

SERIE DI FOURIER

Un ulteriore capitolo importante nell'ambito della ~~teoria~~ ~~teoria~~ dell'approssimazione è costituito dalle serie di Fourier. In questo caso il problema è notevolmente diverso rispetto a quello affrontato mediante le serie di Taylor. Precisamente, consideriamo ora ~~lo~~ ~~lo~~ spazio di Hilbert delle funzioni a quadrato integrabile definite in un intervallo limitato della retta reale $[a, b)$, che indicheremo con $L^2(a, b)$.

Per prima cosa facciamo notare che ~~non vi è~~ ~~nessuna~~ ~~nessuna~~ ~~nessuna~~ non vi è differenza tra considerare una ~~funzione~~ ~~funzione~~ ~~funzione~~ funzione

$$f: [a, b] \longrightarrow \mathbb{R}$$

e considerare la funzione \tilde{f} periodica di periodo ~~di~~ $T = b - a$ che coincide con f nell'intervallo $[a, b)$ = infatti, \tilde{f} si ottiene dalla f estendendola per periodicità fuori dell'intervallo $[a, b)$.

Nel seguito, dunque, ~~preferiamo~~ ^{quando conviene} riferirci ~~alle~~ a $L^2(a, b)$ come lo spazio delle funzioni periodiche e a quadrato integrabile su (a, b) , ~~invece con~~ ~~il~~ ~~lo~~ preferiamo usare la notazione $L^2(b-a)$.

Per una questione di comodità, assumeremo nel seguito $b-a=2\pi$ e ci riferiremo dunque allo spazio $L^2(2\pi)$ con il prodotto scalare

$$\langle f, g \rangle = \int_{-\pi}^{\pi} f(t) g(t) dt \quad \forall f, g \in L^2(2\pi).$$

Si noti che per alcune applicazioni potrà essere utile ~~utilizzare~~ riferirsi allo spazio

$L^2(2\pi)$ delle funzioni a quadrato integrabile e 2π -periodiche a valori complessi: l'unico adattamento che occorre effettuare in tal caso è che il prodotto scalare sia definito come

$$\langle f, g \rangle = \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \overline{g(t)} dt \quad \forall f, g \in L^2(2\pi),$$

in modo che la norma indotta sia in ogni caso

$$\|f\| = \sqrt{\int_{-\pi}^{\pi} |f(t)|^2 dt} \quad \forall f \in L^2(2\pi).$$

DEF.: Uno spazio di Hilbert H è detto separabile se ha una base ortonormale S di cardinalità al più numerabile.

Si tratta di stabilire ora se lo spazio $L^2(2\pi)$ con il prodotto scalare sopra definito è separabile.

Notiamo che l'insieme

$$\tilde{S} = \left\{ 1, \sin(kx), \cos(kx) \right\}_{k \in \mathbb{N} \setminus \{0\}}$$

Questo insieme ha tutti gli elementi fra loro ~~linearmente~~ ^{ortogonali} ~~independenti~~. Infatti, è facile verificare che

$$\langle 1, \sin(kx) \rangle = 0 \quad \forall k \in \mathbb{N} \setminus \{0\}$$

$$\langle 1, \cos(kx) \rangle = 0 \quad "$$

$$\langle \sin(hx), \cos(kx) \rangle = 0 \quad \forall h, \forall k \in \mathbb{N} \setminus \{0\}.$$

Inoltre risulta

$$\|1\| = \sqrt{\langle 1, 1 \rangle} = \sqrt{\int_{-\pi}^{\pi} 1 \cdot 1 \, dx} = \sqrt{2\pi}$$

$$\begin{aligned} \|\sin(kx)\| &= \sqrt{\langle \sin(kx), \sin(kx) \rangle} = \\ &= \sqrt{\int_{-\pi}^{\pi} \sin^2(kx) \, dx} = \sqrt{\pi} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \|\cos(kx)\| &= \sqrt{\langle \cos(kx), \cos(kx) \rangle} = \\ &= \sqrt{\int_{-\pi}^{\pi} \cos^2(kx) \, dx} = \sqrt{\pi} \end{aligned}$$

Perciò, ~~il~~ l'insieme

$$S = \left\{ \frac{1}{\sqrt{2\pi}}, \frac{\sin(kx)}{\sqrt{\pi}}, \frac{\cos(kx)}{\sqrt{\pi}} \right\}_{k \in \mathbb{N} \setminus \{0\}}$$

è costituito da funzioni fra loro ortonormali e, di conseguenza, linearmente indipendenti.

È poi valido il seguente risultato, di fondamentale importanza

TEOREMA

Lo spazio di Hilbert $L^2(2\pi)$ munito del prodotto scalare

$$\langle f, g \rangle = \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \overline{g(t)} dt$$

è separabile e una sua base ortonormale è data da

$$S = \left\{ \frac{1}{\sqrt{2\pi}}, \frac{\cos(kx)}{\sqrt{\pi}}, \frac{\sin(kx)}{\sqrt{\pi}} \right\}.$$

Pertanto, data $f \in L^2(2\pi)$, è possibile trovare due successioni $\{\alpha_n\}_{n \in \mathbb{N}}$ e $\{\beta_n\}_{n \in \mathbb{N}}$ tali che in $L^2(2\pi)$ valga l'uguaglianza:

$$f(x) = \alpha_0 \cdot \frac{1}{\sqrt{2\pi}} + \sum_{k=1}^{\infty} \alpha_k \frac{\cos(kx)}{\sqrt{\pi}} + \beta_k \frac{\sin(kx)}{\sqrt{\pi}} \quad (*)$$

La relazione (*) va interpretata come generalizzazione di ciò che avviene in \mathbb{R}^2 (e più generale in \mathbb{R}^n) munito del classico prodotto scalare:

$\forall x \in \mathbb{R}^2$, ~~...~~ detti $x_1 = \langle x, e_1 \rangle$ e $x_2 = \langle x, e_2 \rangle$, si ha $x = x_1 e_1 + x_2 e_2$.

Perciò, nel caso di $L^2(2\pi)$, si ha

$$\alpha_0 = \left\langle f, \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \right\rangle = \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \frac{1}{\sqrt{2\pi}} dx$$

$$\alpha_k = \left\langle f, \frac{\cos(kx)}{\sqrt{\pi}} \right\rangle = \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \frac{\cos(kx)}{\sqrt{\pi}} dx$$

$$\beta_k = \left\langle f, \frac{\sin(kx)}{\sqrt{\pi}} \right\rangle = \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \frac{\sin(kx)}{\sqrt{\pi}} dx$$

per $k \geq 1$.

I coefficienti α_0, α_k e β_k sono detti coefficienti di Fourier e la corrispondente combinazione lineare infinita a destra dell'uguaglianza nella (*) è detta serie di Fourier della funzione f .

Tuttavia va osservato che l'espressione (*) e i corrispondenti coefficienti ora calcolati si semplificano se si opera la seguente scelta: scrivere la f come combinazione lineare infinita rispetto alla base (non più ortonormale!)

$$\hat{S} = \left\{ \frac{1}{2}, \cos(kx), \sin(kx) \right\}_{k \in \mathbb{N} \setminus \{0\}}$$

ovvero

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos(kx) + b_k \sin(kx) \quad (**)$$

dove ora di conseguenza si ha (confrontando (*) e (**)):

$$\begin{cases} \frac{a_0}{2} = \frac{\alpha_0}{\sqrt{2\pi}} \\ \frac{\alpha_k}{\sqrt{\pi}} = a_k \\ \frac{\beta_k}{\sqrt{\pi}} = b_k \end{cases}$$

da cui

$$\begin{aligned} a_0 &= \frac{2}{\sqrt{2\pi}} \alpha_0 = \frac{2}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \frac{1}{\sqrt{2\pi}} dx \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} a_k &= \frac{\alpha_k}{\sqrt{\pi}} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \frac{\cos(kx)}{\sqrt{\pi}} dx = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(kx) dx \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} b_k &= \frac{\beta_k}{\sqrt{\pi}} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \frac{\sin(kx)}{\sqrt{\pi}} dx = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(kx) dx, \end{aligned}$$

dalle quali si deduce poi che l'espressione di a_0 si possa considerare un caso particolare di quella di a_k per $k=0$,

Si osserva che la struttura di spazio di Hilbert per $L^2(2\pi)$ ~~ha~~ una immediata conseguenza ha un'importante conseguenza riguardo ~~alla~~ l'approssimazione di funzioni.

Se ~~non~~ consideriamo infatti il polinomio trigonometrico

$$P_M(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^n a_k \cos(kx) + b_k \sin(kx),$$

è facile interpretarlo come la proiezione della funzione f nel sottospazio vettoriale V di dimensione $2M+1$ generato da

$$\left\{ \frac{1}{2}, \cos(kx), \sin(kx) \right\}_{k=1, \dots, n.}$$

Tale polinomio trigonometrico è ~~per~~ inoltre l'elemento di minima distanza (in senso del prodotto scalare) da f dentro il sottospazio V stesso, vale a dire è la migliore approssimazione di f nel sottospazio vettoriale finito dimensionale V .

Osserviamo inoltre che, la classica decomposizione di una funzione di variabile reale f come

$$f(x) = \frac{f(x) + f(-x)}{2} + \frac{f(x) - f(-x)}{2}$$

nelle sue parti pari e dispari rispettivamente

da luogo a due sottospazi vettoriali dentro $L^2(2\pi)$ fra di loro ortogonali e tali che la loro somma è tutto $L^2(2\pi)$:

$$L^2(2\pi) = L^2_{\text{pari}}(2\pi) \oplus L^2_{\text{dispari}}(2\pi),$$

$$f(x) = f_p(x) \oplus f_d(x)$$

$$\text{con } f_p(x) = \frac{f(x) + f(-x)}{2}$$

$$\text{e } f_d(x) = \frac{f(x) - f(-x)}{2}$$

$$\text{e } \langle f_p(x), f_d(x) \rangle = 0.$$

In particolare, per ogni funzione pari lo sviluppo di Fourier (***) ha i coefficienti $b_k \equiv 0$, mentre per ogni funzione dispari si ha $a_k \equiv 0 \quad \forall k = 0, 1, 2, \dots$.

~~FUNZIONI PERIODICHE DI PERIODO DIVERSO DA 2π~~

Inoltre per una funzione f pari si ha:

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(kx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \cos(kx) dx$$

mentre per una funzione f dispari si ha:

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(kx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin(kx) dx,$$

Funzioni periodiche di periodo diverso da 2π .

Sia $f \in L^2(T)$, $T > 0$. E' ovviamente possibile ripetere quanto detto in precedenza considerando adesso la base ortogonale

$$\left\{ \frac{1}{2}, \cos\left(k \frac{2\pi}{T} x\right), \sin\left(k \frac{2\pi}{T} x\right) \right\}_{k \geq 1}$$

ottenendo ora lo sviluppo in serie di Fourier

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

con

$$a_k = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(x) \cos\left(\frac{2\pi k}{T} x\right) dx$$

$$b_k = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(x) \sin\left(\frac{2\pi k}{T} x\right) dx.$$

Convergenza delle serie di Fourier

Sia $f \in L^2(2\pi)$ e sia

$$P_m(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^m a_k \cos(kx) + b_k \sin(kx)$$

la somma parziale ~~le~~ m -esima della serie di Fourier associate. Come già richiamato, preso un qualunque polinomio di Fourier dello stesso grado,

$$Q_m(x) = \frac{\alpha_0}{2} + \sum_{k=1}^m \alpha_k \cos(kx) + \beta_k \sin(kx)$$

e calcolate la distanza in L^2 tra f e Q_m , si dimostra che il minimo lo si ottiene

~~quando~~ quando Q_m coincide con P_m (teorema di proiezione) e si ha

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x) - \cancel{P_m(x)}|^2 dx +$$

$$+ \cancel{\frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^m a_k^2} + \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |P_m(x)|^2 dx$$



Poiché poi

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |P_m(x)|^2 dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{a_0^2}{4} + \sum_{k=1}^m a_k^2 \cos^2(kx) +$$

$$+ b_k^2 \sin^2(kx) dx = \frac{1}{\pi} \left(2\pi \frac{a_0^2}{4} + \sum_{k=1}^M (a_k^2 + b_k^2) \pi \right)$$

$$= \frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^M (a_k^2 + b_k^2)$$

Pertanto

$$\frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^M (a_k^2 + b_k^2) \leq \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx,$$

detta disuguaglianza di Bessel

Dalla $(*)$, passando al limite quando $n \rightarrow \infty$,
~~si ha~~ poiché ~~$\sum_{k=1}^n (a_k^2 + b_k^2) \rightarrow \infty$~~

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x) - P_n(x)|^2 dx \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0,$$

si ha

$$\frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k^2 + b_k^2) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx,$$

detta identità di Parseval.

Come conseguenza risulta:

$$\left\{ \begin{array}{l} \lim_{k \rightarrow \infty} a_k = 0 \\ \lim_{k \rightarrow \infty} b_k = 0 \end{array} \right. \quad \left(\text{risultato noto come} \right.$$

Lemma di Riemann)

TEOREMA DI CONVERGENZA PUNTUALE DI DINI

Sia $f \in L^2(2\pi)$ e sia $x_0 \in \mathbb{R}$ per il quale esistono

$$\lim_{x \rightarrow x_0^-} f(x) = l^- \in \mathbb{R}, \quad \lim_{x \rightarrow x_0^+} f(x) = l^+ \in \mathbb{R}$$

e supponiamo inoltre che esistano finiti e

$$\lim_{x \rightarrow x_0^-} \frac{f(x) - l^-}{x - x_0} \quad \text{e} \quad \lim_{x \rightarrow x_0^+} \frac{f(x) - l^+}{x - x_0}$$

(dette rispettivamente pseudo derivate sinistra e destra).

Allora la serie di Fourier della f converge puntualmente in x_0 al valore

$$\frac{l^- + l^+}{2}$$

PRIMO TEOREMA DI CONVERGENZA UNIFORME

Sia $f \in L^2(2\pi)$ ~~con $f \in L^2(2\pi)$~~

e supponiamo che esista $f' \in L^2(2\pi)$.

Allora la serie di Fourier associata ad f converge uniformemente ad f su tutto \mathbb{R} .

In particolare, se $f \in C^1(2\pi)$, spazio delle funzioni continue e 2π -periodiche, allora la serie di Fourier converge uniformemente alle funzioni stesse.

Si osserva, inoltre, che se $f, f' \in L^2(2\pi)$, allora in particolare la funzione $f \in C(2\pi)$: condizione d'altra parte massimale a base delle tesi del teorema precedente, visto che le $P_n \in C(2\pi)$ e $P_n \xrightarrow{n \rightarrow \infty} f$.

SECONDO TEOREMA DI CONVERGENZA UNIFORME

Sia $f \in L^2(2\pi)$ e supponiamo che l'intervallo $[-\pi, \pi]$ si possa suddividere in un numero finito di sottointervalli in ognuno dei quali f è monotona. Allora la serie di Fourier di f converge uniformemente in ogni intervallo chiuso $[a, b]$ in cui f è continua.