



Universidade Federal do Rio de Janeiro

Instituto de Matemática

Departamento de Métodos Matemáticos

Disciplina: Cálculo Diferencial e Integral IV

Gabarito da P2 Unificada

Unidades: Escola Politécnica e Escola de Química

Data: 28/06/2011

1. (2.5 p.) Encontre os autovalores e autofunções do problema de valores de contorno dado

$$y'' + \lambda y = 0, \quad y(0) = 0, \quad y'(\pi) = 0. \quad (1)$$

Descreva todos os casos envolvidos no discriminante da equação característica associada à equação diferencial (1).

Resposta: A equação característica correspondente $r^2 + \lambda = 0$ tem as raízes $r_1 = \sqrt{-\lambda}$ e $r_2 = -\sqrt{-\lambda}$. Assim consideramos os seguintes tres casos:

- a) $\lambda < 0$: $r_1 = \sqrt{|\lambda|}$, $r_2 = -\sqrt{|\lambda|}$ raízes da equação característica reais e distintas. A solução geral é dada por

$$y(x) = A \cosh(\sqrt{|\lambda|x}) + B \sinh(\sqrt{|\lambda|x}).$$

Como

$$y'(x) = A\sqrt{|\lambda|} \sinh(\sqrt{|\lambda|x}) + B\sqrt{|\lambda|} \cosh(\sqrt{|\lambda|x}),$$

considerando as condições de contorno, nos temos

$$0 = y(0) = A \cdot 1 + B \cdot 0 \quad \Rightarrow \quad A = 0$$

$$0 = y'(\pi) = B\sqrt{|\lambda|} \cosh(\sqrt{|\lambda|\pi}).$$

Então, como $\sqrt{|\lambda|} \cosh(\sqrt{|\lambda|\pi}) \neq 0$ temos $B = 0$. Portanto, a única solução possível quando $\lambda < 0$ é a solução trivial $y(x) = 0$. Concluimos que se $\lambda < 0$ não temos autovalores, já que a única solução é a trivial.

- b) $\lambda = 0$: $r_1 = r_2 = 0$ raízes da equação característica reais iguais. A solução geral é dada por $y(x) = Ax + B$. Como $y'(x) = A$, aplicando as restrições no contorno $0 = y(0) = B$ e $0 = y'(\pi) = A$ obtemos que $A = B = 0$. A única solução possível quando $\lambda = 0$ é a solução trivial $y(x) = 0$. Concluimos daí que $\lambda = 0$ não é autovalor deste problema.

- c) $\lambda > 0$: $r_1 = i\sqrt{|\lambda|}$, $r_2 = -i\sqrt{|\lambda|}$ raízes da equação característica são complexos conjugados. Seja $\gamma = \sqrt{|\lambda|} > 0$. A solução geral é dada por

$$y(x) = A \sen(\gamma x) + B \cos(\gamma x).$$

Assim $y'(x) = \gamma A \cos(\gamma x) - \gamma B \sen(\gamma x)$. Aplicando a primeira restrição no contorno $0 = y(0) = B$ obtemos $B = 0$. Portanto a solução se torna $y(x) = A \sen(\gamma x)$. Além disso temos $0 = y'(\pi) = \gamma A \cos(\gamma\pi)$. Isto implica que ou $A = 0$ (que não nos interessa pois fornece solução trivial) ou $\cos(\gamma\pi) = 0$. Então, como $\gamma > 0$, concluimos que $\gamma\pi = n\pi/2$, com $n = 1, 3, 5, \dots$, e concluimos daí que $\lambda = \gamma^2 = \left(\frac{2k-1}{2}\right)^2$, $k \geq 1$. Daí temos que os autovalores correspondentes a $\lambda > 0$ são da forma $\lambda_k = \left(\frac{2k-1}{2}\right)^2$, com $k \geq 1$, e suas autofunções correspondentes serão $y_k(x) = \sen\left(\frac{2k-1}{2}x\right)$.

Em resumo, obtivemos que as auto-valores e auto-funções da EDO são dadas por $\lambda_k = \left(\frac{2k-1}{2}\right)^2$ e $y_k(x) = \sen\left(\frac{2k-1}{2}x\right)$, $k \geq 1$.

2. (2.5 p.) Seja $f(x) = \text{sen } x$, $0 \leq x \leq \pi$. Considere a função

$$g(x) = \begin{cases} f(2\pi - x), & \text{se } \pi < x < 2\pi, \\ f(x), & \text{se } 0 \leq x \leq \pi. \end{cases} \quad (2)$$

- a) (1.5 p.) Ache a série de Fourier da extensão ímpar $\tilde{g}_i(x)$ de $g(x)$ definida em (2) suponha que $\tilde{g}_i(x + 4\pi) = \tilde{g}_i(x)$ para todo $x \in \mathbb{R}$.
 b) (1.0 p.) Esboçe o gráfico da série obtida no item 2a no intervalo $[-2\pi, 2\pi]$.

Resposta: a) Observamos que

$$g(x) = \begin{cases} \text{sen } x & \text{se } 0 \leq x \leq \pi \\ \text{sen}(2\pi - x) & \text{se } \pi < x < 2\pi \end{cases} = \begin{cases} \text{sen } x & \text{se } 0 \leq x \leq \pi \\ -\text{sen } x & \text{se } \pi < x < 2\pi \end{cases}$$

Para que \tilde{g}_i satisfaça as condições exigidas, ela tem de ser

$$\tilde{g}_i(x) = \begin{cases} -g(-x) & \text{se } -2\pi < x < 0 \\ g(x) & \text{se } 0 < x < 2\pi \\ 0 & \text{se } x = 0 \text{ ou } x = 2\pi, \end{cases}$$

supondo também que $\tilde{g}_i(x + 4\pi) = \tilde{g}_i(x)$ para todo $x \in \mathbb{R}$.

Como $-\pi \leq x < 0$ implica $0 < -x \leq \pi$ e para tal x temos $\tilde{g}_i(x) = -g(-x) = -\text{sen}(-x) = \text{sen } x$. Análogo $-2\pi < x < -\pi$ implica $\pi < -x < 2\pi$ e para tal x temos $\tilde{g}_i(x) = -g(-x) = -(-\text{sen}(-x)) = -\text{sen } x$. Então

$$\tilde{g}_i(x) = \begin{cases} -\text{sen } x & \text{se } -2\pi < x < -\pi \\ \text{sen } x & \text{se } -\pi \leq x < 0 \\ \text{sen } x & \text{se } 0 \leq x \leq \pi \\ -\text{sen } x & \text{se } \pi < x < 2\pi \\ 0 & \text{se } x = 2\pi \end{cases}$$

e $\tilde{g}_i(x + 4\pi) = \tilde{g}_i(x)$ para todo $x \in \mathbb{R}$. Assim a série de Fourier dela é dada por

$$S(x; \tilde{g}_i) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \text{sen } \frac{n\pi x}{2\pi} = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \text{sen } \frac{nx}{2},$$

onde

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{2}{2\pi} \int_0^{2\pi} \tilde{g}_i(x) \text{sen } \frac{nx}{2} dx = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \tilde{g}_i(x) \text{sen } \frac{nx}{2} dx \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \text{sen } x \text{sen } \frac{nx}{2} dx - \frac{1}{\pi} \int_{\pi}^{2\pi} \text{sen } x \text{sen } \frac{nx}{2} dx \end{aligned}$$

Com $y = 2\pi - x$ temos $dy = -dx$ e podemos escrever

$$\int_{\pi}^{2\pi} \text{sen } x \text{sen } \frac{nx}{2} dx = - \int_{\pi}^0 \text{sen}(2\pi - y) \text{sen}\left(\frac{n}{2}(2\pi - y)\right) dy = \int_0^{\pi} \text{sen}(2\pi - y) \text{sen}\left(\frac{n}{2}(2\pi - y)\right) dy.$$

Como

$$\begin{aligned} \text{sen}(2\pi - y) &= -\text{sen } y \\ \text{sen}\left(\frac{n}{2}(2\pi - y)\right) &= \text{sen}(n\pi - \frac{ny}{2}) = \text{sen } n\pi \cos \frac{ny}{2} - \cos n\pi \text{sen } \frac{ny}{2} = (-1)^{n+1} \text{sen } \frac{ny}{2} \end{aligned}$$

concluimos que

$$-\frac{1}{\pi} \int_{\pi}^{2\pi} \text{sen } x \text{sen } \frac{nx}{2} dx = (-1)^{n+1} \int_0^{\pi} \text{sen } y \text{sen } \frac{ny}{2} dy = -(-1)^n \int_0^{\pi} \text{sen } y \text{sen } \frac{ny}{2} dy$$

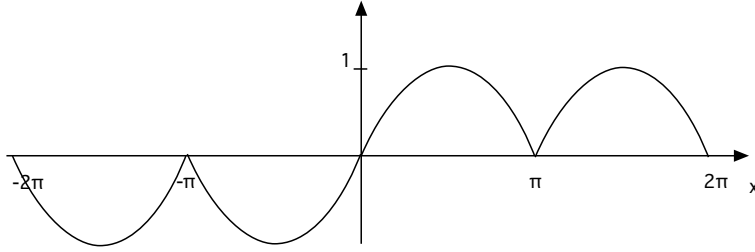


Figura 1: Gráfico da série de Fourier $S(x; \tilde{g}_i)$

e assim

$$b_n = \frac{1 - (-1)^n}{\pi} \int_0^\pi \sin x \sin \frac{nx}{2} dx.$$

Como $\sin x \sin \frac{nx}{2} = \frac{1}{2}(\cos(x(1 - \frac{n}{2})) - \cos(x(1 + \frac{n}{2})))$ temos

$$b_n = \frac{1 - (-1)^n}{2\pi} \int_0^\pi \left(\cos(x(1 - \frac{n}{2})) - \cos(x(1 + \frac{n}{2})) \right) dx$$

Calculamos então que para $n = 2k$ par, $k \geq 1$, temos $b_{2k} = 0$. Como para $n \neq 2$ temos

$$\int_0^\pi \cos(x(1 - \frac{n}{2})) dx = \frac{1}{1 - \frac{n}{2}} \sin(1 - \frac{n}{2})x \Big|_0^\pi = \frac{2}{2 - n} \sin(1 - \frac{n}{2})\pi = \frac{2}{n - 2} \sin(\frac{n - 2}{2})\pi,$$

$$\int_0^\pi \cos(x(1 + \frac{n}{2})) dx = \frac{1}{1 + \frac{n}{2}} \sin(1 + \frac{n}{2})x \Big|_0^\pi = \frac{2}{2 + n} \sin(1 + \frac{n}{2})\pi = \frac{2}{2 + n} \sin(\frac{n + 2}{2})\pi.$$

Para $n = 2k - 1$ ímpar, $k \geq 1$, calculamos

$$b_{2k-1} = \frac{2}{(2k-3)\pi} \sin \frac{(2k-3)\pi}{2} - \frac{2}{(2k+1)\pi} \sin \frac{(2k+1)\pi}{2}$$

Assim, a série de Fourier é dada por

$$S(x, \tilde{g}_i) = \sum_{k=1}^{\infty} b_{2k-1} \sin \frac{(2k-1)x}{2}.$$

b) Note que a extensão $\tilde{g}_i(x)$ é seccionalmente continua em todos os pontos em $[-2\pi, 2\pi]$, pois a função $\sin x$ é continua em $[0, \pi]$ e temos somente finitos pontos de descontinuidade. Analogamente, $\tilde{g}'_i(x)$ é seccionalmente continua em $[-2\pi, 2\pi]$. Pelo teorema de convergencia concluímos que para todo $x \in \mathbb{R}$

$$S(x; \tilde{g}_i) = \frac{\tilde{g}_i(x+) + \tilde{g}_i(x-)}{2}$$

Pelo continuidade, se $-2\pi < x < -\pi$ ou $-\pi < x < 0$ temos $\tilde{g}_i(x+) = \tilde{g}_i(x-)$ e portanto $S(x; \tilde{g}_i) = -\sin x$ ou $\sin x$. Analogamente, se $0 < x < \pi$ ou $\pi < x < 2\pi$ temos $\tilde{g}_i(x+) = \tilde{g}_i(x-)$ e portanto $S(x; \tilde{g}_i) = \sin x$ ou $-\sin x$. Temos também $\tilde{g}_i(-2\pi-) = 0 = \tilde{g}_i(-2\pi+)$, $\tilde{g}_i(-\pi-) = 0 = \tilde{g}_i(-\pi+)$, $\tilde{g}_i(\pi-) = 0 = \tilde{g}_i(\pi+)$ e $\tilde{g}_i(2\pi-) = 0 = \tilde{g}_i(2\pi+)$ e, portanto, $S(x; \tilde{g}_i) = 0$ em todos esses pontos. Ver (Figura 1)

3. (2.5 p.) Encontre a solução da equação do calor $\alpha^2 u_{xx} = u_t$, $0 < x < L$, $t > 0$, que satisfaz o conjunto dado de condições de contorno e temperatura inicial

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

Resposta: Aplicando a técnica de separação de variáveis, vamos supor que a solução seja da forma $u(x, t) = X(x)T(t)$. Então, pelo equação de calor, temos $\alpha^2 X''T = XT'$. Rearranjando os termos obtemos $\frac{X''}{X} = \frac{1}{\alpha^2} \frac{T'}{T} = -\lambda$, onde $\lambda \in \mathbb{R}$, pois o primeiro termo dessa equação só depende de x , o segundo só depende de t e como desejamos que sejam iguais para todo $x \in (0, L)$ e $t > 0$ concluímos que independente de x e t e, portanto, são uma constante.

Assim as equações diferenciais ordinárias nas variáveis x e t associadas são da forma

$$X''(x) + \lambda X(x) = 0, \quad T'(t) + \alpha^2 \lambda T(t) = 0. \quad (3)$$

Das condições de contorno temos que $X(0)T(t) = 0$ e $X'(L)T(t) = 0$ para todo $t > 0$. Como não nos interessam soluções nulas, temos que $X(0) = X'(L) = 0$.

Resolvendo primeiro o problema

$$\begin{cases} X'' + \lambda X = 0, \\ X(0) = X'(L) = 0 \end{cases} \quad (4)$$

Como no questão 1 concluímos que os auto-valores e as auto-soluções são

$$\lambda_k = \left(\frac{(2k-1)\pi}{2L} \right)^2 \quad \text{e} \quad X_k(x) = \text{sen} \frac{(2k-1)\pi x}{2L}, \quad k \geq 1.$$

Assim, a solução correspondente da equação (3) em t é dada por $T_k(t) = e^{-(\alpha \frac{(2k-1)\pi}{2L})^2 t}$, $k \geq 1$.

Assim, obtemos as soluções fundamentais

$$u_k(x, t) = X_k(x)T_k(t) = e^{-(\alpha \frac{(2k-1)\pi}{2L})^2 t} \text{sen} \frac{(2k-1)\pi x}{2L}, \quad k \geq 1.$$

A série de funções que é candidata a solução é da forma

$$u(x, y) = \sum_{n=1,3,5,\dots} c_n e^{-(\alpha \frac{n\pi}{2L})^2 t} \text{sen} \frac{n\pi x}{2L}.$$

Analisando a condição inicial para determinar os coeficientes c_n , temos

$$x = u(x, 0) = \sum_{n=1,3,5,\dots} c_n \text{sen} \frac{n\pi x}{2L}, \quad 0 < x < L. \quad (5)$$

Note que somente os coeficientes ímpares são não nulos e, portanto, necessitamos considerar a seguinte extensão da função $f(x) = x$ para determinar os coeficientes. Vamos então considerar uma extensão ímpar e $4L$ -periódica $\tilde{f}_i(x)$ da função da seguinte maneira:

$$\tilde{f}_i(x) = \begin{cases} f(x) & \text{se } 0 < x \leq L \\ f(2L-x) & \text{se } L < x < 2L \\ -f(-x) & \text{se } -L \leq x < 0 \\ -f(2L+x) & \text{se } -2L < x < -L \\ 0 & \text{se } x = 0 \text{ ou } x = 2L \end{cases} = \begin{cases} x & \text{se } 0 \leq x \leq L \\ 2L-x & \text{se } L < x \leq 2L \\ x & \text{se } -L \leq x < 0 \\ -2L-x & \text{se } -2L < x < -L \end{cases}$$

supondo também que $\tilde{f}_i(x+4L) = \tilde{f}_i(x)$ para todo $x \in \mathbb{R}$.

Observamos que a série de Fourier de $\tilde{f}_i(x)$ e dada por

$$S(x; \tilde{f}_i(x)) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n \text{sen} \frac{n\pi x}{2L}, \quad \text{onde} \quad C_n = \frac{2}{2L} \int_0^{2L} \tilde{f}_i(x) \text{sen} \frac{n\pi x}{2L} dx.$$

Com a representação de $\tilde{f}_i(x)$ em cima temos então

$$C_n = \frac{1}{L} \left(\int_0^L f(x) \text{sen} \frac{n\pi x}{2L} dx + \int_L^{2L} f(2L-x) \text{sen} \frac{n\pi x}{2L} dx \right).$$

Com $y = 2L - x$ temos $dy = -dx$ e

$$\operatorname{sen} \frac{n\pi(2L - y)}{2L} = \operatorname{sen} \left(n\pi - \frac{n\pi y}{2L} \right) = -\operatorname{sen} \left(\frac{n\pi y}{2L} - n\pi \right)$$

e podemos então escrever

$$\int_L^{2L} f(2L - x) \operatorname{sen} \frac{n\pi x}{2L} dx = -\int_0^L f(y) \operatorname{sen} \left(\frac{n\pi y}{2L} - n\pi \right) dy = \begin{cases} -\int_0^L f(y) \operatorname{sen} \frac{n\pi y}{2L} dy & \text{se } n \text{ par} \\ \int_0^L f(y) \operatorname{sen} \frac{n\pi y}{2L} dy & \text{se } n \text{ ímpar} \end{cases}$$

Concluimos que os coeficientes C_n são determinados pelo

$$C_n = \begin{cases} 0 & \text{se } n \text{ par} \\ \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \operatorname{sen} \frac{n\pi x}{2L} dx & \text{se } n \text{ ímpar} \end{cases}$$

Com integração por partes, para n ímpar calculamos

$$\frac{2}{L} \int_0^L f(x) \operatorname{sen} \frac{n\pi x}{2L} dx = \frac{2}{L} \int_0^L x \operatorname{sen} \frac{n\pi x}{2L} dx = \left(\frac{2L}{n\pi} \right)^2 \operatorname{sen} \frac{n\pi}{2} = \left(\frac{2L}{n\pi} \right)^2 (-1)^{n+1}$$

e assim

$$C_n = \begin{cases} 0 & \text{se } n \text{ par} \\ \left(\frac{2L}{n\pi} \right)^2 (-1)^{n+1} & \text{se } n \text{ ímpar} \end{cases}.$$

Como as funções \tilde{f}_i e \tilde{f}'_i são seccionalmente contínuas, podemos aplicar o teorema de convergência de Fourier. Como \tilde{f}_i é contínua podemos concluir que $S(x; \tilde{f}_i) = \tilde{f}_i(x)$ para todo x . Como $\tilde{f}_i(x)$ é uma extensão da função $f(x) = x$, temos em particular $x = \tilde{f}_i(x) = S(x; \tilde{f}_i)$ se $0 < x < L$. Temos então

$$x = \sum_{n=1,3,5,\dots} \left(\frac{2L}{n\pi} \right)^2 (-1)^{n+1} \operatorname{sen} \frac{n\pi x}{2L}, \quad 0 < x < L.$$

Comparando com (5) concluímos que $c_n = \left(\frac{2L}{n\pi} \right)^2 (-1)^{n+1}$ e chegamos a solução

$$u(x, y) = \left(\frac{2L}{\pi} \right)^2 \sum_{n=1,3,5,\dots} \frac{(-1)^{n+1}}{n^2} e^{-(\alpha \frac{n\pi}{2L})^2 t} \operatorname{sen} \frac{n\pi x}{2L}.$$

4. (2.5 p.) Encontre a solução $u(x, y)$ da equação de Laplace $u_{xx} + u_{yy} = 0$ na faixa semi-infinita $R = (0, \infty) \times (0, b)$, que satisfaz as condições de contorno

$$\begin{cases} u(x, 0) = u(x, b) = 0, & x > 0, \\ u(0, y) = 100, & 0 < y < b. \end{cases}$$

Suponha que $u(x, y)$ é limitada quando $x \rightarrow \infty$.

Resposta: Aplicando a técnica de separação de variáveis, vamos supor que a solução da equação de Laplace seja da forma $u(x, y) = X(x)Y(y)$. A equação de Laplace fornece $X''Y = -XY''$. Rearranjando os termos obtemos $\frac{X''}{X} = -\frac{Y''}{Y} = \lambda$, onde $\lambda \in \mathbb{R}$, pois o primeiro termo dessa equação só depende de x , o segundo só depende de y e como desejamos que sejam iguais para todo $x > 0$ e $y \in (0, b)$ concluímos que independente de x e y e, portanto, são uma constante.

Assim as equações diferenciais ordinárias nas variáveis x e y são da forma

$$X''(x) - \lambda X(x) = 0, \quad Y''(y) + \lambda Y(y) = 0.$$

Das condições de contorno temos que $X(x)Y(0) = 0$ e $X(x)Y(b) = 0$ para todo $x > 0$. Como não nos interessam soluções nulas, temos que $Y(0) = Y(b) = 0$.

Resolvendo primeiro o problema

$$\begin{cases} Y'' + \lambda Y = 0, \\ Y(0) = Y(b) = 0 \end{cases}, \quad (6)$$

consideramos a equação característica $r^2 + \lambda = 0$ e as raízes dela. Devemos estudar os casos $\lambda < 0$, $\lambda = 0$ e $\lambda > 0$.

- a) $\lambda < 0$: raízes da equação característica reais e distintas $r_1 = \sqrt{|\lambda|}$, $r_2 = -\sqrt{|\lambda|}$.
Então a solução geral é dada por $Y(y) = A \cosh(\sqrt{|\lambda|}y) + B \sinh(\sqrt{|\lambda|}y)$. Considerando a condição de contorno, nos temos $0 = Y(0) = A$ e portanto a solução se torna $Y(y) = B \sinh(\sqrt{|\lambda|}y)$. Considerando a outra condição de contorno, nos temos $0 = Y(b) = B \sinh(\sqrt{|\lambda|}b)$. Como $\lambda \neq 0$ e $b \neq 0$ temos $\sinh(\sqrt{|\lambda|}b) \neq 0$ e portanto $B = 0$. Portanto, a única solução possível quando $\lambda < 0$ é a solução trivial $Y(y) = 0$.
- b) $\lambda = 0$: raízes da equação característica reais iguais $r_1 = r_2 = 0$. A solução geral é dada por $Y(y) = Ay + B$. Como $0 = Y(0) = B$ e $0 = Y(b) = Ab + B$ obtemos que $A = B = 0$. A única solução possível quando $\lambda = 0$ é a solução trivial $Y(y) = 0$.
- c) $\lambda > 0$: raízes da equação característica são complexos conjugados $r_1 = i\sqrt{|\lambda|}$, $r_2 = -i\sqrt{|\lambda|}$. Seja $\gamma = \sqrt{|\lambda|} > 0$. A solução geral é dada por

$$Y(y) = A \sen(\gamma y) + B \cos(\gamma y).$$

Aplicando a primeira restrição no contorno $0 = Y(0) = B$ obtemos $B = 0$. Portanto a solução se torna $Y(y) = A \sen(\gamma y)$. Além disso temos $0 = Y(b) = \gamma A \sen(\gamma b)$. Isto implica que ou $A = 0$ ou $\sen(\gamma b) = 0$. Então, como $\gamma > 0$ e $b > 0$, concluímos que $\gamma b = n\pi$, com $n \geq 1$, e concluímos daí que $\lambda = \gamma^2 = \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2$, $n \geq 1$. Daí temos que os autovalores correspondentes a $\lambda > 0$ são da forma $\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2$, com $n \geq 1$, e suas autofunções correspondentes serão $Y_k(y) = \sen\left(\frac{n\pi}{b}y\right)$.

Em resumo, concluímos que as auto-valores e as auto-soluções de (6) são

$$\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 \quad \text{e} \quad Y_n(y) = \sen \frac{n\pi y}{b}, \quad n \geq 1.$$

Com estes auto-valores podemos usar a EDO em x para obter as soluções correspondentes $X_n(x)$. Temos, então, que

$$X_n''(x) - \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 X_n(x) = 0, \quad x > 0.$$

Considerando a equação característica $r^2 - (n\pi/b)^2 = 0$ com raízes $r_{1,2} = \pm \frac{n\pi}{b}$, temos que a solução geral é dada por

$$X_n(x) = C e^{\frac{n\pi}{b}x} + D e^{-\frac{n\pi}{b}x}.$$

A condição que cada solução $u(x, y) = X(x)Y(y) \rightarrow 0$ quando $x \rightarrow \infty$, implica que $C = 0$ pois $e^{\frac{n\pi x}{b}} \sen \frac{n\pi y}{b} \rightarrow \infty$ quando $x \rightarrow \infty$. Então a solução se torna

$$X_n(x) = e^{-\frac{n\pi x}{b}}, \quad n \geq 1.$$

Assim, obtemos as soluções fundamentais

$$u_n(x, y) = X_n(x)Y_n(y) = e^{-\frac{n\pi x}{b}} \sen \frac{n\pi y}{b}, \quad n \geq 1.$$

A série de funções que é candidata a solução é da forma

$$u(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{-\frac{n\pi x}{b}} \operatorname{sen} \frac{n\pi y}{b}.$$

Analisando a condição inicial para determinar os coeficientes c_n , temos

$$100 = u(0, y) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \operatorname{sen} \frac{n\pi y}{b}, \quad 0 < y < b.$$

Concluimos que os coeficientes são determinados pelo

$$c_n = \frac{200}{b} \int_0^b \operatorname{sen} \frac{n\pi y}{b} dy = \frac{200}{n\pi} (1 - \cos(n\pi)) = \begin{cases} 0 & n \text{ par} \\ \frac{400}{n\pi} & n \text{ ímpar} \end{cases}$$

Finalmente, chegamos a solução

$$u(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{400}{(2k-1)\pi} e^{-(2k-1)\pi x/b} \operatorname{sen} \frac{(2k-1)\pi y}{b}.$$

Professores: Carlos Ferraris, Katrin Gelfert, I Shih, Pedro Gamboa, Xavier Carvajal.