

### 3 - A equação de Laplace em coordenadas cartesianas

A equação de Laplace  $\nabla^2 u = 0$  em coordenadas cartesianas é,

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0. \quad (1)$$

#### 1 Considerando $u(x)$

Nesse caso temos,

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0, \quad (2)$$

com solução,

$$u(x) = ax + b. \quad (3)$$

#### Problemas

1. Obtenha a solução  $u(x)$  no intervalo  $0 \leq x \leq +\infty$ , com  $u(0) = u_0$ ,  $u'(0) = v_0$ .

A solução é  $u(x) = ax + b$ . Em  $x = 0$ ,  $u(0) = b = u_0$ ,  $u'(0) = a = v_0$ , logo,

$$u(x) = v_0 x + u_0.$$

Se a solução deve ser finita, então  $v_0 = 0$ . Assim, uma solução finita é necessariamente uma constante.

2. Obtenha a solução  $u(x)$  no intervalo  $0 \leq x \leq L$ , com,

(a)  $u(0) = u_0$ ,  $u(L) = v_0$ .

A solução é  $u(x) = ax + b$ . Em  $x = 0$ ,  $u(0) = b = u_0$ , e em  $x = L$ ,  $u(L) = aL + b = v_0$ , logo,  $b = u_0$  e  $a = (v_0 - b)/L = (v_0 - u_0)/L$ ,

$$u(x) = \frac{v_0 - u_0}{L} x + u_0.$$

(b)  $u'(0) = u_0$ ,  $u(L) = v_0$ .

Temos  $a = u_0$  e  $aL + b = v_0$ , ou  $b = (v_0 - aL) = v_0 - u_0 L$ , logo,

$$u(x) = u_0 x + v_0 - u_0 L.$$

(c)  $u(0) = u_0, u'(L) = v_0$ .  
Agora,  $b = u_0, a = v_0$ , logo,

$$u(x) = v_0x + u_0.$$

(d)  $u'(0) = u_0, u'(L) = v_0$ .

Temos,  $u'(x) = a = u_0 = v_0$ . Portanto a derivada deve ser igual em  $x = 0$  e  $x = L$ , e falta determinar  $b$ ,

$$u(x) = u_0x + b.$$

3. Obtenha a solução  $u(x)$  no intervalo  $A \leq x \leq B$ , com,

(a)  $u(A) = u_0, u(B) = v_0$ .

Temos,

$$aA + b = u_0,$$

$$aB + b = v_0,$$

logo,

$$a = (u_0 - v_0)/(A - B), \quad b = (Av_0 - Bu_0)/(A - B).$$

A solução é então,

$$u(x) = \frac{u_0 - v_0}{A - B}x + \frac{Av_0 - Bu_0}{A - B}.$$

(b)  $u'(A) = u_0, u(B) = v_0$ .

Temos,

$$a = u_0,$$

$$aB + b = v_0,$$

logo  $b = v_0 - aB = v_0 - u_0B$  e,

$$u(x) = u_0x + v_0 - u_0B.$$

(c)  $u(A) = u_0, u'(B) = v_0$ .

Temos,

$$\begin{aligned}aA + b &= u_0, \\ a &= v_0,\end{aligned}$$

portanto  $b = u_0 - aA = u_0 - v_0A$  e,

$$u(x) = v_0x + u_0 - v_0A.$$

(d)  $u'(A) = u_0$ ,  $u'(B) = v_0$ .

Como  $u' = a$ , devemos ter  $a = u_0 = v_0$ , e,

$$u(x) = u_0x + b,$$

com  $b$  fica indeterminado.

4. Calcule a temperatura estacionária para uma barra sobre o eixo  $x$  com extremidades em  $x = 0$  e  $x = 10$ . As condições de contorno são  $u(0) = 150^\circ\text{C}$ ,  $u(10) = 100^\circ\text{C}$  ([7], probl. 2.52).

A equação do calor para a situação estacionária (equação de Laplace), em uma dimensão, é  $u'' = 0$ . A solução é,

$$u(x) = \frac{u_0 - v_0}{A - B}x + \frac{Av_0 - Bu_0}{A - B} = 150 - 5x.$$

5. Calcule  $u(x)$  para as equações:

(a)

$$\frac{d^2u}{dx^2} = -f(x);$$

(b)

$$\frac{d^2u}{dx^2} = +\alpha^2;$$

com  $\alpha$  constante,

(c)

$$\frac{d^2u}{dx^2} = -\alpha^2;$$

com  $\alpha$  constante,

(d)

$$\frac{d^2u}{dx^2} = +\alpha^2u;$$

com  $\alpha$  constante,

(e)

$$\frac{d^2u}{dx^2} = -\alpha^2 u;$$

com  $\alpha$  constante e,

$$\begin{aligned} 0 &\leq x \leq a, \\ u(0) &= u_0, \quad u(a) = u_a. \end{aligned}$$

(a) A solução da equação pode ser escrita como a soma da solução da equação homogênea e uma solução particular da equação não-homogênea,

$$u(x) = u_h(x) + u_p(x).$$

Expandimos  $u_p(x)$  e  $f(x)$  em séries de Fourier de senos,

$$\begin{aligned} u_p(x) &= \sum_{j=1} a_j \operatorname{sen}(j\pi x/a), \\ a_j &= \frac{2}{a} \int_0^a u_p(x') \operatorname{sen}(j\pi x'/a) dx', \\ f(x) &= \sum_{j=1} b_j \operatorname{sen}(j\pi x/a), \\ b_j &= \frac{2}{a} \int_0^a f(x') \operatorname{sen}(j\pi x'/a) dx'. \end{aligned}$$

Substituindo na equação diferencial,

$$\begin{aligned} \frac{d^2u_p}{dx^2} &= -f(x), \\ -\sum_{j=1} a_j (j\pi/a)^2 \operatorname{sen}(j\pi x/a) &= -\sum_{j=1} b_j \operatorname{sen}(j\pi x/a), \end{aligned}$$

logo,

$$a_j = \frac{b_j}{(j\pi/a)^2} = \frac{1}{(j\pi/a)^2} \frac{2}{a} \int_0^a f(x') \operatorname{sen}(j\pi x'/a) dx'.$$

A solução particular é portanto,

$$\begin{aligned}
u_p(x) &= \sum_{j=1} a_j \operatorname{sen}(j\pi x/a), \\
&= \sum_{j=1} \operatorname{sen}(j\pi x/a) \frac{1}{(j\pi/a)^2} \frac{2}{a} \int_0^a f(x') \operatorname{sen}(j\pi x'/a) dx'.
\end{aligned}$$

Podemos escrever a solução acima em termos de uma função de Green,

$$u_p(x) = \int_0^a G(x, x') f(x') dx',$$

com,

$$G(x, x') = \sum_{j=1} \operatorname{sen}(j\pi x/a) \frac{1}{(j\pi/a)^2} \frac{2}{a} \operatorname{sen}(j\pi x'/a).$$

A solução da equação homogênea é,

$$u_h(x) = Ax + B.$$

A solução  $u_p$  satisfaz condições de contorno homogêneas em  $x = 0$  e  $x = a$ . Para a solução  $u_h$  temos então,

$$\begin{aligned}
u(0) &= B = u_0, \\
u(a) &= Aa + B = u_a
\end{aligned}$$

de onde temos,

$$A = \frac{u_a - u_0}{a}, \quad B = u_0.$$

A solução completa é então,

$$\begin{aligned}
u(x) &= \frac{u_a - u_0}{a} x + u_0 \\
&+ \sum_{j=1} \operatorname{sen}(j\pi x/a) \frac{1}{(j\pi/a)^2} \frac{2}{a} \int_0^a f(x') \operatorname{sen}(j\pi x'/a) dx'.
\end{aligned}$$

6. Resolva o problema anterior com as condições de contorno,

$$u'(0) = u_0, \quad u'(a) = u_a.$$

7. Considere o problema 5 com as condições de contorno,

$$\begin{aligned}u'(0) + h[u(0) - u_0] &= 0, \\u'(a) + h[u(a) - u_1] &= 0.\end{aligned}$$

## 2 Considerando $u(x, y)$

Agora temos,

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0. \quad (4)$$

Substituindo,

$$u(x, y) = X(x)Y(y),$$

temos,

$$X''Y + XY'' = 0,$$

ou,

$$\frac{X''}{X} + \frac{Y''}{Y} = 0.$$

Temos então,

$$\frac{X''}{X} = -\frac{Y''}{Y} \equiv -\lambda^2,$$

ou,

$$\begin{aligned}X'' + \lambda^2 X &= 0, \\Y'' - \lambda^2 Y &= 0.\end{aligned}$$

As soluções das equações acima são,

$$\begin{aligned}X(x) &= a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x, \\Y(y) &= b_1 \cosh \lambda y + b_2 \operatorname{senh} \lambda y.\end{aligned}$$

Consideramos  $\lambda \neq 0$ . Se  $\lambda = 0$  vem,

$$X(x) = a_0 x + b_0, \quad Y(y) = c_0 y + d_0.$$

Pelo princípio da superposição, escrevemos a solução geral como,

$$u(x, y) = (a_0x + b_0)(c_0y + d_0) + \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] [b_1 \cosh \lambda y + b_2 \operatorname{senh} \lambda y]. \quad (5)$$

Usando  $+\lambda^2$  em vez de  $-\lambda^2$  como constante de separação,

$$u(x, y) = (a_0x + b_0)(c_0y + d_0) + \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cosh \lambda x + a_2 \operatorname{senh} \lambda x] [b_1 \cos \lambda y + b_2 \operatorname{sen} \lambda y]. \quad (6)$$

### 3 Problemas

1. Mostre que a solução da equação,

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0,$$

com condições de contorno,

$$u(0, y) = u(a, y) = u(x, 0) = 0, \quad u(x, b) = f_b(x),$$

é (Morse [10], pág. 797; Spiegel [7], probl. 2.56),

$$u(x, y) = \int_0^a f_b(\xi) G_b(x, y, \xi) d\xi$$

com,

$$G_b(x, y, \xi) = \frac{2}{a} \sum_{j=1} \frac{\operatorname{senh}(j\pi y/a)}{\operatorname{senh}(j\pi b/a)} \operatorname{sen} \frac{j\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi \xi}{a}.$$

A função  $G_b$  é uma função de  $x, y$ , e da variável  $\xi$  sobre a superfície  $y = b$ . Morse e Feshbach [10] mostram a analogia entre um problema homogêneo com condições de contorno não homogêneas, e um problema não homogêneo com condições de contorno homogêneas. Embora esse problema seja homogêneo, a função  $G_b$  é análoga a uma função de Green.

*Escrevemos a solução como,*

$$u(x, y) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] [b_1 \cosh \lambda y + b_2 \operatorname{senh} \lambda y].$$

As condições de contorno nos dão,

$$\begin{aligned} u(0, y) &= 0 = \sum_{\lambda > 0} a_1 [b_1 \cosh \lambda y + b_2 \operatorname{senh} \lambda y], \\ u(a, y) &= 0 = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda a + a_2 \operatorname{sen} \lambda a] [b_1 \cosh \lambda y + b_2 \operatorname{senh} \lambda y], \\ u(x, 0) &= 0 = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] b_1, \\ u(x, b) &= f_b(x) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] [b_1 \cosh \lambda b + b_2 \operatorname{senh} \lambda b]. \end{aligned}$$

Satisfazemos as condições acima escolhendo,

$$\begin{aligned} a_1 &= b_1 = 0, \\ \lambda_j a &= j\pi, \quad j = 1, 2, \dots \end{aligned}$$

Com isso a equação para  $f_b(x)$  fica,

$$f_b(x) = \sum_{j=1} a_2 b_2 \operatorname{senh} \frac{j\pi b}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi x}{a}.$$

A expressão acima é uma expansão de  $f_b(x)$  em série de Fourier de senos, logo,

$$a_2 b_2 \operatorname{senh} \frac{j\pi b}{a} = \frac{2}{a} \int_0^a f_b(\xi) \operatorname{sen} \frac{j\pi \xi}{a} d\xi,$$

ou,

$$a_2 b_2 = \frac{1}{\operatorname{senh}(j\pi b/a)} \frac{2}{a} \int_0^a f_b(\xi) \operatorname{sen} \frac{j\pi \xi}{a} d\xi.$$

A expansão de  $f_b$  é assim,

$$f_b(x) = \frac{2}{a} \sum_{j=1} \operatorname{sen} \frac{j\pi x}{a} \int_0^a f_b(\xi) \operatorname{sen} \frac{j\pi \xi}{a} d\xi.$$

Se  $f_b$  é constante,

$$\begin{aligned} f_b &= \frac{2}{a} \sum_{j=1} \operatorname{sen} \frac{j\pi x}{a} \int_0^a f_b \operatorname{sen} \frac{j\pi \xi}{a} d\xi, \\ 1 &= \frac{4}{\pi} \sum_{j=1} \frac{\operatorname{sen} [(2j-1)\pi x/a]}{2j-1}, \end{aligned} \tag{7}$$



em que usamos,

$$\int_0^a \text{sen}(j\pi\xi/a)d\xi = \begin{cases} \frac{2a}{j\pi}, & j \text{ ímpar}, \\ 0, & j \text{ par}. \end{cases}$$

A figura 1 mostra o gráfico da equação (7) para alguns termos da soma.

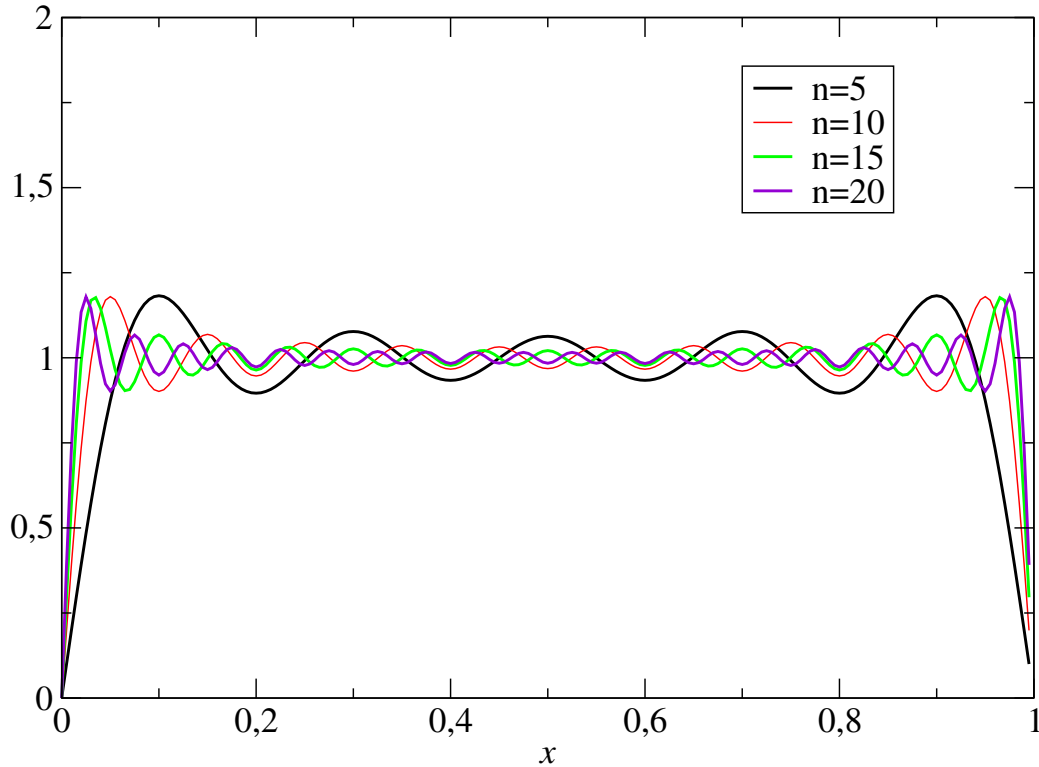


Fig. 1. Gráfico da equação (7) para os n primeiros termos da soma com  $a = 1$ . Usamos  $n = 5, 10, 15, 20$ .

A solução é então,

$$u(x, y) = \sum_{j=1}^n \text{sen}(j\pi x/a) \frac{\text{senh}(j\pi y/a)}{\text{senh}(j\pi b/a)} \frac{2}{a} \int_0^a f_b(\xi) \text{sen} \frac{j\pi\xi}{a} d\xi,$$

ou,

$$u(x, y) = \int_0^a f_b(\xi) G_b(x, y, \xi) d\xi$$

com,

$$G_b(x, y, \xi) = \frac{2}{a} \sum_{j=1}^{\infty} \frac{\sinh(j\pi y/a)}{\sinh(j\pi b/a)} \operatorname{sen} \frac{j\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi \xi}{a}.$$

Em  $y = b$ ,

$$u(x, b) = \sum_{j=1}^{\infty} \operatorname{sen}(j\pi x/a) \frac{2}{a} \int_0^a f_b(\xi) \operatorname{sen} \frac{j\pi \xi}{a} d\xi = f_b(x),$$

como deve ser. Podemos escrever também,

$$u(x, b) = \int_0^a f_b(\xi) G_b(x, b, \xi) d\xi = f_b(x),$$

o que nos dá uma representação para a função delta de Dirac,

$$G_b(x, b, \xi) = \frac{2}{a} \sum_{j=1}^{\infty} \operatorname{sen} \frac{j\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi \xi}{a} = \delta(\xi - x).$$

Se  $f_b$  é constante (Spiegel [7]; probl. 2.30; probl. 2.56 com  $a = b$ ),

$$\begin{aligned} u(x, y) &= \sum_{j=1}^{\infty} \frac{\operatorname{sen}(j\pi x/a) \sinh(j\pi y/a)}{\sinh(j\pi b/a)} \frac{2}{a} \int_0^a f_b \operatorname{sen} \frac{j\pi \xi}{a} d\xi, \\ &= f_b \frac{4}{\pi} \sum_{j=1}^{\infty} \frac{\operatorname{sen}[(2j-1)\pi x/a]}{2j-1} \frac{\sinh[(2j-1)\pi y/a]}{\sinh[(2j-1)\pi b/a]}. \end{aligned}$$

Em  $y = b$ ,

$$u(x, b) = f_b \frac{4}{\pi} \sum_{j=1}^{\infty} \frac{\operatorname{sen}[(2j-1)\pi x/a]}{2j-1} = f_b,$$

como deve ser. Finalmente, se  $f_b = 0$  então  $u = 0$ .

2. Considere a mesma placa do problema anterior com,

$$\begin{aligned} u(0, y) &= f_1(y), \quad u(a, y) = f_2(y), \\ u(x, 0) &= g_1(x), \quad u(x, b) = g_2(x). \end{aligned}$$

Calcule a temperatura estacionária (Spiegel [7], probl. 2.31 com  $f_1, f_2, g_1, g_2$  constantes; probl. 2.57 com  $a = b$ ; Morse e Feshbach [10], p. 1178 com  $g_1 = 1, f_1 = f_2 = g_2 = 0$ ).

Escrevemos a solução como,

$$u = u_1 + u_2 + u_3 + u_4,$$

com as condições de contorno,

$$\begin{aligned} u_1(0, y) &= f_1(y), & u_2(0, y) &= 0, & u_3(0, y) &= 0, & u_4(0, y) &= 0, \\ u_1(a, y) &= 0, & u_2(a, y) &= f_2(y), & u_3(a, y) &= 0, & u_4(a, y) &= 0, \\ u_1(x, 0) &= 0, & u_2(x, 0) &= 0, & u_3(x, 0) &= g_1(x), & u_4(x, 0) &= 0, \\ u_1(x, b) &= 0, & u_2(x, b) &= 0, & u_3(x, b) &= 0, & u_4(x, b) &= g_2(x). \end{aligned}$$

(a) Cálculo de  $u_1$ .

Escrevemos  $u_1$  como,

$$u_1(x, y) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cosh \lambda(a - x) + a_2 \sinh \lambda(a - x)] [b_1 \cos \lambda y + b_2 \sin \lambda y].$$

As condições de contorno ficam,

$$\begin{aligned} u_1(0, y) &= \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cosh \lambda a + a_2 \sinh \lambda a] [b_1 \cos \lambda y + b_2 \sin \lambda y] = f_1(y), \\ u_1(a, y) &= \sum_{\lambda > 0} a_1 [b_1 \cos \lambda y + b_2 \sin \lambda y] = 0, \\ u_1(x, 0) &= \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cosh \lambda(a - x) + a_2 \sinh \lambda(a - x)] b_1 = 0, \\ u_1(x, b) &= \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cosh \lambda(a - x) + a_2 \sinh \lambda(a - x)] [b_1 \cos \lambda b + b_2 \sin \lambda b] = 0, \end{aligned}$$

Satisfazemos as condições acima escolhendo,

$$\begin{aligned} a_1 &= b_1 = 0, \\ \lambda_j b &= j\pi, \quad j = 1, 2, \dots \end{aligned}$$

A solução fica então, fazendo  $b_2 = 1$ ,

$$u_1(x, y) = \sum_{j=1} a_2 \sinh \lambda_j(a - x) \sin \lambda_j y.$$

Em  $x = 0$ ,

$$u_1(0, y) = \sum_{j=1} a_2 \operatorname{senh} \lambda_j a \operatorname{sen} \lambda_j y = f_1(y).$$

Temos uma série de Fourier de senos, logo,

$$a_2 \operatorname{senh} \lambda_j a = \frac{2}{b} \int_0^b f_1(\xi) \operatorname{sen}(\lambda_j \xi) d\xi,$$

ou,

$$a_2 = \frac{1}{\operatorname{senh} \lambda_j a} \frac{2}{b} \int_0^b f_1(\xi) \operatorname{sen}(\lambda_j \xi) d\xi,$$

Com isso a solução  $u_1$  é,

$$u_1(x, y) = \frac{2}{b} \sum_{j=1} \operatorname{sen} \lambda_j y \frac{\operatorname{senh} \lambda_j (a-x)}{\operatorname{senh} \lambda_j a} \int_0^b f_1(\xi) \operatorname{sen}(\lambda_j \xi) d\xi.$$

Podemos verificar que as condições de contorno são satisfeitas,  $u_1$  se anulando em  $x = a$ ,  $y = 0$  e  $y = b$ . Em  $x = 0$  temos,

$$u_1(0, y) = \frac{2}{b} \sum_{j=1} \operatorname{sen} \lambda_j y \int_0^b f_1(\xi) \operatorname{sen}(\lambda_j \xi) d\xi = f_1(y).$$

Comparando a expressão acima com,

$$f_1(y) = \int_0^b f_1(\xi) \delta(\xi - y) d\xi,$$

obtemos,

$$\delta(\xi - y) = \frac{2}{b} \sum_{j=1} \operatorname{sen}(j\pi y/b) \operatorname{sen}(j\pi \xi/b).$$

Se  $f_1$  é constante,

$$\begin{aligned} f_1 &= \frac{2}{b} \sum_{j=1} \operatorname{sen}(j\pi y/b) f_1 \int_0^b \operatorname{sen}(j\pi \xi/b) d\xi, \\ &= \frac{2}{b} \sum_{j=1} \operatorname{sen}[(2j-1)\pi y/b] f_1 \frac{2b}{(2j-1)\pi}, \\ &= f_1 \frac{4}{\pi} \sum_{j=1} \frac{\operatorname{sen}[(2j-1)\pi y/b]}{2j-1}, \\ &= f_1, \end{aligned}$$

pois,

$$\frac{4}{\pi} \sum_{j=1}^{\infty} \frac{\text{sen}[(2j-1)\pi y/b]}{2j-1} = 1.$$

Nesse caso a solução fica,

$$\begin{aligned} u_1(x, y) &= \frac{2}{b} \sum_{j=1}^{\infty} \text{sen } \lambda_j y \frac{\text{senh } \lambda_j (a-x)}{\text{senh } \lambda_j a} \int_0^b f_1(\xi) \text{sen } (\lambda_j \xi) d\xi, \\ &= \frac{2}{b} f_1 \sum_{j=1}^{\infty} \text{sen}(j\pi y/b) \frac{\text{senh}[j\pi(a-x)/b]}{\text{senh}(j\pi a/b)} \int_0^b \text{sen}(j\pi \xi/b) d\xi, \\ &= \frac{2}{b} f_1 \sum_{j=1}^{\infty} \text{sen}[(2j-1)\pi y/b] \frac{\text{senh}[(2j-1)\pi(a-x)/b]}{\text{senh}[(2j-1)\pi a/b]} \frac{2b}{(2j-1)\pi}, \\ &= \frac{4}{\pi} f_1 \sum_{j=1}^{\infty} \frac{\text{senh}[(2j-1)\pi(a-x)/b]}{\text{senh}[(2j-1)\pi a/b]} \frac{\text{sen}[(2j-1)\pi y/b]}{2j-1}, \quad f_1 \text{ constante.} \end{aligned}$$

Podemos escrever a solução em termos da função de Green,

$$\begin{aligned} u_1(x, y) &= \frac{2}{b} \sum_{j=1}^{\infty} \text{sen } \lambda_j y \frac{\text{senh } \lambda_j (a-x)}{\text{senh } \lambda_j a} \int_0^b f_1(\xi) \text{sen } (\lambda_j \xi) d\xi, \\ &= \int_0^b G(x, y, \xi) f_1(\xi) d\xi, \end{aligned}$$

com,

$$G(x, y, \xi) = \frac{2}{b} \sum_{j=1}^{\infty} \frac{\text{senh } \lambda_j (a-x)}{\text{senh } \lambda_j a} \text{sen } \lambda_j y \text{sen } \lambda_j \xi.$$

Notemos que  $G(0, y, \xi) = \delta(\xi - y)$ .

(b) Cálculo de  $u_2$ .

Para  $u_2$  escrevemos,

$$u_2(x, y) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cosh \lambda x + a_2 \text{senh } \lambda x] [b_1 \cos \lambda y + b_2 \text{sen } \lambda y].$$

As condições de contorno ficam,

$$\begin{aligned}
u_2(0, y) &= \sum_{\lambda > 0} a_1 [b_1 \cos \lambda y + b_2 \operatorname{sen} \lambda y] = 0, \\
u_2(a, y) &= \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cosh \lambda a + a_2 \operatorname{senh} \lambda a] [b_1 \cos \lambda y + b_2 \operatorname{sen} \lambda y] = f_2(y), \\
u_2(x, 0) &= \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cosh \lambda x + a_2 \operatorname{senh} \lambda x] b_1 = 0, \\
u_2(x, b) &= \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cosh \lambda x + a_2 \operatorname{senh} \lambda x] [b_1 \cos \lambda b + b_2 \operatorname{sen} \lambda b] = 0,
\end{aligned}$$

Satisfazemos as condições acima escolhendo,

$$\begin{aligned}
a_1 &= b_1 = 0, \\
\lambda_j b &= j\pi, \quad j = 1, 2, \dots
\end{aligned}$$

A solução fica então, fazendo  $b_2 = 1$ ,

$$u_2(x, y) = \sum_{j=1} a_2 \operatorname{senh} \lambda_j x \operatorname{sen} \lambda_j y.$$

Em  $x = a$ ,

$$u_2(a, y) = \sum_{j=1} a_2 \operatorname{senh} \lambda_j a \operatorname{sen} \lambda_j y = f_2(y).$$

Temos uma série Fourier de senos, logo,

$$a_2 \operatorname{senh} \lambda_j a = \frac{2}{b} \int_0^b f_2(v) \operatorname{sen} (\lambda_j v) dv,$$

ou,

$$a_2 = \frac{1}{\operatorname{senh} \lambda_j a} \frac{2}{b} \int_0^b f_2(v) \operatorname{sen} (\lambda_j v) dv,$$

Com isso a solução  $u_2$  é,

$$u_2(x, y) = \sum_{j=1} \operatorname{sen} \lambda_j y \frac{\operatorname{senh} \lambda_j x}{\operatorname{senh} \lambda_j a} \frac{2}{b} \int_0^b f_2(v) \operatorname{sen} (\lambda_j v) dv.$$

(c) Cálculo de  $u_3$ .

Escrevemos  $u_3$  como,

$$u_3(x, y) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] [b_1 \cosh \lambda(b - y) + b_2 \operatorname{senh} \lambda(b - y)].$$

As condições de contorno ficam,

$$u_3(0, y) = \sum_{\lambda > 0} a_1 [b_1 \cosh \lambda(b - y) + b_2 \operatorname{senh} \lambda(b - y)] = 0,$$

$$u_3(a, y) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda a + a_2 \operatorname{sen} \lambda a] [b_1 \cosh \lambda(b - y) + b_2 \operatorname{senh} \lambda(b - y)] = 0,$$

$$u_3(x, 0) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] [b_1 \cosh \lambda b + b_2 \operatorname{senh} \lambda b] = g_1(x),$$

$$u_3(x, b) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] b_1 = 0,$$

Satisfazemos as condições acima escolhendo,

$$\begin{aligned} a_1 = b_1 &= 0, \\ \lambda_j a &= j\pi, \quad j = 1, 2, \dots \end{aligned}$$

A solução fica então, fazendo  $b_2 = 1$ ,

$$u_3(x, y) = \sum_{j=1} a_2 \operatorname{sen} \lambda_j x \operatorname{senh} \lambda_j(b - y).$$

Em  $y = 0$ ,

$$u_3(x, 0) = \sum_{j=1} a_2 \operatorname{sen} \lambda_j x \operatorname{senh} \lambda_j b = g_1(x).$$

Temos uma série de Fourier de senos, logo,

$$a_2 \operatorname{senh} \lambda_j b = \frac{2}{a} \int_0^a g_1(v) \operatorname{sen} (\lambda_j v) dv,$$

ou,

$$a_2 = \frac{1}{\operatorname{senh} \lambda_j b} \frac{2}{a} \int_0^a g_1(v) \operatorname{sen} (\lambda_j v) dv,$$

Com isso a solução  $u_3$  é,

$$u_3(x, y) = \sum_{j=1}^{\infty} \operatorname{sen} \lambda_j x \frac{\operatorname{senh} \lambda_j (b-y)}{\operatorname{senh} \lambda_j b} \frac{2}{a} \int_0^a g_1(v) \operatorname{sen} (\lambda_j v) dv .$$

(d) Cálculo de  $u_4$ .

Escrevemos  $u_4$  como,

$$u_4(x, y) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] [b_1 \cosh \lambda y + b_2 \operatorname{senh} \lambda y] .$$

As condições de contorno ficam,

$$u_4(0, y) = \sum_{\lambda > 0} a_1 [b_1 \cosh \lambda y + b_2 \operatorname{senh} \lambda y] = 0 ,$$

$$u_4(a, y) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda a + a_2 \operatorname{sen} \lambda a] [b_1 \cosh \lambda y + b_2 \operatorname{senh} \lambda y] = 0 ,$$

$$u_4(x, 0) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] b_1 = 0 ,$$

$$u_4(x, b) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] [b_1 \cosh \lambda b + b_2 \operatorname{senh} \lambda b] = g_2(x) ,$$

Satisfazemos as condições acima escolhendo,

$$\begin{aligned} a_1 &= b_1 = 0 , \\ \lambda_j a &= j\pi , \quad j = 1, 2, \dots \end{aligned}$$

A solução fica então, fazendo  $b_2 = 1$ ,

$$u_4(x, y) = \sum_{j=1}^{\infty} a_2 \operatorname{sen} \lambda_j x \operatorname{senh} \lambda_j y .$$

Em  $y = b$ ,

$$u_4(x, y) = \sum_{j=1}^{\infty} a_2 \operatorname{sen} \lambda_j x \operatorname{senh} \lambda_j b = g_2(x) .$$

Temos uma série de Fourier de senos, logo,

$$a_2 \operatorname{senh} \lambda_j b = \frac{2}{a} \int_0^a g_2(v) \operatorname{sen} (\lambda_j v) dv ,$$



ou,

$$a_2 = \frac{1}{\sinh \lambda_j b} \frac{2}{a} \int_0^a g_2(v) \operatorname{sen}(\lambda_j v) dv,$$

Com isso a solução  $u_4$  é,

$$u_4(x, y) = \sum_{j=1} \operatorname{sen} \lambda_j x \frac{\sinh \lambda_j y}{\sinh \lambda_j b} \frac{2}{a} \int_0^a g_2(v) \operatorname{sen}(\lambda_j v) dv.$$

3. Uma placa semi-infinita de largura  $a$  possui lados paralelos em  $x = 0$ ,  $x = a$  e  $y = 0$ . Calcule a temperatura no estado estacionário se  $u(0, y) = f(y)$ ,  $u(a, y) = g(y)$ ,  $u(x, 0) = h(x)$  (Spiegel [7], probl. 2.58 com  $f = g = 0$ ,  $h = u_0$ ; Wangsness [2], p. 186).

4. Obtenha  $u(x, y)$  no intervalo  $-L \leq x \leq L$ ,  $-\infty \leq y \leq +\infty$ , para as condições de contorno,

(a)  $u(x, 0) = f(x)$ .

Escrevemos a solução na forma,

$$u(x, y) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x] [b_1 \cosh \lambda y + b_2 \sinh \lambda y].$$

Para termos uma solução finita em  $y \rightarrow \pm\infty$  escrevemos,

$$u(x, y) = \begin{cases} \sum_{\lambda > 0} e^{-\lambda y} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x], & y > 0, \\ \sum_{\lambda > 0} e^{\lambda y} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x], & y < 0. \end{cases}$$

A condições de contorno nos dá,

$$u(x, 0) = f(x) = \sum_{\lambda > 0} [a_1 \cos \lambda x + a_2 \operatorname{sen} \lambda x],$$

que é uma série de Fourier,

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left( a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \operatorname{sen} \frac{n\pi x}{L} \right),$$

$$\frac{a_0}{2} = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(x) dx,$$

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx,$$

$$b_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \operatorname{sen} \frac{n\pi x}{L} dx, \quad n = 1, 2, \dots$$

Portanto, fazendo  $\lambda_n = n\pi/L$ , a solução é,

$$u(x, y) = \begin{cases} \sum_{n=0}^{\infty} e^{-n\pi y/L} \left( a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \operatorname{sen} \frac{n\pi x}{L} \right), & y > 0, \\ \sum_{n=0}^{\infty} e^{n\pi y/L} \left( a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \operatorname{sen} \frac{n\pi x}{L} \right), & y < 0. \end{cases}$$

(b)  $u_x(x, 0) = f(x)$ .

(c)  $u(x, L) = f(x)$ .

(d)  $u_x(x, L) = f(x)$ .

5. Encontre a solução da equação de Laplace em  $y > 0$  se  $u(x, 0) = f(x)$  (Spiegel [7], probl. 5.19).

6. Mostre que a solução do problema anterior pode ser escrita na forma (Spiegel [7], probl. 5.20),

$$u(x, y) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{yf(v)}{y^2 + (v-x)^2} dv.$$

7. Resolva o problema de valores de contorno (Spiegel [7], probl. 5.44),

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, \quad y > 0,$$

com,

$$u(x, 0) = \begin{cases} -1, & x < 0, \\ 1, & x > 0. \end{cases}$$

8. Considere o problema anterior com (Spiegel [7], probl. 5.45),

$$u(x, 0) = \begin{cases} 0, & x < 0, \\ u_0, & x > 0. \end{cases}$$

9. Considere o problema 7 com (Spiegel [7], probl. 5.46),

$$u(x, 0) = \begin{cases} 0, & x < -1, \\ 1, & -1 < x < 1, \\ 0, & x > 1. \end{cases}$$

10. A região  $x > 0, y > 0$  possui potencial nulo em  $x = 0$  e  $f(x)$  em  $y = 0$ . Calcule  $u(x, y)$ . Calcule  $u(x, y)$  se  $f(x) = 1$  (Spiegel [7], probl. 5.47).

11. As linhas  $y = 0$  e  $y = a$  possuem potenciais zero e  $f(x)$ , respectivamente. Calcule o potencial entre as linhas (Spiegel [7], probl. 5.49).

12. Encontre a solução da equação de Laplace em  $0 < x < \infty, 0 < y < \infty$  se  $u(x, 0) = f(x)$  e  $u(0, y) = g(y)$ .

13. Encontre a solução  $u(x, y)$  da equação de Laplace em  $0 \leq x \leq a, 0 \leq y \leq b$ , com as condições de contorno (Morse e Feshbach [10], p.707),

$$\begin{aligned} u(0, y) &= u(a, y) = u(x, b) = 0, \\ u(x, 0) &= \psi_s(x). \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} u(x, y) &= \sum_{j=1}^{\infty} A_j \sinh[(j\pi/a)(b-y)] \operatorname{sen}(j\pi x/a), \\ &= \sum_{j=1}^{\infty} \frac{\sinh[(j\pi/a)(b-y)]}{\sinh(j\pi b/a)} \operatorname{sen}(j\pi x/a) \frac{2}{a} \int_0^a \psi_s(x') \operatorname{sen}(j\pi x'/a) dx'. \end{aligned}$$

14. Encontre a solução  $u(x, y)$  da equação de Laplace em  $0 \leq x \leq a, 0 \leq y \leq \infty$ , com as condições de contorno (Morse e Feshbach [10], p.709),

$$\begin{aligned} u(0, y) &= u(a, y) = 0, \\ u(x, 0) &= \psi_s(x). \end{aligned}$$

15. Encontre a solução  $u(x, y)$  da equação de Laplace em  $0 \leq x \leq a, -\infty \leq y \leq +\infty$ , com as condições de contorno,

$$u(0, y) = u(a, y) = 0.$$

16. Encontre a solução  $u(x, y)$  para as equações:

(a)

$$\nabla^2 u = -f(x, y);$$

(b)

$$\nabla^2 u = +\alpha^2;$$

com  $\alpha$  constante,

(c)

$$\nabla^2 u = -\alpha^2;$$

com  $\alpha$  constante,

(d)

$$\nabla^2 u = +\alpha^2 u;$$

com  $\alpha$  constante,

(e)

$$\nabla^2 u = -\alpha^2 u;$$

com  $\alpha$  constante e,

$$\begin{aligned} 0 \leq x \leq a, \quad 0 \leq y \leq b, \\ u(0, y) = \mu_1(y), \quad u(a, y) = \mu_2(y), \\ u(x, 0) = \nu_1(x), \quad u(x, b) = \nu_2(x). \end{aligned}$$

(a) De forma análoga ao caso unidimensional, escrevemos a solução como,

$$u(x, y) = u_h(x, y) + u_p(x, y),$$

com a solução  $u_h$  da equação homogênea com condições de contorno não-homogêneas (problema 2), e  $u_p$  uma solução particular da equação não-homogênea com condições de contorno homogêneas.

Expandimos  $u_p$  e  $f$  em séries de senos de Fourier duplas,

$$\begin{aligned} u_p(x, y) &= \sum_{ij=1}^{\infty} A_{ij} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b}, \\ A_{ij} &= \frac{4}{ab} \int_0^a \int_0^b u_p(x', y') \operatorname{sen} \frac{i\pi x'}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y'}{b} dx' dy', \\ f(x, y) &= \sum_{ij=1}^{\infty} B_{ij} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b}, \end{aligned}$$

$$B_{ij} = \frac{4}{ab} \int_0^a \int_0^b f(x', y') \operatorname{sen} \frac{i\pi x'}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y'}{b} dx' dy'.$$

Substituindo  $u_p$  e  $f$  na equação diferencial,

$$\begin{aligned} \nabla^2 u_p &= -f(x, y), \\ \frac{\partial^2 u_p}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u_p}{\partial y^2} &= -f(x, y), \\ - \sum_{ij=1}^{\infty} A_{ij} (i\pi/a)^2 \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} - \sum_{ij=1}^{\infty} A_{ij} (j\pi/b)^2 \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} &= \\ = - \sum_{ij=1}^{\infty} B_{ij} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b}, \end{aligned}$$

logo,

$$\begin{aligned} A_{ij} &= \frac{B_{ij}}{(i\pi/a)^2 + (j\pi/b)^2}, \\ &= \frac{1}{(i\pi/a)^2 + (j\pi/b)^2} \frac{4}{ab} \int_0^a \int_0^b f(x', y') \operatorname{sen} \frac{i\pi x'}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y'}{b} dx' dy'. \end{aligned}$$

A solução particular é então,

$$\begin{aligned} u_p(x, y) &= \sum_{ij=1}^{\infty} A_{ij} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b}, \\ &= \sum_{ij=1}^{\infty} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} \frac{1}{(i\pi/a)^2 + (j\pi/b)^2} \times \\ &\quad \times \frac{4}{ab} \int_0^a \int_0^b f(x', y') \operatorname{sen} \frac{i\pi x'}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y'}{b} dx' dy'. \end{aligned}$$

Podemos verificar que  $u_p$  satisfaz condições de contorno homogêneas. Escrevendo  $u_p$  em termos de função de Green temos,

$$u_p(x, y) = \int_0^a \int_0^b G(x, y; x', y') f(x', y') dx' dy',$$

com (Morse e Feshbach [10], p. 798),

$$G(x, y; x', y') = \sum_{ij=1}^{\infty} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} \frac{1}{(i\pi/a)^2 + (j\pi/b)^2} \times \\ \times \frac{4}{ab} \operatorname{sen} \frac{i\pi x'}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y'}{b}.$$

17. Encontre a solução  $u(x, y)$  da equação de Laplace em  $0 \leq x \leq a$ ,  $0 \leq y \leq b$ , com as condições de contorno (Morse e Feshbach [10], p.712),

$$u_x(0, y) = u_x(a, y) = u_y(x, b) = 0, \\ u(x, 0) = \psi_s(x).$$

18. Encontre a solução  $u(x, y)$  da equação de Laplace em  $-\infty \leq x \leq \infty$ ,  $0 \leq y \leq b$ , com as condições de contorno (Morse e Feshbach [10], p. 1176),

$$u(x, 0) = u_0, \quad -d/2 \leq x \leq d/2, \\ u(x, 0) = 0, \quad x \leq -d/2, x \geq d/2, \\ u(x, b) = 0, .$$

19. Resolva o problema 16 com as condições de contorno,

$$u_x(0, y) = \mu_1(y), \quad u_x(a, y) = \mu_2(y), \\ u_y(x, 0) = \nu_1(x), \quad u_y(x, b) = \nu_2(x).$$

20. Considere o problema 16 com as condições de contorno,

$$u_x(0, y) + h[u(0, y) - \mu_1(y)] = 0, \quad u_x(a, y) + h[u(a, y) - \mu_2(y)] = 0, \\ u_y(x, 0) + h[u(x, 0) - \nu_1(x)] = 0, \quad u_y(x, b) + h[u(x, b) - \nu_2(x)] = 0.$$

## 4 Considerando $u(x, y, z)$

Substituindo em (1) a solução,

$$u(x, y, z) = X(x)Y(y)Z(z),$$

temos,

$$X''YZ + XY''Z + XYZ'' = 0,$$

ou,

$$\frac{X''}{X} + \frac{Y''}{Y} + \frac{Z''}{Z} = 0.$$

Escrevemos a equação acima na forma,

$$\frac{X''}{X} + \frac{Y''}{Y} = -\frac{Z''}{Z} \equiv -\lambda^2. \quad (8)$$

Podemos escrever a função  $Z$ ,

$$Z(z) = c_1 \cosh \lambda z + c_2 \sinh \lambda z.$$

Reescrevemos (8) na forma,

$$\frac{X''}{X} = -\frac{Y''}{Y} - \lambda^2 \equiv -\mu^2, \quad (9)$$

de onde temos,

$$\begin{aligned} X'' + \mu^2 X &= 0, \\ Y'' + (\lambda^2 - \mu^2)Y &= 0. \end{aligned}$$

As soluções para  $X$  e  $Y$  são,

$$\begin{aligned} X(x) &= a_1 \cos \mu x + a_2 \sin \mu x, \\ Y(y) &= b_1 \cos \sqrt{\lambda^2 - \mu^2}y + b_2 \sin \sqrt{\lambda^2 - \mu^2}y, \quad \lambda^2 > \mu^2, \\ Y(y) &= b_1 \cosh \sqrt{\mu^2 - \lambda^2}y + b_2 \sinh \sqrt{\mu^2 - \lambda^2}y, \quad \lambda^2 < \mu^2. \end{aligned}$$

Notemos que as funções  $X, Y, Z$  serão trigonométricas ou hiperbólicas de acordo com a forma como escrevemos as constantes de separação,  $\pm\lambda^2, \pm\mu^2$ .

(a)  $-\lambda^2, -\mu^2$ :

$$\begin{aligned} u(x, y, z) &= \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_{1\mu} \cos \mu x + a_{2\mu} \sin \mu x) \times \\ &\quad \times (b_{1\lambda\mu} \cos \sqrt{\lambda^2 - \mu^2}y + b_{2\lambda\mu} \sin \sqrt{\lambda^2 - \mu^2}y) \times \\ &\quad \times (c_{1\lambda} \cosh \lambda z + c_{2\lambda} \sinh \lambda z), \quad \lambda^2 > \mu^2, \end{aligned} \quad (10)$$

$$\begin{aligned}
u(x, y, z) &= \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_{1\mu} \cos \mu x + a_{2\mu} \sen \mu x) \times \\
&\times (b_1 \cosh \sqrt{\mu^2 - \lambda^2} y + b_2 \sinh \sqrt{\mu^2 - \lambda^2} y) \times \\
&\times (c_{1\lambda} \cosh \lambda z + c_{2\lambda} \sinh \lambda z), \quad \lambda^2 < \mu^2. \tag{11}
\end{aligned}$$

(b)  $-\lambda^2, +\mu^2$ :

$$\begin{aligned}
u(x, y, z) &= \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_1 \cosh \mu x + a_2 \sinh \mu x) \times \\
&\times (b_1 \cos \sqrt{\lambda^2 + \mu^2} y + b_2 \sen \sqrt{\lambda^2 + \mu^2} y) \times \\
&\times (c_1 \cosh \lambda z + c_2 \sinh \lambda z). \tag{12}
\end{aligned}$$

(c)  $+\lambda^2, -\mu^2$ :

$$\begin{aligned}
u(x, y, z) &= \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_1 \cos \mu x + a_2 \sen \mu x) \times \\
&\times (b_1 \cosh \sqrt{\lambda^2 + \mu^2} y + b_2 \sinh \sqrt{\lambda^2 + \mu^2} y) \times \\
&\times (c_1 \cos \lambda z + c_2 \sen \lambda z). \tag{13}
\end{aligned}$$

(d)  $+\lambda^2, +\mu^2$ :

$$\begin{aligned}
u(x, y, z) &= \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_1 \cosh \mu x + a_2 \sinh \mu x) \times \\
&\times (b_1 \cosh \sqrt{\lambda^2 - \mu^2} y + b_2 \sinh \sqrt{\lambda^2 - \mu^2} y) \times \\
&\times (c_1 \cos \lambda z + c_2 \sen \lambda z), \quad \lambda^2 > \mu^2, \tag{14}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
u(x, y, z) &= \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_1 \cosh \mu x + a_2 \sinh \mu x) \times \\
&\times (b_1 \cos \sqrt{\mu^2 - \lambda^2} y + b_2 \sen \sqrt{\mu^2 - \lambda^2} y) \times \\
&\times (c_1 \cos \lambda z + c_2 \sen \lambda z), \quad \lambda^2 < \mu^2. \tag{15}
\end{aligned}$$

Notemos que as soluções acima são para  $\lambda$  e  $\mu$  não nulos. Se temos  $\lambda = 0$ , por exemplo, a solução para  $Z$  é,

$$Z(z) = a_0 z + b_0.$$



## 5 Problemas

1. Calcule  $u(x, y, z)$  em  $0 < x < a$ ,  $0 < y < b$ ,  $0 < z < c$ , com (Spiegel [7], 2.73 com  $a = b = c$ ; Morse e Feschbach [10], p. 1256 com  $u(x, y, 0) = \psi_0$  e os demais lados iguais a zero),

$$\begin{aligned}u(0, y, z) &= f_1(y, z), & u(a, y, z) &= f_2(y, z), \\u(x, 0, z) &= g_1(x, z), & u(x, b, z) &= g_2(x, z), \\u(x, y, 0) &= h_1(x, y), & u(x, y, c) &= h_2(x, y).\end{aligned}$$

*Escrevemos a solução como,*

$$u = u_1 + u_2 + u_3 + u_4 + u_5 + u_6,$$

com  $u_1(0, y, z) = f_1(y, z)$  e zero nas outras faces. Analogamente para  $u_2$ , etc.

(a) Cálculo de  $u_1$ .

*Escrevemos  $u_1$  como,*

$$\begin{aligned}u_1(x, y, z) &= \sum_{\lambda, \mu} \sinh[\mu(a-x)] \times \\&\times (b_1 \cos \alpha y + b_2 \operatorname{sen} \alpha y)(c_1 \cos \lambda z + c_2 \operatorname{sen} \lambda z), \quad (16) \\&\alpha^2 = \mu^2 - \lambda^2, \quad \mu^2 > \lambda^2, \quad (17)\end{aligned}$$

*e as condições de contorno,*

$$\begin{aligned}
u_1(0, y, z) &= f_1(y, z), \\
&= \sum_{\lambda, \mu} \sinh(\mu a) \times \\
&\quad \times (b_1 \cos \alpha y + b_2 \operatorname{sen} \alpha y)(c_1 \cos \lambda z + c_2 \operatorname{sen} \lambda z), \\
u_1(a, y, z) &= 0, \\
u_1(x, 0, z) &= 0 = \sum_{\lambda, \mu} \sinh[\mu(a-x)] \times \\
&\quad \times b_1(c_1 \cos \lambda z + c_2 \operatorname{sen} \lambda z), \\
u_1(x, b, z) &= 0 = \sum_{\lambda, \mu} \sinh[\mu(a-x)] \times \\
&\quad \times (b_1 \cos \alpha b + b_2 \operatorname{sen} \alpha b)(c_1 \cos \lambda z + c_2 \operatorname{sen} \lambda z), \\
u_1(x, y, 0) &= 0 = \sum_{\lambda, \mu} \sinh[\mu(a-x)] \times \\
&\quad \times (b_1 \cos \alpha y + b_2 \operatorname{sen} \alpha y)c_1, \\
u_1(x, y, c) &= 0 = \sum_{\lambda, \mu} \sinh[\mu(a-x)] \times \\
&\quad \times (b_1 \cos \alpha y + b_2 \operatorname{sen} \alpha y)(c_1 \cos \lambda c + c_2 \operatorname{sen} \lambda c), \\
&\quad \alpha^2 = \mu^2 - \lambda^2, \quad \mu^2 > \lambda^2.
\end{aligned}$$

Satisfazemos as condições acima escolhendo,

$$\begin{aligned}
b_1 &= c_1 = 0, \\
\lambda_i c &= i\pi, \quad i = 1, 2, \dots \\
\alpha_j b &= j\pi, \quad j = 1, 2, \dots
\end{aligned}$$

A equação para  $f_1$  fica,

$$\begin{aligned}
f_1(y, z) &= \sum_{ij} b_2 c_2 \sinh(\mu_{ij} a) \operatorname{sen}(j\pi y/b) \operatorname{sen}(i\pi z/c), \\
\alpha_j^2 + \lambda_i^2 &= \mu_{ij}^2, \quad \mu_{ij}^2 > \lambda_i^2.
\end{aligned}$$

Temos uma expansão em série de senos de Fourier, logo,

$$\sum_j b_2 c_2 \sinh(\mu_{ij} a) \operatorname{sen}(j\pi y/b) = \frac{2}{c} \int_0^c f_1(y, \zeta) \operatorname{sen}(i\pi \zeta/c) d\zeta,$$

e,

$$b_2 c_2 \operatorname{senh}(\mu_{ij} a) = \frac{2}{b} \int_0^b \operatorname{sen}(j\pi\eta/b) d\eta \frac{2}{c} \int_0^c f_1(\eta, \zeta) \operatorname{sen}(i\pi\zeta/c) d\zeta.$$

Portanto,

$$b_2 c_2 = \frac{1}{\operatorname{senh}(\mu_{ij} a)} \frac{2}{b} \int_0^b \operatorname{sen}(j\pi\eta/b) d\eta \frac{2}{c} \int_0^c f_1(\eta, \zeta) \operatorname{sen}(i\pi\zeta/c) d\zeta.$$

A expansão para  $f_1$  é então,

$$\begin{aligned} f_1(y, z) &= \sum_{ij} \operatorname{sen}(j\pi y/b) \operatorname{sen}(i\pi z/c) \times \\ &\quad \times \frac{2}{b} \int_0^b \operatorname{sen}(j\pi\eta/b) d\eta \frac{2}{c} \int_0^c f_1(\eta, \zeta) \operatorname{sen}(i\pi\zeta/c) d\zeta. \end{aligned}$$

Se  $f_1$  é constante,

$$\begin{aligned} f_1 &= \sum_{ij} \operatorname{sen}(j\pi y/b) \operatorname{sen}(i\pi z/c) \times \\ &\quad \times \frac{2}{b} \int_0^b \operatorname{sen}(j\pi\eta/b) d\eta \frac{2}{c} \int_0^c f_1 \operatorname{sen}(i\pi\zeta/c) d\zeta, \\ &= f_1 \frac{16}{\pi^2} \sum_{ij} \frac{\operatorname{sen}[(2j-1)\pi y/b]}{2j-1} \frac{\operatorname{sen}[(2i-1)\pi z/c]}{2i-1}, \end{aligned}$$

ou,

$$1 = \frac{16}{\pi^2} \sum_{ij} \frac{\operatorname{sen}[(2j-1)\pi y/b]}{2j-1} \frac{\operatorname{sen}[(2i-1)\pi z/c]}{2i-1}, \quad (18)$$

em que usamos,

$$\int_0^a \operatorname{sen}(i\pi\xi/a) d\xi = \begin{cases} \frac{2a}{i\pi}, & i \text{ ímpar}, \\ 0, & i \text{ par}. \end{cases}$$

A figura 2 mostra um gráfico de (18) para alguns termos da série.

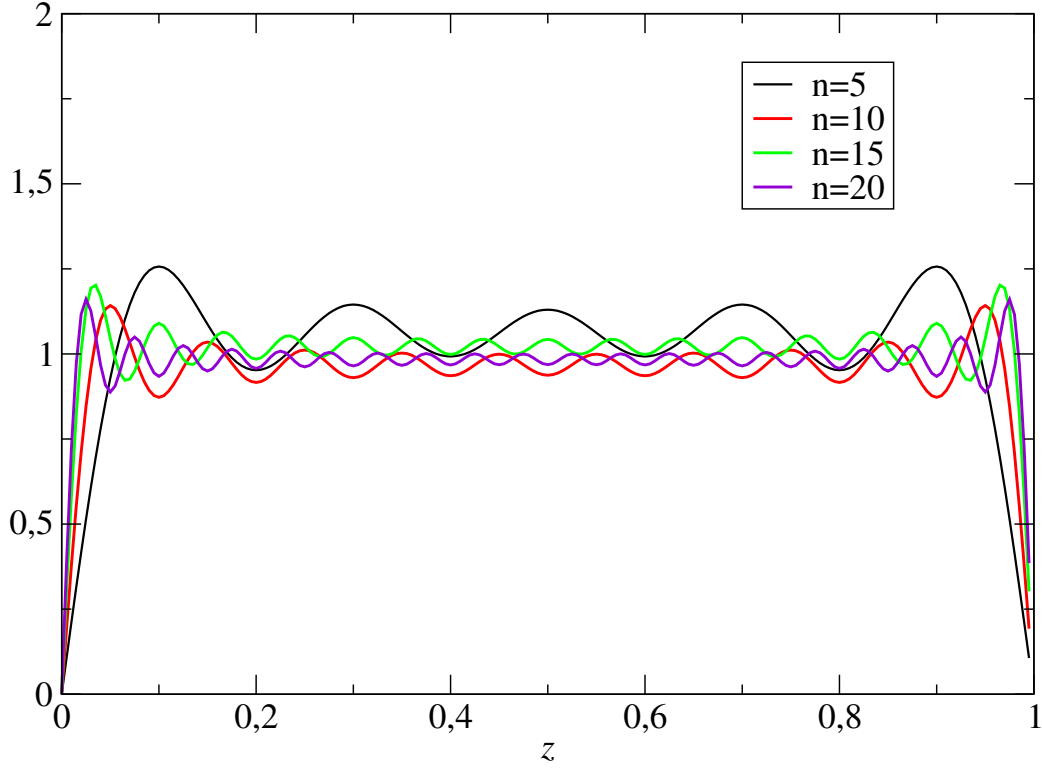


Fig. 2. Gráfico de (18) para os  $n$  primeiros termos da série, com  $b = c = 1$ ,  $y = 0,5$ , e  $n = 5, 10, 15, 20$ .

A solução fica então,

$$\begin{aligned}
 u_1(x, y, z) &= \sum_{ij} \frac{\sinh[\mu_{ij}(a-x)]}{\sinh(\mu_{ij}a)} \operatorname{sen}(j\pi y/b) \operatorname{sen}(i\pi z/c) \times \\
 &\times \frac{2}{b} \int_0^b \operatorname{sen}(j\pi\eta/b) d\eta \frac{2}{c} \int_0^c f_1(\eta, \zeta) \operatorname{sen}(i\pi\zeta/c) d\zeta, \\
 \alpha_j^2 + \lambda_i^2 &= \mu_{ij}^2, \quad \mu^2 > \lambda^2.
 \end{aligned}$$

Se  $f_1$  é constante,

$$\begin{aligned}
 u_1(x, y, z) &= f_1 \frac{16}{\pi^2} \sum_{ij} \frac{\sinh[\mu_{ij}(a-x)]}{\sinh(\mu_{ij}a)} \times \\
 &\times \frac{\operatorname{sen}[(2j-1)\pi y/b]}{2j-1} \frac{\operatorname{sen}[(2i-1)\pi z/c]}{2i-1} \times \\
 \alpha_j^2 + \lambda_i^2 &= \mu_{ij}^2, \quad \mu^2 > \lambda^2,
 \end{aligned}$$

e se  $f_1 = 0$  temos  $u_1 = 0$ .

Podemos escrever a solução acima como,

$$u_1(x, y, z) = \int_0^b \int_0^c G(x, y, z; \eta, \zeta) f_1(\eta, \zeta) d\eta d\zeta,$$

ou, como  $u_1(0, y, z) = f_1(y, z)$ ,

$$u_1(x, y, z) = \int_0^b \int_0^c G(x, y, z; \eta, \zeta) u_1(0, \eta, \zeta) d\eta d\zeta,$$

com,

$$\begin{aligned} G(x, y, z; \eta, \zeta) &= \sum_{ij} \frac{\sinh[\mu_{ij}(a-x)]}{\sinh(\mu_{ij}a)} \operatorname{sen}(j\pi y/b) \operatorname{sen}(i\pi z/c) \times \\ &\quad \times \frac{2}{b} \operatorname{sen}(j\pi\eta/b) \frac{2}{c} \operatorname{sen}(i\pi\zeta/c), \\ &\quad \alpha_j^2 + \lambda_i^2 = \mu_{ij}^2, \quad \mu^2 > \lambda^2. \end{aligned}$$

Em  $x = 0$ ,

$$\begin{aligned} u_1(0, y, z) &= \sum_{ij} \operatorname{sen}(j\pi y/b) \operatorname{sen}(i\pi z/c) \times \\ &\quad \times \frac{2}{b} \int_0^b \operatorname{sen}(j\pi\eta/b) d\eta \frac{2}{c} \int_0^c f_1(\eta, \zeta) \operatorname{sen}(i\pi\zeta/c) d\zeta, \\ &= f_1(y, z), \\ &\quad \alpha_j^2 + \lambda_i^2 = \mu_{ij}^2, \quad \mu^2 > \lambda^2, \end{aligned}$$

como deve ser.

Também podemos escrever,

$$u_1(0, y, z) = \int_0^b \int_0^c G(0, y, z; \eta, \zeta) u_1(0, \eta, \zeta) d\eta d\zeta,$$

com,

$$\begin{aligned} G(0, y, z; \eta, \zeta) &= \sum_{ij} \operatorname{sen}(j\pi y/b) \operatorname{sen}(i\pi z/c) \times \\ &\quad \times \frac{2}{b} \operatorname{sen}(j\pi\eta/b) \frac{2}{c} \operatorname{sen}(i\pi\zeta/c), \\ &\quad \alpha_j^2 + \lambda_i^2 = \mu_{ij}^2, \quad \mu^2 > \lambda^2. \end{aligned}$$

Portanto podemos escrever,

$$G(0, y, z; \eta, \zeta) = \delta(\eta - y)\delta(\zeta - z).$$

Para o cálculo de  $u_2$  etc., o procedimento é análogo.

(b) Cálculo de  $u_2$ .

(c) Cálculo de  $u_3$ .

(d) Cálculo de  $u_4$ .

(e) Cálculo de  $u_5$ .

A condição de contorno para  $u_5$  é,

$$u_5(x, y, 0) = h_1(x, y),$$

com  $u_5 = 0$  nas outras faces.

Escrevemos  $u_5$  como,

$$\begin{aligned} u_5(x, y, z) = & \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_1 \cos \mu x + a_2 \operatorname{sen} \mu x) \times \\ & \times (b_1 \cos \alpha y + b_2 \operatorname{sen} \alpha y) \times \\ & \times \operatorname{senh} \lambda(c - z), \quad \lambda^2 > \mu^2, \quad \alpha^2 = \lambda^2 - \mu^2, \end{aligned}$$

e as condições de contorno,

$$\begin{aligned}
u_5(0, y, z) &= 0 = \sum_{\lambda, \mu > 0} a_1 (b_1 \cos \alpha y + b_2 \operatorname{sen} \alpha y) \times \\
&\quad \times \operatorname{senh} \lambda (c - z), \\
u_5(a, y, z) &= 0 = \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_1 \cos \mu a + a_2 \operatorname{sen} \mu a) \times \\
&\quad \times (b_1 \cos \alpha y + b_2 \operatorname{sen} \alpha y) \times \\
&\quad \times \operatorname{senh} \lambda (c - z), \\
u_5(x, 0, z) &= 0 = \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_1 \cos \mu x + a_2 \operatorname{sen} \mu x) \times \\
&\quad \times b_1 \operatorname{senh} \lambda (c - z), \\
u_5(x, b, z) &= 0 = \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_1 \cos \mu x + a_2 \operatorname{sen} \mu x) \times \\
&\quad \times (b_1 \cos \alpha b + b_2 \operatorname{sen} \alpha b) \times \\
&\quad \times \operatorname{senh} \lambda (c - z), \\
u_5(x, y, 0) &= h_1(x, y), \\
&= \sum_{\lambda, \mu > 0} (a_1 \cos \mu x + a_2 \operatorname{sen} \mu x) \times \\
&\quad \times (b_1 \cos \alpha y + b_2 \operatorname{sen} \alpha y) \times \\
&\quad \times \operatorname{senh} \lambda c, \\
u_5(x, y, c) &= 0.
\end{aligned}$$

Satisfazemos as condições acima escolhendo,

$$\begin{aligned}
a_1 &= b_1 = 0, \\
\mu_i a &= i\pi, \quad i = 0, 1, 2, \dots, \\
\alpha_j b &= j\pi, \quad j = 0, 1, 2, \dots
\end{aligned}$$

A equação para  $h_1$  fica então,

$$\begin{aligned}
h_1(x, y) &= \sum_{ij} a_2 b_2 \operatorname{sen}(i\pi x/a) \operatorname{sen}(j\pi y/b) \operatorname{senh} \lambda_{ij} c, \\
\lambda_{ij}^2 &= \alpha_j^2 + \mu_i^2 = \left(\frac{j\pi}{b}\right)^2 + \left(\frac{i\pi}{a}\right)^2.
\end{aligned}$$

Temos uma expansão em série de senos de Fourier, logo,

$$\sum_i a_2 b_2 \operatorname{sen}(i\pi x/a) \operatorname{senh} \lambda_{ij} c = \frac{2}{b} \int_0^b h_1(x, \zeta) \operatorname{sen}(j\pi\zeta/b) d\zeta,$$

e,

$$a_2 b_2 \operatorname{senh} \lambda_{ij} c = \frac{2}{a} \int_0^a \operatorname{sen}(i\pi\eta/a) d\eta \frac{2}{b} \int_0^b h_1(\eta, \zeta) \operatorname{sen}(j\pi\zeta/b) d\zeta.$$

Portanto,

$$a_2 b_2 = \frac{1}{\operatorname{senh} \lambda_{ij} c} \frac{2}{a} \int_0^a \operatorname{sen}(i\pi\eta/a) d\eta \frac{2}{b} \int_0^b h_1(\eta, \zeta) \operatorname{sen}(j\pi\zeta/b) d\zeta.$$

A expansão para  $h_1$  é assim,

$$\begin{aligned} h_1(x, y) &= \sum_{ij} \operatorname{sen}(i\pi x/a) \operatorname{sen}(j\pi y/b) \times \\ &\frac{2}{a} \int_0^a \operatorname{sen}(i\pi\eta/a) d\eta \frac{2}{b} \int_0^b h_1(\eta, \zeta) \operatorname{sen}(j\pi\zeta/b) d\zeta, \\ \lambda_{ij}^2 &= \alpha_j^2 + \mu_i^2 = \left(\frac{j\pi}{b}\right)^2 + \left(\frac{i\pi}{a}\right)^2. \end{aligned}$$

Se  $h_1$  é constante,

$$\begin{aligned} h_1 &= \sum_{ij} \operatorname{sen}(i\pi x/a) \operatorname{sen}(j\pi y/b) \times \\ &\times \frac{2}{a} \int_0^a \operatorname{sen}(i\pi\eta/a) d\eta \frac{2}{b} \int_0^b h_1 \operatorname{sen}(j\pi\zeta/b) d\zeta, \end{aligned}$$

ou,

$$1 = \frac{16}{\pi^2} \sum_{ij} \frac{\operatorname{sen}[(2i-1)\pi x/a]}{2i-1} \frac{\operatorname{sen}[(2j-1)\pi y/b]}{2j-1},$$

em que usamos,



$$\int_0^a \text{sen}(i\pi\xi/a)d\xi = \begin{cases} \frac{2a}{i\pi}, & i \text{ ímpar}, \\ 0, & i \text{ par}. \end{cases}$$

A solução fica então,

$$\begin{aligned} u_5(x, y, z) &= \sum_{ij} \text{sen}(i\pi x/a) \text{sen}(j\pi y/b) \frac{\text{senh } \lambda_{ij}(c-z)}{\text{senh } \lambda_{ij}c} \times \\ &\times \frac{2}{a} \int_0^a \text{sen}(i\pi\eta/a) d\eta \frac{2}{b} \int_0^b h_1(\eta, \zeta) \text{sen}(j\pi\zeta/b) d\zeta, \\ \lambda_{ij}^2 &= \alpha_j^2 + \mu_i^2 = \left(\frac{j\pi}{b}\right)^2 + \left(\frac{i\pi}{a}\right)^2. \end{aligned}$$

Se  $h_1$  é constante,

$$\begin{aligned} u_5(x, y, z) &= \frac{16h_1}{\pi^2} \sum_{ij} \frac{\text{senh } \lambda_{ij}(c-z)}{\text{senh } \lambda_{ij}c} \times \\ &\times \frac{\text{sen}[(2i-1)\pi x/a]}{2i-1} \frac{\text{sen}[(2j-1)\pi y/b]}{2j-1}, \\ \lambda_{ij}^2 &= \frac{(2j-1)^2\pi^2}{b^2} + \frac{(2i-1)^2\pi^2}{a^2}, \end{aligned}$$

e se  $h_1 = 0$  temos  $u_5 = 0$ .

Podemos escrever a solução acima como,

$$u_5(x, y, z) = \int_0^a \int_0^b G(x, y, z; \eta, \zeta) h_1(\eta, \zeta) d\eta d\zeta,$$

ou, como  $u_5(x, y, 0) = h_1(x, y)$ ,

$$u_5(x, y, z) = \int_0^a \int_0^b G(x, y, z; \eta, \zeta) u_5(\eta, \zeta, 0) d\eta d\zeta,$$

com,

$$\begin{aligned} G(x, y, z; \eta, \zeta) &= \frac{4}{ab} \sum_{ij} \text{sen}(i\pi x/a) \text{sen}(j\pi y/b) \frac{\text{senh } \lambda_{ij}(c-z)}{\text{senh } \lambda_{ij}c} \times \\ &\times \text{sen}(i\pi\eta/a) \text{sen}(j\pi\zeta/b), \\ \lambda_{ij}^2 &= \alpha_j^2 + \mu_i^2 = \left(\frac{j\pi}{b}\right)^2 + \left(\frac{i\pi}{a}\right)^2. \end{aligned}$$

Em  $z = 0$ ,

$$\begin{aligned}
 u_5(x, y, 0) &= \sum_{ij} \operatorname{sen}(i\pi x/a) \operatorname{sen}(j\pi y/b) \times \\
 &\quad \times \frac{2}{a} \int_0^a \operatorname{sen}(i\pi\eta/a) d\eta \frac{2}{b} \int_0^b h_1(\eta, \zeta) \operatorname{sen}(j\pi\zeta/b) d\zeta, \\
 &= h_1(x, y), \\
 \lambda_{ij}^2 &= \alpha_j^2 + \mu_i^2 = \left(\frac{j\pi}{b}\right)^2 + \left(\frac{i\pi}{a}\right)^2,
 \end{aligned}$$

como deve ser.

Também temos,

$$u_5(x, y, 0) = \int_0^a \int_0^b G(x, y, 0; \eta, \zeta) u_5(\eta, \zeta, 0) d\eta d\zeta,$$

com,

$$\begin{aligned}
 G(x, y, 0; \eta, \zeta) &= \frac{4}{ab} \sum_{ij} \operatorname{sen}(i\pi x/a) \operatorname{sen}(j\pi y/b) \times \\
 &\quad \times \operatorname{sen}(i\pi\eta/a) \operatorname{sen}(j\pi\zeta/b).
 \end{aligned}$$

Portanto,

$$\begin{aligned}
 G(x, y, 0; \eta, \zeta) &= \frac{4}{ab} \sum_{ij} \operatorname{sen}(i\pi x/a) \operatorname{sen}(j\pi y/b) \times \\
 &\quad \times \operatorname{sen}(i\pi\eta/a) \operatorname{sen}(j\pi\zeta/b), \\
 &= \delta(\eta - x) \delta(\zeta - y).
 \end{aligned}$$

(f) Cálculo de  $u_6$ .

2. Considere o problema anterior com  $u(x, y, 0) = h_1(x, y)$ , as outras funções iguais a zero (Spiegel [7], probl. 2.75; probl. 2.72 com  $a = b = c$ ).

3. Encontre a solução da equação de Laplace em  $x > 0$  se  $u(0, y, z) = f(y, z)$ .

4. Encontre a solução da equação de Laplace em  $x > 0, y > 0$  se  $u(0, y, z) = f(y, z)$  e  $u(x, 0, z) = g(x, z)$ .

5. Encontre a solução da equação de Laplace em  $x > 0, y > 0, z > 0$  se  $u(0, y, z) = f(y, z)$ ,  $u(x, 0, z) = g(x, z)$  e  $u(x, y, 0) = h(x, y)$ .

6. Encontre a solução  $u(x, y, z)$  para as equações:

(a)

$$\nabla^2 u = -f(x, y, z);$$

(b)

$$\nabla^2 u = +\alpha^2;$$

com  $\alpha$  constante,

(c)

$$\nabla^2 u = -\alpha^2;$$

com  $\alpha$  constante,

(d)

$$\nabla^2 u = +\alpha^2 u;$$

com  $\alpha$  constante,

(e)

$$\nabla^2 u = -\alpha^2 u;$$

com  $\alpha$  constante e,

$$\begin{aligned} 0 \leq x \leq a, \quad 0 \leq y \leq b, \quad 0 \leq z \leq c, \\ u(0, y, z) = \mu_1(y, z), \quad u(a, y, z) = \mu_2(y, z), \\ u(x, 0, z) = \nu_1(x, z), \quad u(x, b, z) = \nu_2(x, z), \\ u(x, y, 0) = \eta_1(x, y), \quad u(x, y, c) = \eta_2(x, y). \end{aligned}$$

De forma análoga aos casos unidimensional e bidimensional, escrevemos a solução como,

$$u(x, y, z) = u_h(x, y, z) + u_p(x, y, z),$$

com a solução  $u_h$  da equação homogênea com condições de contorno não-homogêneas (problema 1), e  $u_p$  uma solução particular da equação não-homogênea com condições de contorno homogêneas.

Expandimos  $u_p$  e  $f$  em séries de senos de Fourier triplas,

$$u_p(x, y, z) = \sum_{ijk=1}^{\infty} A_{ijk} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z}{c},$$

$$A_{ijk} = \frac{8}{abc} \int_0^a \int_0^b \int_0^c u_p(x', y', z') \operatorname{sen} \frac{i\pi x'}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y'}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z'}{c} dx' dy' dz',$$

$$f(x, y, z) = \sum_{ijk=1}^{\infty} B_{ijk} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z}{c},$$

$$B_{ijk} = \frac{8}{abc} \int_0^a \int_0^b \int_0^c f(x', y', z') \operatorname{sen} \frac{i\pi x'}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y'}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z'}{c} dx' dy' dz'.$$

Substituindo  $u_p$  e  $f$  na equação diferencial,

$$\begin{aligned} \nabla^2 u_p &= -f(x, y, z), \\ \frac{\partial^2 u_p}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u_p}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u_p}{\partial z^2} &= -f(x, y, z), \\ - \sum_{ijk=1}^{\infty} A_{ijk} [(i\pi/a)^2 + (j\pi/b)^2 + (k\pi/c)^2] \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z}{c} &= \\ = \sum_{ijk=1}^{\infty} B_{ijk} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z}{c}, \end{aligned}$$

logo,

$$\begin{aligned} A_{ijk} &= \frac{B_{ijk}}{(i\pi/a)^2 + (j\pi/b)^2 + (k\pi/c)^2}, \\ &= \frac{1}{(i\pi/a)^2 + (j\pi/b)^2 + (k\pi/c)^2} \times \\ &\quad \times \frac{8}{abc} \int_0^a \int_0^b \int_0^c f(x', y', z') \operatorname{sen} \frac{i\pi x'}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y'}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z'}{c} dx' dy' dz'. \end{aligned}$$

A solução particular é então,

$$\begin{aligned} u_p(x, y, z) &= \sum_{ijk=1}^{\infty} A_{ijk} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z}{c}, \\ &= \sum_{ijk=1}^{\infty} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z}{c} \times \\ &\quad \times \frac{1}{(i\pi/a)^2 + (j\pi/b)^2 + (k\pi/c)^2} \times \\ &\quad \times \frac{8}{abc} \int_0^a \int_0^b \int_0^c f(x', y', z') \operatorname{sen} \frac{i\pi x'}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y'}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z'}{c} dx' dy' dz'. \end{aligned}$$

Podemos verificar que  $u_p$  satisfaz condições de contorno homogêneas. Escrevendo  $u_p$  em termos de função de Green temos,

$$u_p(x, y, z) = \int_0^a \int_0^b \int_0^c G(x, y, z; x', y', z') f(x', y', z') dx' dy' dz',$$

com,

$$\begin{aligned} G(x, y, z; x', y', z') = & \sum_{ijk=1}^{\infty} \operatorname{sen} \frac{i\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z}{c} \times \\ & \times \frac{1}{(i\pi/a)^2 + (j\pi/b)^2 + (k\pi/c)^2} \times \\ & \times \frac{8}{abc} \operatorname{sen} \frac{i\pi x'}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi y'}{b} \operatorname{sen} \frac{k\pi z'}{c}. \end{aligned}$$

7. Resolva o problema anterior com as condições de contorno,

$$\begin{aligned} u_x(0, y, z) = \mu_1(y, z), \quad u_x(a, y, z) = \mu_2(y, z), \\ u_y(x, 0, z) = \nu_1(x, z), \quad u_y(x, b, z) = \nu_2(x, z), \\ u_z(x, y, 0) = \eta_1(x, y), \quad u_z(x, y, c) = \nu_2(x, y). \end{aligned}$$

8. Considere o problema 6 com as condições de contorno,

$$\begin{aligned} u_x(0, y, z) + h[u(0, y, z) - \mu_1(y, z)] = 0, \quad u_x(a, y, z) + h[u(a, y, z) - \mu_2(y, z)] = 0, \\ u_y(x, 0, z) + h[u(x, 0, z) - \nu_1(x, z)] = 0, \quad u_y(x, b, z) + h[u(x, b, z) - \nu_2(x, z)] = 0, \\ u_z(x, y, 0) + h[u(x, y, 0) - \eta_1(x, y)] = 0, \quad u_z(x, y, c) + h[u(x, y, c) - \eta_2(x, y)] = 0 \end{aligned}$$

## Apêndice

### 1. Série de Fourier

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} [a_m \cos(m\pi x/L) + b_m \text{sen}(m\pi x/L)],$$

$$\frac{a_0}{2} = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(x) dx,$$

$$a_m = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos(m\pi x/L) dx,$$

$$b_m = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \text{sen}(m\pi x/L) dx, \quad m = 0, 1, 2, \dots$$

2. Série de Fourier de senos

$$f(z) = \sum_{j=1}^{\infty} b_j \text{sen}(j\pi z/L),$$

$$b_j = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \text{sen}(j\pi x/L) dx.$$

3. Série de Fourier de cosenos

$$f(z) = \frac{a_0}{2} + \sum_{j=1}^{\infty} a_j \cos(j\pi z/L),$$

$$a_j = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos(j\pi x/L) dx.$$

4. Série de Fourier de senos dupla

$$f(x, y) = \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} B_{mn} \text{sen} \frac{m\pi x}{L_1} \text{sen} \frac{n\pi y}{L_2},$$

$$B_{mn} = \frac{4}{L_1 L_2} \int_0^{L_1} \int_0^{L_2} f(x, y) \text{sen} \frac{m\pi x}{L_1} \text{sen} \frac{n\pi y}{L_2} dx dy.$$

5. Série de Fourier de senos tripla

$$f(x, y, z) = \sum_{l=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} B_{lmn} \text{sen} \frac{l\pi x}{L_1} \text{sen} \frac{m\pi y}{L_2} \text{sen} \frac{n\pi z}{L_3},$$

$$B_{lmn} = \frac{8}{L_1 L_2 L_3} \int_0^{L_1} \int_0^{L_2} \int_0^{L_3} f(x, y, z) \text{sen} \frac{l\pi x}{L_1} \text{sen} \frac{m\pi y}{L_2} \text{sen} \frac{n\pi z}{L_3} dx dy dz.$$

6.

$$\int_0^a \text{sen}(i\pi\xi/a) d\xi = \begin{cases} \frac{2a}{i\pi}, & i \text{ ímpar}, \\ 0, & i \text{ par}. \end{cases}$$

7.

$$\int \cos ax \cos bx \, dx = \frac{1}{2} \frac{\text{sen}(a+b)x}{a+b} + \frac{1}{2} \frac{\text{sen}(a-b)x}{a-b},$$

$$\begin{aligned} \int_{-L}^L \cos(i\pi x/L) \cos(j\pi x/L) \, dx &= \frac{1}{2} \frac{\text{sen}[(i+j)\pi x/L]}{(i+j)\pi/L} + \frac{1}{2} \frac{\text{sen}[(i-j)\pi x/L]}{(i-j)\pi/L} \Bigg|_{-L}^L, \\ &= \begin{cases} 0, & i \neq j, \\ L, & i = j, \end{cases} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \int_0^L \cos(i\pi x/L) \cos(j\pi x/L) \, dx &= \frac{1}{2} \frac{\text{sen}[(i+j)\pi x/L]}{(i+j)\pi/L} + \frac{1}{2} \frac{\text{sen}[(i-j)\pi x/L]}{(i-j)\pi/L} \Bigg|_0^L, \\ &= \begin{cases} 0, & i \neq j, \\ L/2, & i = j. \end{cases} \end{aligned}$$

8.

$$\int \text{sen} ax \text{sen} bx \, dx = \frac{1}{2} \frac{\text{sen}(a-b)x}{a-b} - \frac{1}{2} \frac{\text{sen}(a+b)x}{a+b},$$

$$\begin{aligned} \int_{-L}^L \text{sen}(i\pi x/L) \text{sen}(j\pi x/L) \, dx &= \frac{1}{2} \frac{\text{sen}[(i-j)\pi x/L]}{(i-j)\pi/L} - \frac{1}{2} \frac{\text{sen}[(i+j)\pi x/L]}{(i+j)\pi/L} \Bigg|_{-L}^L, \\ &= \begin{cases} 0, & i \neq j, \\ L, & i = j, \end{cases} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \int_0^L \text{sen}(i\pi x/L) \text{sen}(j\pi x/L) \, dx &= \frac{1}{2} \frac{\text{sen}[(i-j)\pi x/L]}{(i-j)\pi/L} - \frac{1}{2} \frac{\text{sen}[(i+j)\pi x/L]}{(i+j)\pi/L} \Bigg|_0^L, \\ &= \begin{cases} 0, & i \neq j, \\ L/2, & i = j. \end{cases} \end{aligned}$$

9.

$$\int \operatorname{sen} ax \cos bx \, dx = -\frac{1}{2} \frac{\cos(a+b)x}{a+b} - \frac{1}{2} \frac{\cos(a-b)x}{a-b}.$$

$$\begin{aligned} \int_{-L}^L \operatorname{sen} (i\pi x/L) \cos (j\pi x/L) \, dx &= \left. -\frac{1}{2} \frac{\cos[(i+j)\pi x/L]}{(i+j)\pi/L} - \frac{1}{2} \frac{\cos[(i-j)\pi x/L]}{(i-j)\pi/L} \right|_{-L}^L, \\ &= 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \int_0^L \operatorname{sen} (i\pi x/L) \cos (j\pi x/L) \, dx &= \left. -\frac{1}{2} \frac{\cos[(i+j)\pi x/L]}{(i+j)\pi/L} - \frac{1}{2} \frac{\cos[(i-j)\pi x/L]}{(i-j)\pi/L} \right|_0^L, \\ &= \begin{cases} \frac{1 - (-1)^{i+j}}{2(i+j)\pi/L} + \frac{1 - (-1)^{i+j}}{2(i-j)\pi/L}, & i \neq j, \\ 0, & i = j. \end{cases} \end{aligned}$$

10.

$$\begin{aligned} \int_0^L x \operatorname{sen} (i\pi x/L) \, dx &= \begin{cases} +\frac{L^2}{i\pi}, & i \text{ ímpar}, \\ -\frac{L^2}{i\pi}, & i \text{ par}, \end{cases} \\ &= \frac{L^2}{i\pi} (-1)^{i+1}, \end{aligned}$$

$$\int x \operatorname{sen} ax \, dx = \frac{\operatorname{sen} ax}{a^2} - \frac{x \cos ax}{a}.$$

11.

$$x = \frac{2L}{\pi} \sum_{i=1}^{\infty} \frac{\operatorname{sen} (i\pi x/L)}{i} (-1)^{i+1}, \quad 0 < x < L.$$

12.

$$1 = \frac{4}{\pi} \sum_{i=1}^{\infty} \frac{\operatorname{sen} [(2i-1)\pi x/L]}{2i-1}, \quad 0 < x < L.$$

13.



$$\delta(\xi - x) = \frac{2}{a} \sum_{j=1}^{\infty} \operatorname{sen} \frac{j\pi x}{a} \operatorname{sen} \frac{j\pi \xi}{a}.$$

14.

$$1 = \frac{16}{\pi^2} \sum_{ij} \frac{\operatorname{sen} [(2j-1)\pi y/b]}{2j-1} \frac{\operatorname{sen} [(2i-1)\pi z/c]}{2i-1}.$$

15.

$$\begin{aligned} \delta(\eta - y)\delta(\zeta - z) &= \frac{4}{bc} \sum_{ij} \operatorname{sen} (j\pi y/b) \operatorname{sen} (i\pi z/c) \times \\ &\times \operatorname{sen} (j\pi \eta/b) \operatorname{sen} (i\pi \zeta/c). \end{aligned}$$

## References

- [1] A. Sommerfeld, *Partial Differential Equations in Physics*, Academic Press, New York and London (1964s).
- [2] R. K. Wangsness, *Electromagnetic Fields*, 2nd ed., John Wiley & Sons, New York (1986).
- [3] Jackson, J.D., *Classical Electrodynamics*, John Wiley & Sons, New York (1962).
- [4] Stratton, J. A., *Electromagnetic Theory*, 1st ed., McGraw-Hill, New York (1941).
- [5] I. S. Gradshteyn, I. M. Rytzhik, *Table of Integral, Series, and Products*, 5th ed., Academic Press, San Diego (1994).
- [6] M. R. Spiegel, S. Lipschutz, J. Liu, *Schaum's Outline of Mathematical Handbook of Formulas and Tables*, 3rd ed., McGraw-Hill, New York (2009).
- [7] M. R. Spiegel, *Schaum's Outline of Fourier Analysis with Applications to Boundary Value Problems*, McGraw-Hill, New York (1974).
- [8] M. R. Spiegel, *Schaum's Outline of Advanced Mathematics for Engineers and Scientists*, McGraw-Hill, New York (1971).

- [9] Arfken, G. B., Weber, H. J., *Mathematical Methods for Physicists*, 6th. ed., Elsevier Academic Press, Amsterdam (2005).
- [10] Morse, P. M., Feshbach, H., *Methods of Theoretical Physics*, vols. I e II, McGraw-Hill, New York (1953).
- [11] Mathews, J., Walker, R. L., *Mathematical Methods of Physics*, 2nd. ed., Addison-Wesley Publishing Company, Inc., Redwood City (1969).