

Serie di Fourier

(Metodi Matematici e Calcolo per Ingegneria)

Enrico Bertolazzi

DIMS – Università di Trento

anno accademico 2007/2008
(aggiornata al 18/11/2007)



Jean Baptiste Joseph Fourier (1768–1830)



Outline

- 1 La serie di Fourier
- 2 Convergenza della serie di Fourier
- 3 La serie di Fourier per una funzione di periodo 2ℓ
 - La serie di Fourier scritta con esponenziali complessi
 - La serie di Fourier scritta con coseni e angoli di fase
- 4 Il fenomeno di Gibbs
 - Alcuni esempi di serie di Fourier



Funzioni periodiche

- Dato $T > 0$ si dice che $f(x)$ ($f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$) è periodica di periodo T se vale

$$f(t+T) = f(t), \quad \forall t \in \mathbb{R}$$

ovviamente poiché

$$f(t) = f(t+T) = f(t+2T) = \dots = f(t+nT) \quad \forall t \in \mathbb{R}$$

$f(t)$ è anche periodica di periodo kT per ogni $k > 0$ intero.

- Data una funzione $g(t)$ definita nell'intervallo $[a, b)$ possiamo estenderla ad una funzione periodica di periodo $b-a$ come segue

$$f(t) = g(t - n(b-a)), \quad n(b-a) \leq t < (n+1)(b-a)$$

dove $n \in \mathbb{Z}$.



Esempi di periodiche

- Le funzioni trigonometriche $\sin t$ e $\cos t$ sono ovviamente periodiche di periodo 2π

$$\sin t = \sin(t + 2\pi), \quad \cos t = \cos(t + 2\pi)$$

- $|\sin(t)| =$



- $x - [x] =$



- La verifica della ortogonalità può essere fatta facilmente usando le formule

$$\sin(\alpha + \beta) = \sin(\alpha)\cos(\beta) + \cos(\alpha)\sin(\beta)$$

$$\cos(\alpha + \beta) = \cos(\alpha)\cos(\beta) - \sin(\alpha)\sin(\beta)$$

- Se consideriamo le formule esponenziali per seno e coseno

$$\sin t = i \frac{e^{-it} - e^{it}}{2} \quad \cos t = \frac{e^{-it} + e^{it}}{2}$$

la verifica è ancora più facile.

- Una famiglia di funzioni periodiche di periodo 2π è la seguente

$$S_N(t) = \frac{a_0}{\sqrt{2}} + \sum_{k=1}^N (a_k \cos kt + b_k \sin kt)$$

- Le funzioni periodiche $\cos kt$ e $\sin kt$ e la funzione costante sono **ortogonali** rispetto al prodotto scalare di $L_2(0, 2\pi)$ cioè:

$$\int_0^{2\pi} \sin mt \cos nt \, dt = 0, \quad n, m \geq 0,$$

$$\int_0^{2\pi} \sin mt \sin nt \, dt = 0, \quad n, m \geq 1, \quad n \neq m$$

$$\int_0^{2\pi} \cos mt \cos nt \, dt = 0, \quad n, m \geq 1, \quad n \neq m$$

inoltre

$$\int_0^{2\pi} (\sin mt)^2 \, dt = \int_0^{2\pi} (\cos mt)^2 \, dt = \pi, \quad n \geq 1.$$

- Se consideriamo gli spazi vettoriali V_N

$$V_N = \text{SPAN}\{1/\sqrt{2}, \cos t, \sin t, \cos 2t, \sin 2t, \dots, \cos Nt, \sin Nt\}$$

allora $S_N(t) \in V_N$ e il vettore

- Quindi il vettore di $2N + 1$ coordinate

$$(a_0, a_1, b_1, a_2, b_2, \dots, a_N, b_N)^T$$

determina univocamente $S_N(t)$

- C'è quindi una corrispondenza 1-1 tra V_N e lo spazio vettoriale \mathbb{R}^{2N+1}
- La condizione di ortogonalità delle funzioni seno e coseno permette di stabilire che questa corrispondenza è una **isometria**.

- Definiamo il prodotto scalare su V_N come segue:

$$(f, g) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t)g(t) dt$$

- se consideriamo

$$f(t) = \frac{a_0}{\sqrt{2}} + \sum_{k=1}^N (a_k \cos kt + b_k \sin kt)$$

$$g(t) = \frac{a'_0}{\sqrt{2}} + \sum_{k=1}^N (a'_k \cos kt + b'_k \sin kt)$$

otteniamo

$$(f, g) = a_0 a'_0 + \sum_{k=1}^n (a_k a'_k + b_k b'_k)$$



A che ci serve tutto questo?

Il fatto che $V_N \cong \mathbb{R}^{2N+1}$ ci permette di dire:

- Le funzioni $1/\sqrt{2}$, $\sin kt$, $\cos kt$ sono **vettori** di V_N ortonormali
- Questi vettori costituiscono una base per V_N
- Consideriamo ora una generica funzione periodica $g(t)$ di periodo 2π , allora potremmo considerare $g(t)$ appartenente ad uno spazio vettoriale V che contiene V_N (cioè $V_N \subset V$).
- Usando la ortonormalità della base di V_N è immediato costruire una proiezione ortogonale di $g(t)$ in V_N : Infatti usando il fatto che $(g - \pi g)(t)$ deve essere ortogonale a tutti i vettori della base di V_N otteniamo:

$$(\pi g)(t) = \frac{(g, 1/\sqrt{2})}{\sqrt{2}} + \sum_{k=1}^N ((g, \cos kt) \cos kt + (g, \sin kt) \sin kt)$$

- ovviamente se $g \in V_N$ abbiamo $g = \pi g$.



- Definiamo ora la mappa $\Phi: V_N \rightarrow \mathbb{R}^{2N+1}$ come segue: data $f(t)$

$$f(t) = \frac{a_0}{\sqrt{2}} + \sum_{k=1}^N (a_k \cos kt + b_k \sin kt)$$

$\Phi(f) = \mathbf{f}$ dove

$$\mathbf{f} = (a_0, a_1, b_1, a_2, b_2, \dots, a_N, b_N)^T$$

- Ovviamente dato $\mathbf{f} = (f_0, f_1, \dots, f_{2N})^T$

$$\Phi^{-1}(\mathbf{f})(t) = \frac{f_0}{\sqrt{2}} + \sum_{k=1}^N (f_{2k-1} \cos kt + f_{2k} \sin kt)$$

- inoltre vale

$$\mathbf{f} \cdot \mathbf{g} = \Phi(f) \cdot \Phi(g) = (f, g)$$

dove $\mathbf{f} \cdot \mathbf{g} = \sum_{k=0}^{2N} f_k g_k$, cioè il prodotto scalare di \mathbb{R}^{2N+1} .



Se consideriamo lo spazio vettoriale V_∞ definito da

$$f \in V_\infty, \quad f(t) = \frac{a_0}{\sqrt{2}} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kt + b_k \sin kt)$$

ci perdiamo la corrispondenza con lo spazio delle successioni dei numeri reali

$$\{a_0, a_1, b_1, a_2, b_2, \dots, a_k, b_k, \dots\}$$

perché non tutte le successioni producono una serie convergente per ogni t .

- Le funzioni $1/\sqrt{2}$, $\sin kt$, $\cos kt$ sono **vettori** di V_∞ ortonormali
- Questi vettori **NON** costituiscono una base per V_∞
- Consideriamo ora una generica funzione periodica $g(t)$ di periodo 2π . Usando il fatto che $(g - \pi g)(t)$ deve essere ortogonale a tutti i vettori di V_∞ otteniamo:

$$(\pi g)(t) = \frac{(g, 1/\sqrt{2})}{\sqrt{2}} + \sum_{k=1}^{\infty} ((g, \cos kt) \cos kt + (g, \sin kt) \sin kt)$$



Le considerazioni precedenti ci permettono di scrivere un gran numero di funzioni periodiche di periodo 2π come serie di funzioni

$$f(t) = \frac{a_0}{\sqrt{2}} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kt + b_k \sin kt)$$

ci chiediamo ora:

- Quale classe di funzioni (periodiche) ammette tale rappresentazione come serie di seni e coseni?
- Quando è che questa serie ha senso?
- Le espressioni per i coefficienti a_k e b_k che abbiamo derivato nel caso della serie finita sono valide anche per la serie infinita?



La serie di Fourier

- La serie di Fourier per una funzione periodica $f(t)$ di periodo 2π è la seguente

$$S_f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kt + b_k \sin kt)$$

- dove

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos kt \, dt, \quad k = 0, 1, \dots$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \sin kt \, dt, \quad k = 1, 2, \dots$$

- **Attenzione:** abbiamo cambiato $1/\sqrt{2}$ con $1/2$ in modo che la formula per a_0 sia la stessa per a_k (infatti $\cos(0t) = 1$). In questo modo la funzione costante è solo ortogonale alle altre.



Quando converge la serie di Fourier ?

La serie di Fourier può convergere su tutto $[-\pi, \pi]$ o solo su un sottinsieme (anche vuoto). Quando converge non è detto che converga alla funzione di partenza. Esiste per una classe di funzioni periodiche abbastanza ampia dove le cose vanno bene.

Definizione (Funzioni continue a tratti)

Una funzione $f(t)$ definita su $[a, b]$ è detta continua a tratti se:

- esiste una suddivisione $a = t_0 < t_1 < \dots < t_n = b$ tale che $f(t)$ è continua in ogni sotto intervallo $I_k = [x_{k-1}, x_k]$, $k = 1, 2, \dots, n$.
- Per ogni intervallo I_k i limiti $f(x_k - 0) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} f(x_k - \epsilon)$ e $f(x_{k-1} + 0) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} f(x_{k-1} + \epsilon)$ esistono e sono finiti.

Se $f(t)$ ha derivata prima e $f(t)$ con $f'(t)$ sono continue a tratti la serie di Fourier converge alla funzione (tranne nei punti di discontinuità).



Definizione (Funzioni regolari a tratti)

Una funzione $f(t)$ definita su $[a, b]$ è detta regolare a tratti se esiste la derivata prima su $[a, b]$ escludendo al più un numero finito di punti. Inoltre $f(t)$ ed $f'(t)$ sono continue a tratti.

- La funzione $\sin(1/x)$ è continua su $(0, 1]$ ma **non** continua a tratti su $[0, 1]$ infatti $\lim_{x \rightarrow 0} \sin(1/x)$ non esiste.
- La funzione $f(t) = \sqrt{|t|}$ è continua a tratti ma **non** regolare a tratti, infatti in $\lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} f'(\epsilon) = \pm\infty$
- La funzione $f(t) = x/\pi - [x/\pi]$ è regolare a tratti.



$\sin(1/x)$



$\sqrt{|t|}$



$x/\pi - [x/\pi]$



Teorema (Disuguaglianza di Bessel)

Sia $f \in L_2([-\pi, \pi])$ (cioè a quadrato integrabile) e siano a_k e b_k i corrispondenti coefficienti di Fourier allora vale

$$\frac{|a_0|^2}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (|a_k|^2 + |b_k|^2) \leq \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t)^2 dt$$

Questo teorema implica $\lim_{k \rightarrow \infty} a_k = \lim_{k \rightarrow \infty} b_k = 0$.

Dimostrazione (1/2).

Consideriamo $S_N(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^N (a_k \cos kt + b_k \sin kt)$ usando le rezioni di ortogonalità

$$\begin{aligned} \int_{-\pi}^{\pi} (f(t) - S_N(t))^2 dt &= \int_{-\pi}^{\pi} f(t)^2 dt + \int_{-\pi}^{\pi} S_N(t)^2 dt \\ &\quad - 2 \int_{-\pi}^{\pi} f(t) S_N(t) dt \end{aligned}$$



Corollario (Il Lemma di Riemann-Lebesgue)

Sia $f \in L_2([-\pi, \pi])$ (cioè a quadrato integrabile) allora vale

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos(kt) dt = 0$$

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \sin(kt) dt = 0$$

inoltre dalla formula $\cos(\alpha + \beta) = \cos \alpha \cos \beta - \sin \alpha \sin \beta$ segue che vale

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos(kt + \phi) dt = 0$$

Questo corollario (lemma) è molto importante perché servirà a chiudere la dimostrazione della convergenza della serie di Fourier.



Dimostrazione

(2/2).

Dalle definizioni di a_k e b_k e usando le relazioni di ortogonalità

$$\begin{aligned} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) S_N(t) dt &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \left[\frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^N (a_k \cos kt + b_k \sin kt) \right] dt \\ &= \frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^N (a_k^2 + b_k^2) \end{aligned}$$

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} S_N(t)^2 dt = \frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^N (a_k^2 + b_k^2)$$

sostituendo nella prima uguaglianza

$$0 \leq \int_{-\pi}^{\pi} (f(t) - S_N(t))^2 dt = \int_{-\pi}^{\pi} f(t)^2 dt - \left[\frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^N (a_k^2 + b_k^2) \right]$$

e poi passando al limite per $N \rightarrow \infty$ otteniamo la tesi. \square



Somme di Coseni

(1/2)

Consideriamo ora la seguente funzione

$$D_N(t) = \frac{1}{2} + \sum_{k=1}^N \cos kt$$

moltiplicando $D_N(t)$ per $\sin \frac{t}{2}$ e usando la relazione

$2 \cos \alpha \sin \beta = \sin(\alpha + \beta) - \sin(\alpha - \beta)$ otteniamo

$$\begin{aligned} 2D_N(t) \sin \frac{t}{2} &= \sin \frac{t}{2} + 2 \sum_{k=1}^N \cos kt \sin \frac{t}{2} \\ &= \sin \frac{t}{2} + \sum_{k=1}^N (\sin(kt + t/2) - \sin(kt - t/2)) \end{aligned}$$

molti termini si cancellano a vicenda così otteniamo:

$$D_N(t) = \frac{\sin(2N + 1) \frac{t}{2}}{2 \sin \frac{t}{2}}$$



Somme di Coseni

(2/2)

Dalla relazione precedente otteniamo

$$D_N(t) = \frac{1}{2} + \sum_{k=1}^N \cos kt = \frac{\sin(2N+1)\frac{t}{2}}{2\sin\frac{t}{2}}$$

inoltre integrando su $[-\pi, \pi]$ otteniamo

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{\sin(2N+1)\frac{t}{2}}{2\sin\frac{t}{2}} dt = 1$$

Lo stesso risultato si poteva ottenere in maniera più diretta senza ricorrere al **trucco** di moltiplicare per $\sin\frac{t}{2}$ usando la formula esponenziale per il coseno:

$$\cos t = \frac{e^{it} + e^{-it}}{2}$$

e la somma di una serie geometrica

$$1 + q + q^2 + \dots + q^n = \frac{1 - q^{n+1}}{1 - q}$$



Convergenza della serie di Fourier

(1/5)

Consideriamo $S_N(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^N (a_k \cos kt + b_k \sin kt)$ allora possiamo scrivere usando le definizioni di a_k e b_k e $\cos(\alpha - \beta) = \cos\alpha \cos\beta + \sin\alpha \sin\beta$

$$\begin{aligned} S_N(t) &= \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^N (a_k \cos kt + b_k \sin kt) \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \left[\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^N (\cos kx \cos kt + \sin kx \sin kt) \right] dx \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \left[\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^N \cos k(x-t) \right] dx \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) D_N(x-t) dx \end{aligned}$$



Ora abbiamo tutti gli ingredienti per dimostrare il seguente teorema:

Teorema (Convergenza della serie di Fourier)

Sia $f(t)$ regolare a tratti su $[-\pi, \pi]$ allora la serie di Fourier $S_f(t)$ esiste e converge per ogni t inoltre

$$S_f(t) = \tilde{f}(t) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \frac{f(x+\epsilon) + f(x-\epsilon)}{2}$$

Questo vuole dire che nei punti in cui $f(t)$ è continua abbiamo $f(t) = \tilde{f}(t) = S_f(t)$ mentre nei punti di discontinuità la serie converge al punto medio del limite destro e sinistro della discontinuità.



Convergenza della serie di Fourier

(2/5)

Ponendo $z = x - t$ e sapendo che $f(t)$ e $D_N(t)$ sono periodiche

$$S_N(t) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t+z) D_N(z) dz$$

sfruttando il fatto che $D_N(z) = D_N(-z)$ possiamo porre $x = -z$

$$S_N(t) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t-x) D_N(x) dx$$

ed unendo le due espressioni

$$S_N(t) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{f(t+z) + f(t-z)}{2} D_N(z) dz$$



Convergenza della serie di Fourier

(3/5)

Sfruttando il fatto che $\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} D_N(z) dz = 1$ $D_N(t)$ possiamo scrivere

$$\begin{aligned} S_N(t) - \tilde{f}(t) &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left(\frac{f(t+z) + f(t-z)}{2} - \tilde{f}(t) \right) D_N(z) dz \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left(\frac{f(t+z) + f(t-z)}{2} - \tilde{f}(t) \right) \frac{\sin(2N+1)\frac{z}{2}}{2 \sin \frac{z}{2}} dz \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \Phi_t(z) \sin(2N+1)\frac{z}{2} dz \end{aligned}$$

dove

$$\Phi_t(z) = \frac{f(t+z) + f(t-z) - 2\tilde{f}(t)}{4 \sin \frac{z}{2}}$$



Convergenza della serie di Fourier

(5/5)

Nei punti t dove la funzione è discontinua il ragionamento funziona ugualmente, infatti $2\tilde{f}(t) = f(t+0) + f(t-0)$ e quindi

$$\begin{aligned} \lim_{z \rightarrow 0} \Phi_t(z) &= \lim_{z \rightarrow 0} \frac{f(t+z) - f(t+0) + (f(t-z) - f(t-0))}{4 \sin \frac{z}{2}} \\ &= \lim_{z \rightarrow 0} \frac{(f(t+z) - f(t)) + (f(t-z) - f(t))}{2z} \lim_{z \rightarrow 0} \frac{z}{2 \sin \frac{z}{2}} \\ &= \frac{f'(t+0) - f'(t-0)}{2} \end{aligned}$$

applicando il lemma di Riemann-Lebesgue a $\Phi_t(z)$ otteniamo

$$\begin{aligned} \lim_{N \rightarrow \infty} S_N(t) - \tilde{f}(t) &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \Phi_t(z) \sin(2N+1)\frac{z}{2} dz \\ &= 0 \end{aligned}$$

cioè $\tilde{f}(t) = S_f(t)$.



Convergenza della serie di Fourier

(4/5)

Nei punti t dove la funzione è regolare e la derivata prima esiste ed è continua la funzione $\Phi_t(z)$ è regolare a tratti, infatti

$$\begin{aligned} \lim_{z \rightarrow 0} \Phi_t(z) &= \lim_{z \rightarrow 0} \frac{f(t+z) + f(t-z) - 2f(t)}{4 \sin \frac{z}{2}} \\ &= \lim_{z \rightarrow 0} \frac{(f(t+z) - f(t)) + (f(t-z) - f(t))}{2z} \cdot \lim_{z \rightarrow 0} \frac{z}{4 \sin \frac{z}{2}} \\ &= \frac{f'(t) - f'(t)}{4} \cdot 1 = 0 \end{aligned}$$

applicando il lemma di Riemann-Lebesgue a $\Phi_t(z)$ otteniamo

$$\begin{aligned} \lim_{N \rightarrow \infty} S_N(t) - f(t) &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \Phi_t(z) \sin(2N+1)\frac{z}{2} dz \\ &= 0 \end{aligned}$$

cioè $f(t) = S_f(t)$.



Teorema

Fissiamo i coefficienti a_k e b_k e consideriamo la serie

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kt + b_k \sin kt)$$

se la serie converge uniformemente allora $f(t)$ è continua e vale

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos kt dt, \quad k = 0, 1, \dots$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \sin kt dt, \quad k = 1, 2, \dots$$

Questo teorema ci assicura almeno nel caso di funzioni continue e serie uniformemente convergenti che i coefficienti a_k e b_k si calcolano con le formule precedentemente derivate.



- Se consideriamo una funzione $g(x)$ di periodo 2ℓ allora la funzione $f(t) = g(t\ell/\pi)$ ha periodo 2π , i coefficienti della serie di Fourier diventano quindi

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t\ell/\pi) dt = \frac{1}{\ell} \int_{-\ell}^{\ell} g(x) dx$$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t\ell/\pi) \cos kt dt = \frac{1}{\ell} \int_{-\ell}^{\ell} g(x) \cos \frac{k\pi x}{\ell} dx$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t\ell/\pi) \sin kt dt = \frac{1}{\ell} \int_{-\ell}^{\ell} g(x) \sin \frac{k\pi x}{\ell} dx$$

- e la serie di Fourier corrispondente diventa

$$S_g(x) = \frac{1}{2}a_0 + \sum_{k=1}^{\infty} \left(a_k \cos \frac{k\pi x}{\ell} + b_k \sin \frac{k\pi x}{\ell} \right)$$



- Se consideriamo le formule esponenziali per seno e coseno

$$\sin(x) = i \frac{e^{-ix} - e^{ix}}{2} \quad \cos(x) = \frac{e^{-ix} + e^{ix}}{2}$$

- e le sostituiamo nella serie di Fourier otteniamo

$$S_g(x) = \frac{1}{2}a_0 + \sum_{k=1}^{\infty} \left(a_k \frac{e^{-i\frac{k\pi x}{\ell}} + e^{i\frac{k\pi x}{\ell}}}{2} + b_k \frac{e^{-i\frac{k\pi x}{\ell}} - e^{i\frac{k\pi x}{\ell}}}{2} \right)$$

$$= \frac{1}{2}a_0 + \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{\infty} \left((a_k + ib_k) e^{-i\frac{k\pi x}{\ell}} + (a_k - ib_k) e^{i\frac{k\pi x}{\ell}} \right)$$

$$= \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{+i\frac{k\pi x}{\ell}} \quad c_k = \frac{1}{2} \begin{cases} a_k - ib_k & \text{se } k > 0 \\ a_0 & \text{se } k = 0 \\ a_{-k} + ib_{-k} & \text{se } k < 0 \end{cases}$$



- Dunque in generale una serie di Fourier ha una rappresentazione come serie biinfinita di esponenziali complessi

$$S_f(x) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{i\frac{k\pi x}{\ell}} \quad c_k = \frac{1}{2} \begin{cases} a_k - ib_k & \text{se } k > 0 \\ a_0 & \text{se } k = 0 \\ a_{-k} + ib_{-k} & \text{se } k < 0 \end{cases}$$

- per $k \geq 0$ abbiamo

$$c_k = \frac{a_k - ib_k}{2} = \frac{1}{2\ell} \int_{-\ell}^{\ell} g(x) \left(\cos \frac{k\pi x}{\ell} - i \sin \frac{k\pi x}{\ell} \right) dx$$

$$= \frac{1}{2\ell} \int_{-\ell}^{\ell} g(x) e^{-i\frac{k\pi x}{\ell}} dx$$



- In modo analogo per $k < 0$ abbiamo

$$c_k = \frac{a_{-k} + ib_{-k}}{2} = \frac{1}{2\ell} \int_{-\ell}^{\ell} g(x) \left(\cos \frac{-k\pi x}{\ell} + i \sin \frac{-k\pi x}{\ell} \right) dx$$

$$= \frac{1}{2\ell} \int_{-\ell}^{\ell} g(x) \left(\cos \frac{k\pi x}{\ell} - i \sin \frac{k\pi x}{\ell} \right) dx$$

$$= \frac{1}{2\ell} \int_{-\ell}^{\ell} g(x) e^{-i\frac{k\pi x}{\ell}} dx$$

- cioè abbiamo per $k = -\infty, \dots, +\infty$

$$c_k = \frac{1}{2\ell} \int_{-\ell}^{\ell} g(x) e^{-i\frac{k\pi x}{\ell}} dx$$



- La serie di Fourier per una funzione periodica $g(t)$ di periodo 2ℓ è la seguente

$$S_g(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{i \frac{k\pi t}{\ell}}$$

- dove

$$c_k = \frac{1}{2\ell} \int_{-\ell}^{\ell} g(t) e^{-i \frac{k\pi t}{\ell}} dt, \quad k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$



- Usando la precedente uguaglianza la serie di Fourier si può scrivere come

$$S_g(x) = \frac{1}{2} A_0 + \sum_{k=1}^{\infty} A_k \cos\left(\frac{k\pi x}{\ell} - \phi_k\right)$$

- dove

$$A_k = \frac{1}{2} \begin{cases} a_0 & \text{se } k = 0 \\ \sqrt{a_k^2 + b_k^2} & \text{se } k > 0 \end{cases}$$

$$\phi_k = \arctan \frac{b_k}{a_k}$$



- Vogliamo ora calcolare le costanti M_k e ϕ_k tali che

$$M_k \cos\left(\frac{k\pi x}{\ell} - \phi_k\right) = a_k \cos \frac{k\pi x}{\ell} + b_k \sin \frac{k\pi x}{\ell}$$

- Consideriamo la seguente identità trigonometrica

$$\cos(\alpha - \beta) = \cos \alpha \cos \beta + \sin \alpha \sin \beta$$

scegliendo $\alpha = \frac{k\pi x}{\ell}$ e $\beta = \phi_k$ il problema diventa risolvere il seguente sistema non lineare

$$\begin{cases} M_k \cos \phi_k = a_k \\ M_k \sin \phi_k = b_k \end{cases} \Rightarrow M_k^2 = a_k^2 + b_k^2, \quad \tan \phi_k = \frac{b_k}{a_k}$$

- e quindi abbiamo l'uguaglianza

$$\sqrt{a_k^2 + b_k^2} \cos\left(\frac{k\pi x}{\ell} - \arctan \frac{b_k}{a_k}\right) = a_k \cos \frac{k\pi x}{\ell} + b_k \sin \frac{k\pi x}{\ell}$$



- La precedente forma permette di interpretare in forma significativa i parametri k , A_k e ϕ_k .

$$S_g(x) = \frac{1}{2} A_0 + \sum_{k=1}^{\infty} A_k \cos\left(\frac{k\pi x}{\ell} - \phi_k\right)$$

- la funzione $S_g(x)$ è decomposta come somma numerabile di onde semplici dove:

- k corrisponde alla frequenza di periodo $\frac{2\ell}{k}$;
- A_k corrisponde alla ampiezza dell'onda corrispondente;
- ϕ_k corrisponde alla fase (anticipo o ritardo) dell'onda corrispondente.



- Se consideriamo le formule esponenziali per il coseno

$$\cos(x) = \frac{e^{-ix} + e^{ix}}{2}$$

- La precedente forma si può riscrivere come

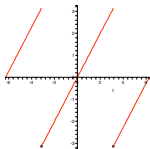
$$\begin{aligned} S_g(x) &= \frac{1}{2}A_0 + \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{\infty} A_k \left[e^{-i\left(\frac{k\pi x}{l} - \phi_k\right)} + e^{i\left(\frac{k\pi x}{l} - \phi_k\right)} \right] \\ &= \frac{1}{2} \sum_{k=-\infty}^{\infty} A_k e^{-i\phi_k} e^{i\frac{k\pi x}{l}}, \quad \phi_{-k} = -\phi_k \end{aligned}$$

- Per cui si ottiene $c_k = \frac{1}{2}A_k e^{-i\phi_k}$
 - k corrisponde alla frequenza di periodo $\frac{k\pi}{2l}$;
 - $|c_k|/2$ corrisponde alla ampiezza dell'onda corrispondente;
 - $\phi_k = \arctan(\Im(c_k)/\Re(c_k))$ corrisponde alla fase (anticipo o ritardo) dell'onda corrispondente.

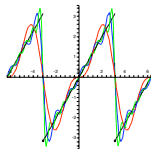


Onda triangolare $f(t) = t \quad t \in (-\pi, \pi)$

$$\begin{aligned} f(t) \approx & 2 \sin(t) - \sin(2t) + 2/3 \sin(3t) - 1/2 \sin(4t) + 2/5 \sin(5t) \\ & - 1/3 \sin(6t) + 2/7 \sin(7t) - 1/4 \sin(8t) \end{aligned}$$

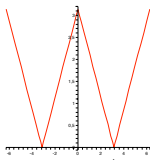


Funzione

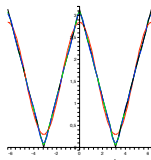
Serie di Fourier $N = 2, 5, 10$ 

Onda triangolare bis $f(t) = \pi - |t|$ per $t \in [-\pi, \pi]$

$$f(t) \approx 1/2\pi + 4 \frac{\cos(t)}{\pi} + 4/9 \frac{\cos(3t)}{\pi} + \frac{4}{25} \frac{\cos(5t)}{\pi} + \frac{4}{49} \frac{\cos(7t)}{\pi}$$

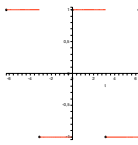


Funzione

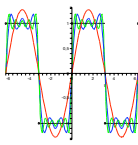
Serie di Fourier $N = 2, 5, 10$ 

Onda quadra $f(t) = \begin{cases} +1 & t \in (-\pi, 0] \\ -1 & t \in (0, \pi] \end{cases}$

$$f(t) \approx 4 \frac{\sin(t)}{\pi} + 4/3 \frac{\sin(3t)}{\pi} + 4/5 \frac{\sin(5t)}{\pi} + 4/7 \frac{\sin(7t)}{\pi}$$

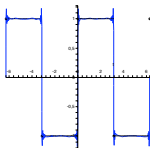


Funzione

Serie di Fourier $N = 2, 5, 10$ 

Il fenomeno di Gibbs

Anche se la serie di Fourier converge puntualmente ad una funzione regolare a tratti, la convergenza non è uniforme. Per le serie di Fourier questo si manifesta in **picchi** di ampiezza **finita** (non infinitesima) per $N \rightarrow \infty$ che si muovono verso le discontinuità:

Serie di Fourier $N = 100$ 

Teorema (Il teorema del fenomeno di Gibbs)

Consideriamo la serie

$$S_N(t) = \sum_{k=1}^N \frac{\sin kt}{k}$$

e la successione $t_n = \frac{2\pi}{2n+1}$. Allora avremo

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n(t_n) = \int_0^\pi \frac{\sin t}{t} dt = \frac{\pi}{2} \cdot 1.1789797 \dots$$

Dimostrazione.

(1/5).

poiché $(\sin kt/k)' = \cos kt$ avremo

$$S_n(t) = - \int_t^\pi \sum_{k=1}^n \cos kz \, dz = \int_t^\pi \frac{1}{2} \, dz - \int_t^\pi \frac{1}{2} + \sum_{k=1}^n \cos kz \, dz$$



Il teorema del fenomeno di Gibbs

Consideriamo la funzione funzione periodica di periodo 2π

$$f(t)_{|(0,2\pi)} = \frac{\pi - x}{2}, \quad x \in (0, 2\pi)$$

Questa è una funzione regolare a tratti e per il teorema di convergenza avremo che la sua serie di Fourier

$$S_f(t) = \lim_{N \rightarrow \infty} S_N(t), \quad S_N(t) = \sum_{k=1}^N \frac{\sin kt}{k}$$

converge puntualmente in $(0, 2\pi)$. Se consideriamo la successione $t_n = \frac{2\pi}{2n+1}$, avremo che questa successione ha la proprietà:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n(t_n) = \int_0^\pi \frac{\sin t}{t} dt = \frac{\pi}{2} \cdot 1.1789797 \dots$$

poiché $|f(t)| \leq \pi/2$ per ogni t questo significa che la serie di Fourier produce un **overshooting** del 17% che non si attenua per $N \rightarrow \infty$.



(2/5).

ricordando che $D_n(t)$ e che $D_n(t) = D_n(-t)$ e $\int_0^\pi D_n(t) dt = \pi/2$

$$\begin{aligned} S_n(t) &= \frac{\pi - t}{2} - \int_t^\pi D_n(z) \, dz \\ &= \frac{\pi - t}{2} - \int_0^\pi D_n(z) \, dz + \int_0^t D_n(z) \, dz \\ &= \frac{-t}{2} + \int_0^t D_n(z) \, dz \\ &= \frac{-t}{2} + \frac{t}{\pi} \int_0^\pi D_n(tx/\pi) \, dx \quad [tx = \pi z] \\ &= \frac{-t}{2} + \frac{t}{\pi} \int_0^\pi \frac{\sin(2n+1)\frac{tx}{2\pi}}{2 \sin \frac{tx}{2\pi}} \, dx \end{aligned}$$



(3/5).

sostituendo $t_n = \frac{2\pi}{2n+1}$

$$\begin{aligned} S_n(t_n) &= \frac{\pi}{2n+1} + \int_0^\pi \frac{\sin x}{(2n+1) \sin \frac{x}{2n+1}} dx \\ &= \frac{\pi}{2n+1} + \int_0^\pi \frac{\sin x}{x} \frac{x}{(2n+1) \sin \frac{x}{2n+1}} dx \\ &= \frac{\pi}{2n+1} + \int_0^\pi \frac{\sin x}{x} Q_n(x) dx \end{aligned}$$

dove

$$Q_n(x) = \frac{x}{(2n+1) \sin \frac{x}{2n+1}}$$

(5/5).

e quindi

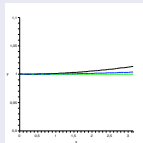
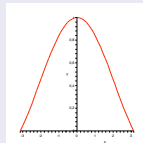
$$\begin{aligned} \lim_{n \rightarrow \infty} S_n(t_n) &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\pi}{2n+1} + \lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^\pi \frac{\sin x}{x} Q_n(x) dx \\ &= \int_0^\pi \frac{\sin x}{x} \lim_{n \rightarrow \infty} Q_n(x) dx \\ &= \int_0^\pi \frac{\sin x}{x} dx \\ &= \frac{\pi}{2} 1.178979744 \dots \end{aligned}$$

(4/5).



osserviamo che

$$\lim_{x \rightarrow 0} Q_n(x) = 1,$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} Q_n(x) = 1,$$

 $Q_n(x)$ per $n = 5, 10, 100$  $\sin x/x$

Riferimenti

-  **Rajendra Bhatia**
 Fourier Series
 Mathematical Association of America, 2005.
-  **Allan Pinkus, Samy Zafrany**
 Fourier Series and Integral Transforms
 Cambridge University Press, 1997.