Análise de Fourier

Comunicações I

Thadeu L. B. Dias

UFRJ

ToC

1. Introdução

Funções periódicas

Série de Fourier

Forma complexa da transformada de Fourier

Intro

Funções Periódicas

Funções periódicas $\mathbb{R} \to \mathbb{R}$ são definidas pela seguinte propriedade:

$$\forall x \in \mathbb{R}, \exists T > 0 \ni f(x) = f(x+T). \tag{1}$$

Para uma função periódica, se T é um período, então kT para $k \in \mathbb{N}^*$ também é um período (transitividade).

Se T_0 é o menor período para uma função, ele é chamado de *período* fundamental;

Propriedades de funções periódicas

Considere \mathcal{P}_T o conjunto de funções periódicas com período T. Então, para $f,g\in\mathcal{P}_T$,

$$h: t \mapsto \alpha f(t) + \beta g(t) \in \mathcal{P}_T,$$
 (2)

para $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$.

Além disso, para qualquer $\tau \in \mathbb{R}$,

$$h: t \mapsto f(t+\tau) \in \mathcal{P}_T.$$
 (3)

Função constante

A função constante

$$f(t) = c,$$

para $c\in\mathbb{R}$ também é periódica, contudo seu período fundamental não é definido. Por outro lado, $\forall T\in\mathbb{R}^+$, T é um período de f.

Série de Fourier

Se $f(t) \in \mathcal{P}_T$ é integrável e contínua por partes, então ela admite uma representação da seguinte forma:

$$f(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos\left(\frac{2\pi}{T}nt\right) + b_n \sin\left(\frac{2\pi}{T}nt\right), \tag{4}$$

onde a_n e b_n são os coeficientes da série de Fourier.

Equações diferenciais

A motivação original por trás da série de Fourier é a resolução de equações diferenciais. Suponha que se queira determinar a solução para a seguinte EDO:

$$3\dot{y}(t) + 2y(t) = 5\cos(3t).$$

Assumindo que a solução é periódica com período $T=2\pi$, então

$$y(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(nt) + b_n \sin(nt),$$
 (5)

е

$$\dot{y}(t) = \sum_{n=1} -a_n n \sin(nt) + b_n n \cos(nt). \tag{6}$$

Agrupando os termos, temos

$$2a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} (2a_n + 3nb_n)\cos(nt) + (2b_n - 3na_n)\sin(nt) = 5\cos(3t).$$
 (7)

Essa equação pode ser resolvida de forma algébrica com facilidade, se associando os termos relativos aos \sin e \cos correspondentes.

Para $n \neq 3$,

$$\begin{cases} 2a_n + 3nb_n = 0\\ -3na_n + 2b_n = 0 \end{cases}$$

Para n=3,

$$\begin{cases} 2a_3 + 9b_3 = 5\\ -9a_3 + 2b_3 = 0 \end{cases}$$

Resolvendo o sistema, a solução é

$$y(t) = \frac{2}{17}\cos(3t) + \frac{9}{17}\sin(3t). \tag{8}$$

Coeficientes de Fourier

Para obtermos os coeficientes a_n e b_n , podemos integrar os dois lados da expansão ao longo de um período, por exemplo de $-\frac{T}{2}$ a $\frac{T}{2}$:

$$\int_{\langle T \rangle} f(t) dt = \int_{\langle T \rangle} a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos\left(\frac{2\pi}{T}nt\right) + b_n \sin\left(\frac{2\pi}{T}nt\right) dt.$$
 (9)

Contudo, é fácil verificar que

$$\int_{\langle T \rangle} \cos \frac{2\pi}{T} nt \, \mathrm{d}t = 0, \tag{10}$$

е

$$\int_{\langle T \rangle} \sin \frac{2\pi}{T} nt \, \mathrm{d}t = 0. \tag{11}$$

Logo,

$$\int_{\langle T \rangle} f(t) dt = \int_{\langle T \rangle} a_0 dt$$

$$= a_0 \int_{\langle T \rangle} dt$$
(12)

$$= a_0 T. (14)$$

Ou seja,

$$a_0 = \frac{1}{T} \int_{\langle T \rangle} f(t) \, \mathrm{d}t. \tag{15}$$

Para se determinar os outros coeficientes, considere a integral anterior, porém multiplicada por um fator $\cos\frac{2\pi}{T}mt$:

$$\int_{\langle T \rangle} f(t) \cos \frac{2\pi}{T} mt \, dt =$$

$$\int_{\langle T \rangle} \left[a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \left(\frac{2\pi}{T} nt \right) + b_n \sin \left(\frac{2\pi}{T} nt \right) \right] \cos \frac{2\pi}{T} mt \, dt.$$
(16)

Agora,

$$\cos(a)\cos(b) = \frac{1}{2} \left[\cos(a+b) + \cos(a-b) \right], \tag{17}$$

е

$$\cos(a)\sin(b) = \frac{1}{2}[\sin(a+b) - \sin(a-b)];$$
 (18)

A expansão se torna, portanto,

$$\dots a_n \frac{1}{2} \left[\cos \left(\frac{2\pi}{T} (n+m) \right) + \cos \left(\frac{2\pi}{T} (n-m) \right) \right] \dots \tag{19}$$

$$\dots b_n \frac{1}{2} \left[\sin \left(\frac{2\pi}{T} (n+m) \right) + \sin \left(\frac{2\pi}{T} (n-m) \right) \right] \dots \tag{20}$$

Simplificando os senos e cossenos com períodos completos, temos que

$$a_m = \frac{2}{T} \int_{\langle T \rangle} f(t) \cos \frac{2\pi}{T} mt \, dt, \tag{21}$$

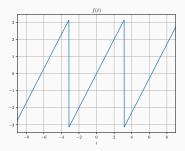
e através de um raciocínio análogo, multiplicando por $\sin \frac{2\pi}{T} mt$,

$$b_m = \frac{2}{T} \int_{\langle T \rangle} f(t) \sin \frac{2\pi}{T} mt \, dt.$$
 (22)

Ex. 1

Calcule os coeficientes da série de Fourier da função caracterizada a seguir:

$$f(t) = t$$
, para $-\pi \le t < \pi$.



Identidades úteis:

$$\int t \cos(nt) dt = \frac{\cos(nt) + nt \sin(nt)}{n^2} + C$$
$$\int t \sin(nt) dt = \frac{\sin(nt) - nt \cos(nt)}{n^2} + C$$

Primeiro para a_0 :

$$a_0 = \frac{1}{2\pi} \int_{\langle T \rangle} t \, \mathrm{d}t$$
$$= \frac{1}{2\pi} \left. \frac{t^2}{2} \right|_{-\pi}^{\pi}$$
$$= \frac{1}{2\pi} \frac{\pi^2 - (-\pi)^2}{2}$$
$$= 0.$$

Para a_n ,

$$a_{n} = \frac{1}{\pi} \int_{\langle T \rangle} t \cos(nt) dt$$

$$= \frac{1}{\pi} \frac{\cos(nt) + nt \sin(nt)}{n^{2}} \Big|_{-\pi}^{\pi}$$

$$= \frac{1}{\pi} \frac{\cos(n\pi) - \cos(-n\pi) + n\pi \sin(n\pi) + n\pi \sin(-n\pi)}{n^{2}}$$

$$= \frac{1}{\pi} \frac{\cos(n\pi) - \cos(n\pi) + n\pi 0 + n\pi 0}{n^{2}}$$

$$= 0.$$

Para b_n ,

$$b_{n} = \frac{1}{\pi} \int_{\langle T \rangle} t \sin(nt) dt$$

$$= \frac{1}{\pi} \frac{\sin(nt) - nt \cos(nt)}{n^{2}} \Big|_{-\pi}^{\pi}$$

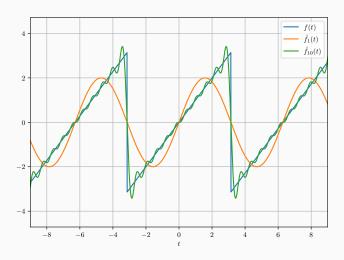
$$= \frac{1}{\pi} \frac{\sin(n\pi) - \sin(-n\pi) - n\pi \cos(n\pi) - n\pi \cos(-n\pi)}{n^{2}}$$

$$= \frac{1}{\pi} \frac{0 - 0 - 2n\pi \cos(n\pi)}{n^{2}}$$

$$= -2 \frac{\cos(n\pi)}{n} = -2 \frac{(-1)^{n}}{n}$$

Capacidade da aproximação da série:

$$\hat{f}_N(t) = \sum_{n=1}^N b_n \sin(nt)$$



Derivação complexa

$$e^{j\pi} + 1 = 0.$$

Usando a identidade de Euler, podemos reescrever senos e cossenos como somas de exponenciais complexas:

$$\cos(t) = \frac{e^{jt} + e^{-jt}}{2} \tag{23}$$

$$\sin(t) = \frac{e^{jt} - e^{-jt}}{2j},\tag{24}$$

e agrupando os termos por expoente,

$$\dots a_n \cos\left(\frac{2\pi}{T}nt\right) + b_n \cos\left(\frac{2\pi}{T}nt\right) \dots$$
$$\dots \frac{a_n - jb_n}{2} e^{j\frac{2\pi}{T}nt} + \frac{a_n + jb_n}{2} e^{-j\frac{2\pi}{T}nt} \dots$$

podemos associar

$$c_n = \frac{a_n - jb_n}{2}, n > 0 (25)$$

$$c_n = \frac{a_{-n} + jb_{-n}}{2}, n < 0 \tag{26}$$

$$c_0 = a_0 \tag{27}$$

Forma canônica

Com a forma complexa da série de Fourier, podemos generalizar para funções periódicas agora $f:\mathbb{R}\to\mathbb{C}$:

$$f(t) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} c_n e^{j\frac{2\pi}{T}nt},$$
(28)

e seus coeficientes são obtidos diretamente através da equação

$$c_n = \frac{1}{T} \int_{\langle T \rangle} f(t) e^{-j\frac{2\pi}{T}nt} \, \mathrm{d}t.$$
 (29)

Ex. 2: Demonstre a Eq. (29).

É conveniente agora, definir o produto interno entre duas funções ao longo de um período. Dadas funções f,g, o produto interno é definido como

$$\langle f, g \rangle_T = \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t)g^*(t) dt.$$

Consideramos então o produto interno entre f e a função base $e^{-j\frac{2\pi}{T}mt}$:

$$\langle f, e^{j\frac{2\pi}{T}mt} \rangle_T = \left\langle \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{j\frac{2\pi}{T}nt}, e^{j\frac{2\pi}{T}mt} \right\rangle_T$$
$$= \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n \langle e^{j\frac{2\pi}{T}nt}, e^{j\frac{2\pi}{T}mt} \rangle_T$$

Vamos focar no produto interno

$$\langle e^{j\frac{2\pi}{T}nt}, e^{j\frac{2\pi}{T}mt} \rangle_T = \int_{\langle T \rangle} e^{j\frac{2\pi}{T}nt} e^{-j\frac{2\pi}{T}mt} dt$$
$$= \int_{\langle T \rangle} e^{j\frac{2\pi}{T}(n-m)t} dt$$

Para $m \neq n$:

$$= \int_{\langle T \rangle} e^{j\frac{2\pi}{T}(n-m)t} dt$$

$$= \frac{e^{j\frac{2\pi}{T}(n-m)t}}{j\frac{2\pi}{T}(n-m)} \Big|_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}}$$

$$= \frac{e^{j\pi(n-m)} - e^{-j\pi(n-m)}}{j\frac{2\pi}{T}(n-m)}$$

$$= \frac{(-1)^{(n-m)} - (-1)^{-(n-m)}}{j\frac{2\pi}{T}(n-m)}$$

$$= 0.$$

Para m=n:

$$= \int_{\langle T \rangle} e^{j\frac{2\pi}{T}(0)t} dt = \int_{\langle T \rangle} 1 dt$$
$$= t|_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}}$$
$$= T.$$

Em outras palavras,

$$\langle e^{j\frac{2\pi}{T}nt}, e^{j\frac{2\pi}{T}mt} \rangle_T = T\delta[n-m].$$

Outro nome para esse resultado: $e^{j\frac{2\pi}{T}nt}$ e $e^{j\frac{2\pi}{T}mt}$ são ortogonais. Finalmente,

$$\langle f, e^{j\frac{2\pi}{T}mt} \rangle_T = \left\langle \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{j\frac{2\pi}{T}nt}, e^{j\frac{2\pi}{T}mt} \right\rangle_T$$

$$= \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n \left\langle e^{j\frac{2\pi}{T}nt}, e^{j\frac{2\pi}{T}mt} \right\rangle_T$$

$$= \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n T \delta[n-m]$$

$$= T c_m$$

Conexão com a transformada

Uma vez que a série é estabelecida,

$$f(t) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} c_n e^{j\frac{2\pi}{T}nt},$$

Podemos aplicar a transformada de Fourier nos dois lados,

$$\mathcal{F}\{f(t)\} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n \delta(f - \frac{n}{T}),$$

estabelecendo a conexão "Função periódica \Rightarrow Espectro impulsivo".

Ex. 3 — Trem de impulsos

O trem de impulsos é uma função periódica com um impulso a cada período T, logo,

$$comb_T(t) = T \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(t - kT).$$

Sua série de Fourier, portanto, é

$$c_n = \frac{1}{T} \int_{\langle T \rangle} \text{comb}_T(t) e^{-j\frac{2\pi}{T}nt} dt.$$

Notando que o intervalo de integração é $-\frac{T}{2} \leq t < \frac{T}{2}$,

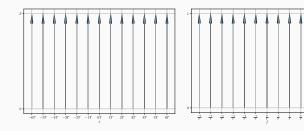
$$c_n = \frac{1}{T} \int_{\langle T \rangle} T \delta(t) e^{-j\frac{2\pi}{T}nt} dt$$
$$= \frac{1}{T} T$$
$$= 1$$

Finalmente,

$$comb_T(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} e^{j\frac{2\pi}{T}nt},$$
(30)

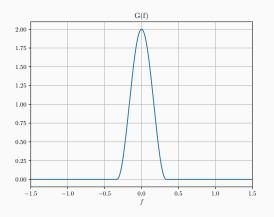
e sua transformada de Fourier é

$$\mathcal{F}\{\operatorname{comb}_{T}(t)\} = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(f - \frac{n}{T})$$
(31)



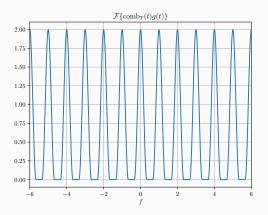
Multiplicação com um trem de impulsos

Se temos a função g(t) e sua transformada G(f), por ex.



Como fica o espectro do produto $comb_T(t)g(t)$?

$$\mathcal{F}\{g(t)\text{comb}_{T}(t)\} = \sum_{t=0}^{\infty} G\left(f - \frac{n}{T}\right)$$
 (32)



A se pensar: qual a condição sobre ${\cal G}(f)$ para que essa operação seja reversível?