

# Soluções:

## FisMat I Exercícios 5

Prazo: 10 novembro 2021

1. Obtenha a solução  $u(x, y)$  da equação de Laplace no retângulo  $0 < x < a$ ,  $0 < y < b$ , que satisfaz às condições de contorno  $u(0, y) = 0$  e  $u(a, y) = 0$  para  $0 < y < b$ ,  $u(x, b) = 0$  e  $u(x, 0) = h(x)$  para  $0 \leq x \leq a$
- 

A equação de Laplace em 2D é

$$\nabla^2 u(x, y) = \partial_x^2 u + \partial_y^2 u = 0 \quad (1)$$

Usando o método de separação de variáveis, vamos encontrar soluções da forma

$$u(x, y) = X(x)Y(y) \quad (2)$$

$$\implies \frac{1}{X} \partial_x^2 X = -\frac{1}{Y} \partial_y^2 Y = -\alpha^2 \quad (3)$$

As equações para  $X(x)$  e  $Y(y)$  ficam

$$\partial_x^2 X(x) + \alpha^2 X(x) = 0 \quad (4)$$

$$\partial_y^2 Y(y) - \alpha^2 Y(y) = 0 \quad (5)$$

A solução geral para  $X$  é

$$X(x) = A \operatorname{sen}(\alpha x) + B \operatorname{cos}(\alpha x) \quad (6)$$

que satisfaz as condições de contorno

$$X(0) = X(a) = 0 \quad (7)$$

A solução é então da forma

$$X(x) = \text{sen}\left(\frac{n\pi x}{a}\right), \quad n = 1, 2, 3, \dots \quad (8)$$

com autovalor

$$\alpha_n^2 = \frac{n^2\pi^2}{a^2} \quad (9)$$

A equação para  $Y$  fica

$$\partial_y^2 Y - \alpha^2 Y = 0 \quad (10)$$

com  $\alpha^2 > 0$ .

A solução geral é então

$$Y(y) = Ae^{\alpha_n y} + Be^{-\alpha_n y} \quad (11)$$

$$Y(y) = A \text{senh}(\alpha_n y) + B \text{cosh}(\alpha_n y) \quad (12)$$

As condições de contorno são

$$Y(b) = 0 \quad (13)$$

$$\implies Ae^{\alpha_n b} + Be^{-\alpha_n b} = 0 \quad (14)$$

$$\implies B = -Ae^{2\alpha_n b} \quad (15)$$

$$Y(b) = A [e^{\alpha_n y} - e^{2\alpha_n b} e^{-\alpha_n y}] \quad (16)$$

$$= A [e^{\alpha_n y} - e^{\alpha_n(2b-y)}] \quad (17)$$

$$= A \left[ e^{\frac{n\pi y}{a}} - e^{\frac{n\pi}{a}(2b-y)} \right] \quad (18)$$

A solução geral até agora é

$$u(x, y) = \sum_n C_n X_n(x) Y_n(y) \quad (19)$$

$$= \sum_n C_n \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) \left[ e^{\frac{n\pi y}{a}} - e^{\frac{n\pi}{a}(2b-y)} \right] \quad (20)$$

$$= \sum_n C_n \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) e^{\frac{n\pi b}{a}} \left[ e^{\frac{n\pi(y-b)}{a}} - e^{\frac{n\pi}{a}(b-y)} \right] \quad (21)$$

$$= \sum_n C_n \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) e^{\frac{n\pi b}{a}} \operatorname{senh} \left( \frac{n\pi(y-b)}{a} \right) \quad (22)$$

A última condição de contorno é

$$u(x, 0) = - \sum_n C_n \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) e^{\frac{n\pi b}{a}} \operatorname{senh} \left( \frac{n\pi b}{a} \right) = \quad (23)$$

$$= h(x) \quad (24)$$

As coeficientes da série de Fourier em seno da função  $h(x)$  são  $-C_n e^{\frac{n\pi b}{a}} \operatorname{senh} \left( \frac{n\pi b}{a} \right)$ . Então, os  $C_n$  são

$$C_n = - \frac{e^{-\frac{n\pi b}{a}}}{\operatorname{senh} \left( \frac{n\pi b}{a} \right)} \frac{2}{a} \int_0^a dx h(x) \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) \quad (25)$$

A solução final é

$$u(x, y) = \sum_n \frac{2 \operatorname{senh} \left( \frac{n\pi(b-y)}{a} \right)}{a \operatorname{senh} \left( \frac{n\pi b}{a} \right)} \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) \left[ \int_0^a dx' h(x') \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x'}{a} \right) \right] \quad (26)$$

2. Considere uma haste delgada e uniforme de comprimento  $L$  cuja distribuição de temperatura inicial é

$$u(0, x) = \operatorname{sen} \left( \frac{\pi x}{L} \right), \quad 0 \leq x \leq L. \quad (27)$$

As duas extremidades da haste estão termicamente isoladas, isto é,

$$\partial_x u(t, 0) = \partial_x u(t, L) = 0. \quad (28)$$

Calcule a temperatura  $u(t, x)$  supondo que ela satisfaz a equação de difusão

$$\partial_t u(t, x) = \alpha^2 \partial_x^2 u(t, x), \quad (29)$$

onde  $\alpha > 0$ . Qual é a temperatura da haste no estado estacionário (quando  $t \rightarrow \infty$ )?

---

Usando o método de separação de variáveis,

$$u(t, x) = T(t)X(x) \quad (30)$$

$$\implies \frac{1}{T} \partial_t T = \frac{\alpha^2}{X} \partial_x^2 X = -\beta^2 \quad (31)$$

$$\implies \partial_t T(t) + \beta^2 T(t) = 0 \quad (32)$$

$$\partial_x^2 X(x) + \beta^2 X(x) = 0 \quad (33)$$

A solução geral é da forma

$$T(t) = e^{-\beta^2 t} \quad (34)$$

$$X(x) = A \cos(\beta x) + B \operatorname{sen}(\beta x) \quad (35)$$

As condições de contorno são

$$\partial_x X(0) = B = 0 \quad (36)$$

$$\implies X(x) = \cos(\beta x) \quad (37)$$

$$\partial_x X(L) = \cos(\beta L) = 0 \quad (38)$$

$$\implies \beta = \beta_n = \frac{n\pi}{L}, \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (39)$$

A solução geral é

$$u(t, x) = \sum_n T_n(t) X_n(x) \quad (40)$$

$$= \sum_{n=0}^{\infty} C_n e^{-\frac{n^2 \pi^2}{L^2} t} \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \quad (41)$$

A condição inicial é

$$u(0, x) = \sum_{n=0}^{\infty} C_n \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \quad (42)$$

$$= \operatorname{sen}\left(\frac{\pi x}{L}\right), \quad 0 \leq x \leq L. \quad (43)$$

As coeficientes são os coeficientes da série de Fourier em cosseno da função seno:

$$C_n = \frac{2}{L} \int_0^L dx \operatorname{sen}\left(\frac{\pi x}{L}\right) \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \quad (44)$$

$$= \frac{1}{L} \int_0^L dx \left[ \operatorname{sen}\left(\frac{(1+1)\pi x}{L}\right) + \operatorname{sen}\left(\frac{(1-1)\pi x}{L}\right) \right] \quad (45)$$

$$= -\frac{1}{L} \left[ \frac{L}{\pi(n+1)} \cos\left(\frac{(1+n)\pi x}{L}\right) \Big|_0^L + \frac{L}{\pi(n-1)} \cos\left(\frac{(1-n)\pi x}{L}\right) \Big|_0^L \right] \quad (46)$$

$$= -\frac{1}{\pi} \left[ \frac{1}{1+n} \{\cos((1+n)\pi) - 1\} + \frac{1}{1-n} \{\cos((1-n)\pi) - 1\} \right] \quad (47)$$

$$= -\frac{1}{\pi} \left[ \frac{1}{n+1} \{(-1)^{1+n} - 1\} + \frac{1}{n-1} \{(-1)^{1-n} - 1\} \right] \quad (48)$$

$$= [1 - (-1)^{n+1}] \frac{1}{\pi} \left[ \frac{1}{1+n} + \frac{1}{1-n} \right] \quad (49)$$

$$= [1 - (-1)^{n+1}] \frac{2}{1-n^2} \quad (50)$$

$$= \begin{cases} 0, & n \text{ ímpar} \\ \frac{4}{\pi(1-n^2)}, & n \text{ par} \end{cases} \quad (51)$$

exceto para  $C_0$  que é

$$C_0 = \frac{1}{L} \int_0^L dx \operatorname{sen}\left(\frac{\pi x}{L}\right) \quad (52)$$

$$= \frac{2}{\pi} \quad (53)$$

A solução final é

$$u(t, x) = \sum_{n=0}^{\infty} C_n e^{-\frac{n^2\pi^2}{L^2}t} \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \quad (54)$$

$$= \frac{2}{\pi} - \frac{4}{\pi} \sum_{n=2,4,6,\dots}^{\infty} \frac{1}{n^2-1} e^{-\frac{n^2\pi^2}{L^2}t} \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \quad (55)$$

No tempo grande,

$$\lim_{t \rightarrow \infty} u(t, x) = \frac{2}{\pi} \quad (56)$$

---

3. Mostre que a solução formal da equação

$$\frac{\partial}{\partial t} u(x, t) = \alpha^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} u(x, t) + F(x, t) \quad (57)$$

para  $-\infty < x < \infty$ ,  $t > 0$ , com a condição inicial  $u(x, 0) = f(x)$ , é dada por

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} dy G[x - y, \alpha^2 t] f(y) + \int_0^t d\tau \int_{-\infty}^{\infty} G[x - y, \alpha^2(t - \tau)] F(y, \tau) \quad (58)$$

onde

$$G[x, t] = \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} \quad (59)$$

4. Determine a solução da equação

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} u(x, t) = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} u(x, t) - a \operatorname{sen}(\pi x) \quad (60)$$

onde  $a$  é uma constante positiva, com as condições de contorno  $u(0, t) = u(1, t) = 0$  e condições iniciais  $u(x, 0) = 0$  e  $\partial u(x, t)/\partial t(x, 0) = 0$ .

---

Como  $u(0, t) = u(1, t) = 0$ , podemos expandir a função numa série de Fourier em senos:

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(t) \operatorname{sen}(n\pi x) \quad (61)$$

com

$$u_n(t) = 2 \int_0^1 u(x, t) \operatorname{sen}(n\pi x) \quad (62)$$

Jogando na equação:

$$-\sum_{n=1}^{\infty} u_n(t) n^2 \pi^2 \operatorname{sen}(n\pi x) = \frac{1}{v^2} \sum_{n=1}^{\infty} u_n''(t) \operatorname{sen}(n\pi x) - a \operatorname{sen}(\pi x) \quad (63)$$

$$0 = \sum_{n=1}^{\infty} \operatorname{sen}(n\pi x) \left[ \frac{1}{v^2} u_n''(t) + n^2 \pi^2 u_n(t) - a \delta_{n,1} \right] \quad (64)$$

Então, temos as equações diferenciais ordinárias

$$u_1''(t) + v^2 \pi^2 u_1(t) - v^2 a = 0 \quad (65)$$

$$u_n''(t) + v^2 n^2 \pi^2 u_n(t) = 0, \quad n = 2, 3, 4, \dots \quad (66)$$

Para  $n \geq 2$  a solução geral é

$$u_n(t) = A_n \operatorname{sen}(vn\pi t) + B_m \cos(vn\pi t) \quad (67)$$

e para  $n = 1$ , podemos definir  $U_1(t) = u_1(t) - \frac{a}{\pi^2}$ . A equação fica

$$U_1''(t) + v^2 \pi^2 \left[ U_1(t) + \frac{a}{\pi^2} \right] - v^2 a = U_1''(t) + v^2 \pi^2 U_1(t) = 0 \quad (68)$$

com solução geral

$$U_1(t) = A_1 \operatorname{sen}(v\pi t) + B_1 \cos(v\pi t) \quad (69)$$

$$\implies u_1(t) = U_1(t) + \frac{a}{\pi^2} = \frac{a}{\pi^2} + A_1 \operatorname{sen}(v\pi t) + B_1 \cos(v\pi t) \quad (70)$$

A função inteira é

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(t) \operatorname{sen}(n\pi x) \quad (71)$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} \left[ \delta_{n,1} \frac{a}{\pi^2} + A_n \operatorname{sen}(vn\pi t) + B_m \cos(vn\pi t) \right] \operatorname{sen}(n\pi x) \quad (72)$$

As condições iniciais são:

$$u(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[ \delta_{n,1} \frac{a}{\pi^2} + B_n \right] \text{sen}(n\pi x) = 0 \quad (73)$$

$$\implies B_1 = -\frac{a}{\pi^2} \quad (74)$$

$$B_n = 0, \quad n \geq 2 \quad (75)$$

$$\implies u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(t) \text{sen}(n\pi x) \quad (76)$$

$$\partial_t u(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} v n \pi A_n \text{sen}(n\pi x) = 0 \quad (77)$$

$$\implies A_n = 0 \quad (78)$$

A solução final é

$$u(x, t) = \frac{a}{\pi^2} \text{sen}(\pi x) - \frac{a}{\pi^2} \text{sen}(\pi x) \cos(v\pi t) \quad (79)$$

$$= \frac{a}{\pi^2} \text{sen}(\pi x) [1 - \cos(v\pi t)] \quad (80)$$

5. As oscilações livres de uma membrana uniforme retangular, de lados  $a$  e  $b$ , são descritas pela equação diferencial

$$\partial_x^2 u(x, y, t) + \partial_y^2 u(x, y, t) = \frac{1}{\gamma^2} \partial_t^2 u(x, y, t) \quad (81)$$

onde  $\gamma^2$  é a razão entre a tensão  $\tau$  da membrana e a sua densidade  $\rho$ . Considerando fixas as bordas da membrana, e as condições iniciais  $u(x, y, 0) = 0.1 \text{sen}(\pi x/a) \text{sen}(\pi y/b)$  e  $\partial u/\partial t(x, y, 0) = 0$ , calcular

- (a) a frequência da oscilação;
- (b) a velocidade máxima atingida pelo ponto central  $(x, y) = (a/2, b/2)$  da membrana

Usando o ansatz:

$$u(x, y, t) = X(x)Y(y)T(t) \quad (82)$$



e jogando na equação, obtemos

$$\frac{1}{X(x)} \partial_x^2 X(x) + \frac{1}{Y(t)} \partial_y^2 Y(y) = \frac{1}{\gamma^2 T(t)} \partial_t^2 T(t) \quad (83)$$

$$= -\alpha^2 - \beta^2 \quad (84)$$

$$\implies X''(x) + \alpha^2 X(x) = 0 \quad (85)$$

$$Y''(t) + \beta^2 Y(t) = 0 \quad (86)$$

$$T''(t) + \gamma^2(\alpha^2 + \beta^2)T(t) = 0 \quad (87)$$

Como as bordas são fixas:

$$X(0) = X(a) = 0 \quad (88)$$

$$\implies X_n(x) = \text{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) \quad (89)$$

$$\alpha_n = \frac{n\pi}{a} \quad (90)$$

$$Y(0) = Y(b) = 0 \quad (91)$$

$$\implies Y_m(y) = \text{sen} \left( \frac{m\pi y}{b} \right) \quad (92)$$

$$\beta_m = \frac{m\pi}{b} \quad (93)$$

A equação para  $T$  é então

$$0 = T''(t) + \gamma^2 \pi^2 \left( \frac{n^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2} \right) T(t) \quad (94)$$

$$T(t) = A_{nm} \text{sen} \left( \gamma\pi t \sqrt{\frac{n^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2}} \right) + B_{nm} \cos \left( \gamma\pi t \sqrt{\frac{n^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2}} \right) \quad (95)$$

$$\equiv A_{nm} \text{sen}(\ell\pi t) + B_{nm} \cos(\ell\pi t) \quad (96)$$

com

$$\ell = \sqrt{\frac{n^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2}} \quad (97)$$

A solução é

$$u(x, y, t) = \sum_{n,m=1}^{\infty} \text{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) \text{sen} \left( \frac{m\pi y}{b} \right) [A_{nm} \text{sen}(\gamma\ell\pi t) + B_{nm} \cos(\gamma\ell\pi t)] \quad (98)$$

As condições iniciais:

$$u(x, y, 0) = \sum_{n,m=1}^{\infty} B_{nm} \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) \operatorname{sen} \left( \frac{m\pi y}{b} \right) \quad (99)$$

$$= 0.1 \operatorname{sen} \left( \frac{\pi x}{a} \right) \operatorname{sen} \left( \frac{\pi y}{b} \right) \quad (100)$$

Então, todos os coeficientes  $B_{nm}$  são 0 exceto

$$B_{1,1} = 0.1 \quad (101)$$

A outra condição inicial:

$$\partial_t u(x, y, 0) = \sum_{n,m=1}^{\infty} \gamma \ell \pi A_{nm} \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) \operatorname{sen} \left( \frac{m\pi y}{b} \right) = 0 \quad (102)$$

$$\implies A_{nm} = 0 \quad (103)$$

A solução final é

$$u(x, y, t) = 0.1 \operatorname{sen} \left( \frac{\pi x}{a} \right) \operatorname{sen} \left( \frac{\pi y}{b} \right) \cos \left( \gamma \pi t \sqrt{\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}} \right) \quad (104)$$

A solução é oscilatória com frequência

$$\omega = \gamma \pi \sqrt{\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}}. \quad (105)$$

A velocidade pelo ponto central da membrana é

$$\partial_t u \left( \frac{a}{2}, \frac{b}{2}, t \right) = -0.1 \omega \operatorname{sen} \left( \frac{\pi}{2} \right) \operatorname{sen} \left( \frac{\pi}{2} \right) \operatorname{sen} \left( \gamma \pi t \sqrt{\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}} \right) \quad (106)$$

$$= -0.1 \omega \operatorname{sen} \left( \gamma \pi t \sqrt{\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}} \right) \quad (107)$$

A máxima é

$$v_{\max} = 0.1\omega = \frac{\gamma\pi}{10} \sqrt{\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2}}. \quad (108)$$

6. Usando transformadas de Fourier em seno, determine a solução formal da equação de condução de calor  $\alpha^2 \partial^2 u(x,t) / \partial x^2 = \partial u(x,t) / \partial t$ , ( $0 \leq x < \infty, 0 \leq t < \infty$ ), sujeita às condições  $u(x,0) = f(x)$  e  $u(0,t) = 0$ .

Como  $u(0,t) = 0 \quad \forall t$ , podemos representar a função em transformada de Fourier em seno

$$u(x,t) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty dk \operatorname{sen}(kx) u_k(t) \quad (109)$$

com

$$u_k(t) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty dx \operatorname{sen}(kx) u(x,t) \quad (110)$$

A equação diferencial fica

$$0 = \alpha^2 \partial_x^2 u(x,t) - \partial_t u(x,t) \quad (111)$$

$$= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty dk \operatorname{sen}(kx) [-\alpha^2 k^2 u_k(t) - \partial_t u_k(t)] \quad (112)$$

$$\implies \partial_t u_k(t) = -\alpha^2 k^2 u_k(t) \quad (113)$$

$$u_k(t) = u_k(0) e^{-\alpha^2 k^2 t} \quad (114)$$

A condição inicial  $u_k(0)$  é

$$u_k(0) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty dx \operatorname{sen}(kx) u(x,0) \quad (115)$$

$$= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty dx \operatorname{sen}(kx) f(x) \quad (116)$$

A solução final é

$$u(x, t) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty dk \int_0^\infty dx' \operatorname{sen}(kx) \operatorname{sen}(kx') e^{-\alpha^2 k^2 t} f(x') \quad (117)$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_0^\infty dx' f(x') \int_0^\infty dk e^{-\alpha^2 k^2 t} (\cos [k(x+x')] + \cos [k(x-x')]) \quad (118)$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_0^\infty dx' f(x') \sqrt{\frac{\pi}{4\alpha^2 t}} \left[ e^{-\frac{(x+x')^2}{4\alpha^2 t}} + e^{-\frac{(x-x')^2}{4\alpha^2 t}} \right] \quad (119)$$

$$= \frac{1}{2\alpha\sqrt{\pi t}} \int_0^\infty dx' f(x') \left[ e^{-\frac{(x+x')^2}{4\alpha^2 t}} + e^{-\frac{(x-x')^2}{4\alpha^2 t}} \right] \quad (120)$$

7. Determine a solução  $u(x, y)$  da equação de Laplace no retângulo  $0 < x < a$ ,  $0 < y < b$ , que satisfaz às condições de contorno  $u(0, y) = 0$  e  $u(a, y) = f(y)$  para  $0 < y < b$ ,  $u(x, b) = 0$  e  $u(x, 0) = h(x)$  para  $0 \leq x \leq a$ .

A equação é

$$\partial_x^2 u(x, y) + \partial_y^2 u(x, y) = 0 \quad (121)$$

Mudando variáveis:

$$y' \equiv b - y \quad (122)$$

a equação não muda, mas as condições de contorno ficam

$$u(x, y' = 0) = 0 \quad (123)$$

$$u(x, y' = b) = h(x) \quad (124)$$

Usando o método de separação de variáveis, obtemos

$$u(x, y') = X(x)Y(y') \quad (125)$$

$$X''(x) + \lambda^2 X(x) = 0 \quad (126)$$

$$Y''(y') - \lambda^2 Y(y') = 0 \quad (127)$$

com solução geral

$$X(x) = A \operatorname{sen}(\lambda x) + B \operatorname{cos}(\lambda x) \quad (128)$$

$$Y(y') = D \operatorname{senh}(\lambda y') + D \operatorname{cosh}(\lambda y') \quad (129)$$

lembrando que  $\lambda$  pode ser um número complexo arbitrário.

As condições  $u(0, y) = u(x, 0) = 0$  implicam que  $B = D = 0$ .

$$X(x) \propto \operatorname{sen}(\lambda x) \quad (130)$$

$$Y(y') \propto \operatorname{senh}(\lambda y') \quad (131)$$

Até agora, a solução é da forma

$$\int d\lambda C(\lambda) \operatorname{sen}(\lambda x) \operatorname{senh}(\lambda(b - y)) \quad (132)$$

onde  $\int d\lambda$  representa uma soma e/ou integral, incluindo todos os valores (complexos) possíveis do autovalor  $\lambda$ .

Um outra condição de contorno é

$$u(x, 0) = \int d\lambda C(\lambda) \operatorname{sen}(\lambda x) \operatorname{senh}(\lambda b) \quad (133)$$

$$= h(x), \quad 0 < x < a \quad (134)$$

$$(135)$$

Podemos representar  $h(x)$  em série de Fourier

$$h(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[ a_n \operatorname{cos}\left(\frac{n\pi x}{a}\right) + b_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \right] \quad (136)$$

Porém, como  $u(0, y') = 0$ , sabemos que  $h(0) = 0$ , e a série é

$$h(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \quad (137)$$

com coeficientes

$$b_n = \frac{2}{a} \int_0^a dx h(x) \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) \quad (138)$$

Então, temos

$$C(\lambda) \operatorname{senh}(\lambda b) = \begin{cases} \frac{2}{a} \int_0^a dx h(x) \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right), & \lambda = \frac{n\pi}{a}, n = 1, 2, 3, \dots \\ 0 & \lambda \neq \frac{n\pi}{a}, n = 1, 2, 3, \dots \end{cases} \quad (139)$$

No segundo caso ou  $C(\lambda) = 0$  ou  $\operatorname{senh}(\lambda b) = 0$ .

O outro condição de contorno é

$$u(a, y') = \int d\lambda C(\lambda) \operatorname{sen}(\lambda a) \operatorname{senh}(\lambda y') \quad (140)$$

$$= f(b - y'), \quad 0 < y < b \quad (141)$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} b'_n \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi y}{b} \right) \quad (142)$$

com

$$b'_n = \frac{2}{a} \int_0^a dy; f(b - y') \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{a} \right) \quad (143)$$

A primeira equação pode ser escrito

$$u(a, y') = - \int d\lambda C(\lambda) \operatorname{senh}(i\lambda a) \operatorname{sen}(i\lambda y') \quad (144)$$

Então, temos

$$-C(\lambda) \operatorname{senh}(i\lambda a) = \begin{cases} \frac{2}{b} \int_0^b dy' f(b - y') \operatorname{sen} \left( \frac{m\pi x}{b} \right), & i\lambda = \frac{m\pi}{b}, m = 1, 2, 3, \dots \\ 0 & i\lambda \neq \frac{m\pi}{b}, m = 1, 2, 3, \dots \end{cases} \quad (145)$$

ou

$$-C(\lambda) \operatorname{senh}(i\lambda a) = \begin{cases} \frac{2}{b} \int_0^b dy' f(b - y') \operatorname{sen} \left( \frac{m\pi x}{b} \right), & \lambda = -i\frac{m\pi}{b}, m = 1, 2, 3, \dots \\ 0 & \lambda \neq -i\frac{m\pi}{b}, m = 1, 2, 3, \dots \end{cases} \quad (146)$$

Note que para  $\lambda = -im\pi/b$ ,  $C(\lambda) \neq 0$ , mas

$$\sinh(\lambda b) = i \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi b}{b}\right) = 0 \quad (147)$$

e para  $\lambda = n\pi/a$ ,  $C(\lambda) \neq 0$ , mas

$$\sinh(i\lambda a) = \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi b}{b}\right) = 0. \quad (148)$$

Então, todas as condições são satisfeitas. Para todos outros valores de  $\lambda$ ,  $C(\lambda) = 0$ .

A solução final é

$$u(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ c_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \sinh\left[\frac{n\pi}{a}(b-y)\right] + d_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi y}{b}\right) \sinh\left(\frac{n\pi x}{b}\right) \right\} \quad (149)$$

com

$$c_n = \frac{2}{a \sinh\left(\frac{n\pi b}{a}\right)} \int_0^a dx \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{a}\right) h(x) \quad (150)$$

$$d_n = \frac{2}{b \sinh\left(\frac{n\pi a}{b}\right)} \int_0^b dy \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi y}{b}\right) f(y) \quad (151)$$