



11. Séries de Fourier

11.1 Definições e fatos úteis

Seja expressão formal:

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos nx + b_n \sin nx) \quad (11.1)$$

Questões:

- 1) Como achar a_n e b_n ?
- 2) Dada f , quando é possível escrever-la da forma (11.1)?
- 3) Qual é tipo da convergência da (11.1)?

Fatos úteis:

- I. a) Seja f uma função par ($f(x) = f(-x)$), logo

$$\int_{-L}^L f(x) dx = 2 \int_0^L f(x) dx.$$

- b) Seja f uma função ímpar ($f(x) = -f(-x)$), logo

$$\int_{-L}^L f(x) dx = 0.$$

- II. a) Portanto, como $\cos(nx) \cdot \sin(mx)$ é ímpar, temos

$$\int_{-L}^L \cos(nx) \cdot \sin(mx) dx = 0.$$

b)

$$\begin{aligned}
\int_{-L}^L \cos(nx) \cdot \cos(mx) dx &= \left\{ \cos(mx) \cdot \cos(nx) = \frac{1}{2} [\cos((m+n)x) + \cos((n-m)x)] \right\} = \\
&= \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \cos((m+n)x) dx + \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \cos((n-m)x) dx = \\
&= \frac{1}{2} \frac{\sin((m+n)x)}{n+m} \Big|_{-\pi}^{\pi} + \begin{cases} \frac{1}{2} \frac{\sin((m-n)x)}{n-m} \Big|_{-\pi}^{\pi}, & m \neq n, \\ \frac{1}{2}x \Big|_{-\pi}^{\pi}, & m = n, \end{cases} = \\
&= 0 + \begin{cases} 0, & m \neq n, \\ \frac{1}{2}(\pi + \pi) = \pi, & m = n. \end{cases}
\end{aligned}$$

c)

$$\begin{aligned}
\int_{-L}^L \sin(nx) \cdot \sin(mx) dx &= \left\{ \sin(mx) \cdot \sin(nx) = \frac{1}{2} [\cos((m-n)x) - \cos((m+n)x)] \right\} = \\
&= \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \cos((m-n)x) dx - \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \cos((m+n)x) dx = \\
&= -\frac{1}{2} \frac{\sin((m+n)x)}{n+m} \Big|_{-\pi}^{\pi} + \begin{cases} \frac{1}{2} \frac{\sin((m-n)x)}{n-m} \Big|_{-\pi}^{\pi}, & m \neq n, \\ \frac{1}{2}x \Big|_{-\pi}^{\pi}, & m = n, \end{cases} = \\
&= 0 + \begin{cases} 0, & m \neq n, \\ \pi, & m = n. \end{cases}
\end{aligned}$$

Resposta a Questão 1)

Achamos a_n e b_n supondo que podemos integrar termo a termo em (11.1).

$$\begin{aligned}
\int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx &= \int_{-\pi}^{\pi} \left[\frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(nx) + b_n \sin(mx) \right] dx = \\
&= \frac{a_0}{2} \Big|_{-\pi}^{\pi} + \sum_{n=1}^{\infty} \int_{-\pi}^{\pi} a_n \cos(nx) dx + \sum_{n=1}^{\infty} \int_{-\pi}^{\pi} b_n \sin(nx) dx = \\
&= \frac{a_0}{2} (\pi + \pi) + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \frac{\sin(nx)}{n} \Big|_{-\pi}^{\pi} + 0 \\
&= a_0 \pi.
\end{aligned}$$

Portanto

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx.$$

Agora

$$\begin{aligned}
 \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(mx) dx &= \int_{-\pi}^{\pi} \left[\frac{a_0}{2} \cos(mx) + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(nx) \cos(mx) + b_n \sin(mx) \cos(mx) \right] dx = \\
 &= \frac{a_0}{2} \cos(mx) dx + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \int_{-\pi}^{\pi} \cos(nx) \cos(mx) dx + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \int_{-\pi}^{\pi} \sin(nx) \cos(mx) dx = \\
 &= 0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \int_{-\pi}^{\pi} \cos(nx) \cos(mx) dx + 0 \stackrel{II.b)}{=} a_m \cdot \pi.
 \end{aligned}$$

Portanto

$$a_m = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(mx) dx.$$

Semelhante

$$b_m = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(mx) dx.$$

Definição 11.1.1 Seja $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{R}$ uma função. A *série de Fourier* de f é definida por

$$S[f] = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx)],$$

onde

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx, \quad a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx, \quad b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(nx) dx$$



1) Se f é par, temos

$$S[f] = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(nx).$$

De fato, $b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(nx) dx = 0$, pois neste caso $f(x) \sin(nx)$ é ímpar.

2) Se f é ímpar, temos

$$S[f] = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin(nx).$$

De fato, $a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx = 0$, pois neste caso $f(x) \cos(nx)$ é ímpar.



Podemos introduzir a série de Fourier para a função f definida no intervalo arbitrário simétrico $[-L, L]$. Definimos $g(x) = f(\frac{Lx}{\pi})$, logo a função $g(x)$ está definida no

intervalo $[-\pi, \pi]$. Portanto

$$\begin{aligned} a_0 &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(x) dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f\left(\frac{Lx}{\pi}\right) dx = \left\{ \begin{array}{l} y = \frac{Lx}{\pi}, \\ x = \frac{y\pi}{L}, \\ dy = \frac{\pi}{L} dx \end{array} \right\} = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-L}^L f(y) \cdot \frac{\pi}{L} dy = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(y) dy. \end{aligned}$$

Similarmente

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(x) \cos(nx) dx = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(y) \cos \frac{\pi ny}{L} dy$$

e

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(x) \sin(nx) dx = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(y) \sin \frac{\pi ny}{L} dy.$$

assim,

$$S[g(x)] = S[f(y)] = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \cos \frac{\pi ny}{L} + b_n \sin \frac{\pi ny}{L} \right].$$

Última soma é dita a soma de Fourier da função f definida no intervalo $[-L, L]$.

11.2 Aplicação das séries de Fourier

Seja uma barra sólida (veja Figura 11.1) condutora de calor. Seja $u(x, t)$ temperatura da barra no ponto x no momento de tempo t . Então a equação do calor é

$$\alpha^2 u_{xx} = u_t, \quad 0 < x < L, \quad t > 0, \quad (11.2)$$

onde $\alpha \equiv \text{const}$ é difusividade térmica.

Suponha que a solução da equação (11.2) satisfaz as condições

$$u(x, 0) = f(x), \quad 0 \leq x \leq L, \quad (11.3)$$

$$u(0, t) = u(L, t) = 0, \quad t > 0. \quad (11.4)$$

Hipótese: Suponha que $u(x, t) = X(x)T(t)$, ou seja $u(x, t)$ admite separação das variáveis. Assim,

$$u_{xx} = X''(x)T(t), \quad u_t = T'(t)X(x).$$

Então, equação (11.2) implica que

$$\alpha^2 X''T = XT' \iff \frac{X''}{X} = \frac{1}{\alpha^2} \frac{T'}{T}.$$

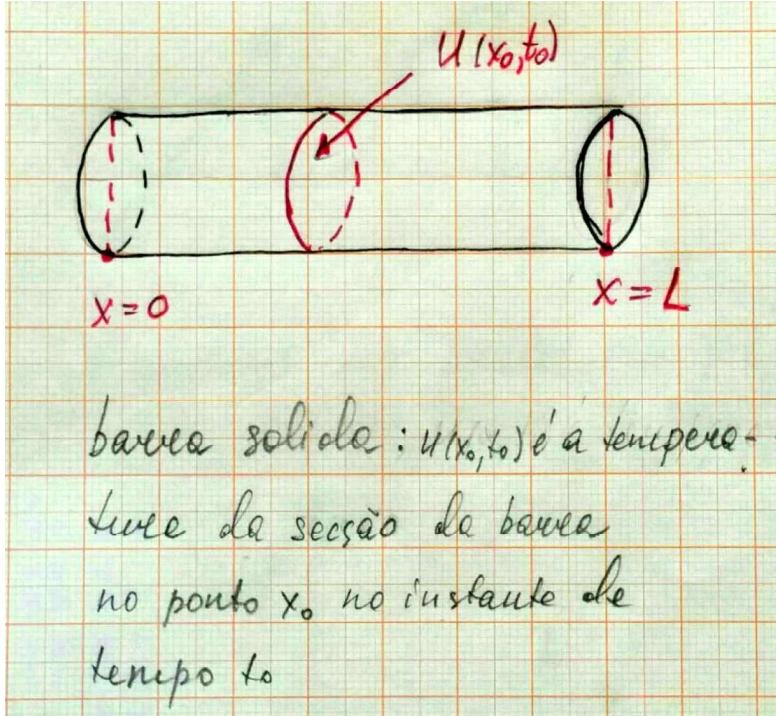


Figure 11.1: Interpretação física da equação de calor

O termo $\frac{X''}{X}$ depende apenas de x e o termo $\frac{1}{\alpha^2} \frac{T'}{T}$ depende apenas de t . Assim eles são iguais a uma constante denotada por $-\lambda$. Portanto

$$\begin{cases} X'' + \lambda X = 0 \\ T' + \alpha^2 \lambda T = 0 \end{cases} \quad (11.5)$$

1) A equação $X'' + \lambda X = 0$ tem solução geral

$$X = c_1 \cos(\sqrt{\lambda}x) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}x).$$

Então (11.4) implica que

$$\begin{cases} u(0, t) = X(0)T(t) = 0 \\ u(L, t) = X(L)T(t) = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} X(0) = 0 \\ X(L) = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} X(0) = c_1 = 0 \\ X(L) = c_2 \sin(\sqrt{\lambda}L) = 0 \end{cases}$$

Logo $\sqrt{\lambda}L = \pi \cdot n$. Como $n \geq 1$, obtemos

$$\lambda = \left(\frac{\pi \cdot n}{L} \right)^2$$

ou

$$X_n(x) = d_n \sin \frac{\pi n x}{L},$$

onde d_n é uma constante.

2) O sistema (11.5) implica

$$T' + \left(\frac{\pi \cdot n \cdot \alpha}{L}\right)^2 T = 0,$$

ou seja

$$T_n = f_n \cdot e^{-\left(\frac{\pi n \alpha}{L}\right)^2 t},$$

onde f_n é uma constante. Portanto obtemos as soluções fundamentais

$$u_n(x, t) = e^{-\left(\frac{\pi n \alpha}{L}\right)^2 t} \cdot \sin \frac{\pi n x}{L}.$$

Agora devemos satisfazer condição (11.3): $u(x, 0) = f(x)$, $0 \leq x \leq L$.

A solução geral da (11.2) tem forma

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{-\left(\frac{\pi n \alpha}{L}\right)^2 t} \cdot \sin \frac{\pi n x}{L}.$$

Pelo (11.3) temos que

$$u(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \sin \frac{\pi n x}{L} = f(x).$$

Portanto

$$c_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \sin \frac{\pi n x}{L} dx.$$

Obs Seja $\alpha^2 u_{xx} = u_t$, com

$$u_x(0, t) = u_x(L, t) = 0, \quad t > 0.$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad 0 \leq x \leq L.$$

Assim,

$$u(x, t) = \frac{c_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{-\left(\frac{\pi n}{L}\right)^2 t} \cdot \sin \frac{\pi n x}{L},$$

onde

$$c_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos \frac{\pi n x}{L} dx, \quad c_0 = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) dx.$$

Obs Seja equação de onda $a^2 u_{xx} = u_{tt}$ (veja Figura 11.2). Suponha que a solução satisfaz as condições

$$u(0, t) = u(L, t) = 0, \quad t \geq 0,$$

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

$$u_t(x, 0) = 0, \quad 0 \leq x \leq L.$$

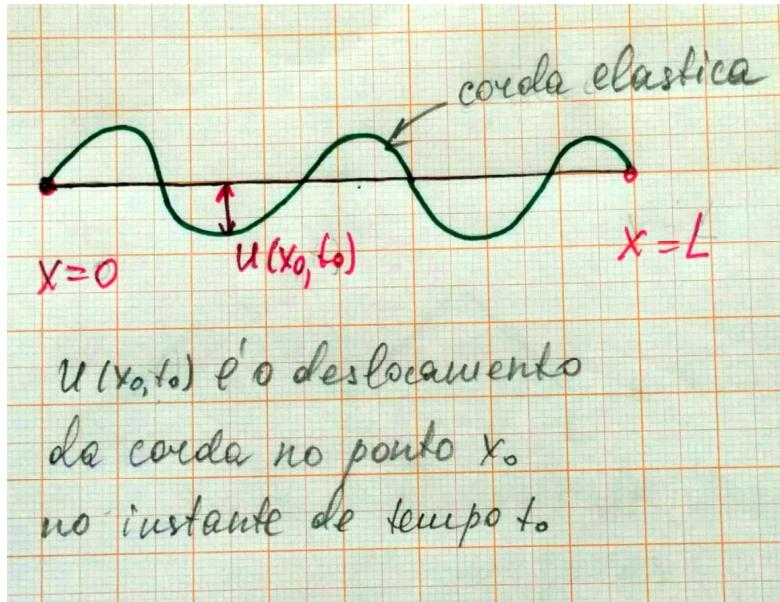


Figure 11.2: Interpretação física da equação de onda

Supondo $u(x,t) = X(x)T(t)$, obtemos

$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n u_n(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \sin \frac{\pi n x}{L} \cos \frac{\pi n a t}{L},$$

onde

$$c_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \sin \frac{\pi n x}{L} dx.$$