) + \alpha_{i+1} \phi_{i+1}(x) = 0 \Leftrightarrow \alpha_i \frac{x_{i+1} - x}{h} + \alpha_{i+1} \frac{x - x_i}{h} = 0.$$

Derivando ambos os termos em ordem a  $x$  obtemos

$$-\frac{\alpha_i}{h} + \frac{\alpha_{i+1}}{h} = 0 \Leftrightarrow \alpha_i = \alpha_{i+1}$$

Então vem

$$\sum_{j=1}^N \alpha_j \phi_j(x) = 0 \Rightarrow \alpha_i \phi_i(x) + \alpha_i \phi_{i+1}(x) = 0 \Leftrightarrow \alpha_i \left( \frac{x_{i+1} - x + x - x_i}{h} \right) = 0 \Leftrightarrow \alpha_i = 0.$$

Assim, podemos concluir que  $V_h$  é um subespaço de  $H_0^1(0,1)$  de dimensão  $N$ .

2. (a) Temos

$$u''(x) \approx D_h^2 u(x) = \frac{1}{h^2} \sum_{j=-2}^2 c_j u(x + jh)$$

onde  $c_j$  são os coeficientes que queremos determinar.

Para garantir que a aproximação é de pelo menos ordem 4 temos de garantir que

$$D_h^2 u(x) - u''(x) = \mathcal{O}(h^4)$$

Substituindo a aproximação e usando a definição de  $D_h^2 u(x)$ , temos:

$$\frac{1}{h^2} \sum_{j=-2}^2 c_j u(x + jh) - u''(x) = \mathcal{O}(h^4) \quad (1)$$

Pela fórmula de Taylor temos

$$u(x + jh) = u(x) + jhu'(x) + \frac{j^2}{2}h^2u''(x) + \frac{j^3}{6}h^3u'''(x) + \frac{j^4}{24}h^4u^{(4)}(\xi)$$

Substituindo em (1) vem

$$\frac{1}{h^2} \sum_{j=-2}^2 c_j \left[ u(x) + jhu'(x) + \frac{j^2}{2}h^2u''(x) + \frac{j^3}{6}h^3u'''(x) + \frac{j^4}{24}h^4u^{(4)}(\xi) \right] - u''(x) = \mathcal{O}(h^4)$$

Para determinar os coeficientes devemos igualar os termos de cada  $u^{(i)}(x)$  a zero, exceto para  $u''(x)$ , que deve ser igual a 1. Assim, queremos resolver o sistema de equações

$$\sum_{j=-2}^2 c_j = 0 \Leftrightarrow c_{-2} + c_{-1} + c_0 + c_1 + c_2 = 0 \quad (2)$$

$$\sum_{j=-2}^2 j c_j = 0 \Leftrightarrow -2c_{-2} - c_{-1} + c_1 + 2c_2 = 0 \quad (3)$$

$$\sum_{j=-2}^2 \frac{j^2}{2} c_j = 1 \Leftrightarrow 2c_{-2} + \frac{1}{2}c_{-1} + \frac{1}{2}c_1 + 2c_2 = 1 \quad (4)$$

$$\sum_{j=-2}^2 \frac{j^3}{6} c_j = 0 \Leftrightarrow -\frac{8}{6}c_{-2} - \frac{1}{6}c_{-1} + \frac{1}{6}c_1 + \frac{8}{6}c_2 = 0 \quad (5)$$

$$\sum_{j=-2}^2 \frac{j^4}{24} c_j = 0 \Leftrightarrow \frac{16}{24}c_{-2} + \frac{1}{24}c_{-1} + \frac{1}{24}c_1 + \frac{16}{24}c_2 = 0 \quad (6)$$

Queremos  $c_{-j} = c_j$  para todo  $j$ , logo  $c_{-1} = c_1$  e  $c_{-2} = c_2$ . (Notemos que se não definíssemos esta condição à-priori chegaríamos à mesma conclusão). Assim, as equações (3) e (5) são redundantes. Ficamos então com um sistema de 3 equações:

$$\begin{cases} 2c_2 + 2c_1 + c_0 = 0 \\ 4c_2 + c_1 = 1 \\ \frac{4}{3}c_2 + \frac{1}{12}c_1 = 0 \end{cases}$$

que tem solução

$$c_{-2} = c_2 = -\frac{1}{12}, \quad c_{-1} = c_1 = \frac{4}{3}, \quad c_0 = -\frac{5}{2}.$$

Assim, obtemos a expressão

$$u''(x) \approx D_h^2 u(x) = \frac{1}{h^2} \left[ -\frac{1}{12}u(x-2h) + \frac{4}{3}u(x-h) - \frac{5}{2}u(x) + \frac{4}{3}u(x+h) - \frac{1}{12}u(x+2h) \right]$$

(b) Pelo método das diferenças finitas temos o algoritmo:

**1. Definir a grelha.** Seja  $h = 1 \setminus (N + 1)$ . Definimos

$$\Omega_h = \{(x_i, y_j) = (ih, jh) : i, j = 1, \dots, N\}$$

$$\bar{\Omega}_h = \{(x_i, y_j) = (ih, jh) : i, j = 0, \dots, N + 1\}$$

$$\partial\Omega_h = \bar{\Omega}_h \setminus \Omega_h$$

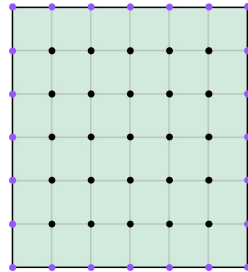


Figura 2: Exemplo de grelha

**2. Escrever a equação na grelha.**

$$\begin{aligned} -\Delta u(x_i, y_j) &= f(x_i, y_j) \\ u(x_i, y_j) &= 0, \quad i = 0 \vee i = N + 1 \vee j = 0 \vee j = N + 1. \end{aligned}$$

**3. Discretizar.** Considerando  $u(x_i, y_j) = u_{ij}$  e

$$\begin{aligned}\Delta_h u_{ij} &= D_x^+ D_x^- u_{ij} + D_y^+ D_y^- u_{ij} = \\ &= \frac{1}{h^2} \left( -\frac{1}{12} u_{i-2,j} + \frac{4}{3} u_{i-1,j} - \frac{5}{2} u_{i,j} + \frac{4}{3} u_{i+1,j} - \frac{1}{12} u_{i+2,j} \right) + \\ &\quad + \frac{1}{h^2} \left( -\frac{1}{12} u_{i,j-2} + \frac{4}{3} u_{i,j-1} - \frac{5}{2} u_{i,j} + \frac{4}{3} u_{i,j+1} - \frac{1}{12} u_{i,j+2} \right) = \\ &= \Delta u_{ij} + \mathcal{O}(h^4)\end{aligned}$$

obtemos

$$\begin{aligned}-\Delta_h u_{ij} &= f(x_i, y_j) + \mathcal{O}(h^4) \\ u_{ij} &= 0, \quad i = 0 \vee i = N+1 \vee j = 0 \vee j = N+1.\end{aligned}$$

**4. Eliminar o erro de truncatura e obter o sistema linear.** Seja  $U_{ij} \approx u_{ij}$ ,  $i, j = 1, \dots, N$ , tal que

$$\begin{aligned}-\Delta_h U_{ij} &= f(x_i, y_j) \\ U_{ij} &= 0, \quad i = 0 \vee i = N+1 \vee j = 0 \vee j = N+1.\end{aligned}$$

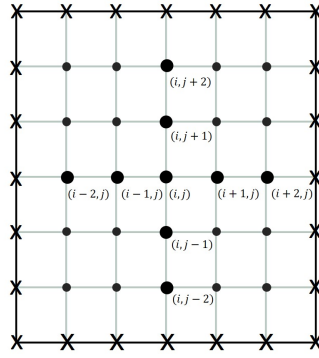


Figura 3: 9-point difference stencil.

Este esquema não é prático pois requer armazenar e manipular todos os coeficientes para cada ponto da grelha, o que se torna computacionalmente pesado para grelhas de grandes dimensões.

3. (a) Ficheiro Matlab **MDF.m**, para implementar o Método das Diferenças Finitas, e **Ex3a.m**, para calcular a solução.

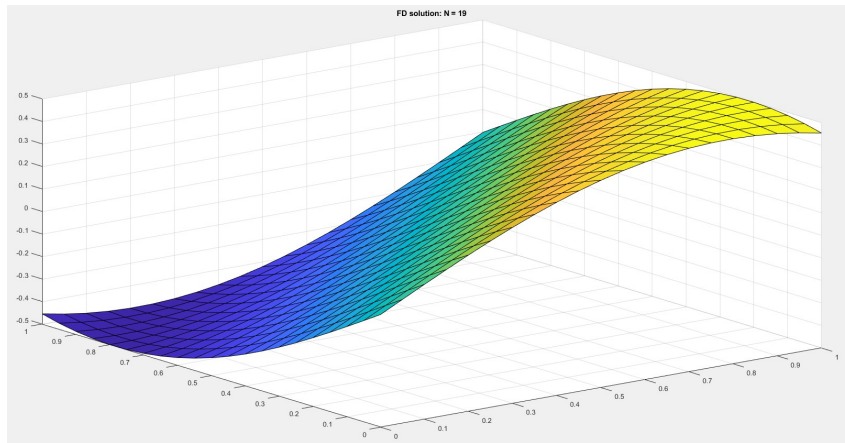


Figura 4: Solução para  $h = 0.05$

(b) Ficheiro Matlab **Ex3b.m**.

h		Erro
0.10000		0.000093559982371
0.05000		0.000023559505547
0.02500		0.000005899282702

Figura 5: Erro para  $h = 0.1, 0.05, 0.025$

Pelos resultados obtidos para os três valores de  $h$  (0.1, 0.05, 0.025), podemos observar que o erro diminui à medida que  $h$  diminui, o que sugere convergência. Assim, podemos concluir que a solução obtida pelo Método das Diferenças Finitas converge para a solução exata da equação de Poisson quando a malha é refinada.

(c) Pelo ficheiro Matlab **Ex3c.m**, concluímos que a ordem de convergência do método das diferenças finitas é aproximadamente 2.

h		Erro
0.10000		0.000093559982371
0.05000		0.000023559505547
0.02500		0.000005899282702
Ordem de Convergência		1.997698e+00

Figura 6: Ordem de convergência do método das diferenças finitas