

Claudio Saccon (*)

Ingegneria Aerospaziale

Lezioni di Analisi Matematica 2 e Complementi

Lezione 51 31/03/2025

Serie di Fourier in L^2 :

Definito lo spazio $L_2(A)$: $\|f\|_2 = \sqrt{\int_A |f(x)|^2 dx}$
($f: A \rightarrow \mathbb{R}$ o \mathbb{C} misurabile)

Teorema (a) Se $f \in L^2([0, T])$ allora posso dire che

$$f = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e_n$$

dove $e_n(t) = e^{in\omega t}$ ($\omega = \frac{2\pi}{T}$)
 $c_n = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) e^{-in\omega t} dt$
 $= \frac{1}{T} \langle f, e_n \rangle$

nel senso che $\|f - \sum_{k=-n}^n c_k e_k\|_2 \rightarrow 0$

$$\textcircled{X} \lim_{n \rightarrow \infty} \int |f(t) - \sum_{k=-n}^n c_k e^{ik\omega t}|^2 dt = 0$$

Inoltre $\sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n|^2 = \frac{1}{T} \|f\|_2^2 = \frac{1}{T} \int_0^T |f(t)|^2 dt$

(b) Viceversa se (c_n) è tale che

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n|^2 < +\infty$$

allora esiste $f \in L^2$: $f = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e_n$ (nel senso \textcircled{X})

Inoltre $c_n = \frac{1}{T} \langle f, e_n \rangle = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) e^{-in\omega t} dt$

IL TEOREMA SOPRA VALE ANCHE per lo spazio reale:

Teorema (a) Se $f \in L^2([0, T]; \mathbb{R})$ ($f: [0, T] \rightarrow \mathbb{R}$)

allora $f \underset{L^2}{=} a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t) \leftarrow$

dove $a_0 = \frac{1}{T} \int_0^T f$; $a_n = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \cos(n\omega t) dt$, $b_n = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \sin(n\omega t) dt$

e si ha

$$\|f\|_2^2 = T a_0^2 + \frac{T}{2} \sum_{n=1}^{\infty} (a_n^2 + b_n^2) \quad (\text{PARCEVAL - caso reale})$$

(b) Se $\sum_{n=1}^{\infty} a_n^2 < +\infty$ e $\sum_{n=1}^{\infty} b_n^2 < +\infty$ allora esiste $f \in L^2$:

$$f \underset{L^2}{=} a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(n\omega t) + b_n \sin(n\omega t)$$

e si ha $a_0 = \frac{1}{T} \int_0^T f$ $a_n = \frac{2}{T} \int_0^T f \cos(n\omega t)$ $b_n = \frac{2}{T} \int_0^T f \sin(n\omega t)$

Teorema (a) Se $f \in L^2([0, L])$ si ha

$$f \underset{L^2}{=} \sum_{n=1}^{\infty} u_n \sin(n\omega_0 x) \quad \text{dove } \sin(x) = \sin(m\omega_0 x) \quad \omega_0 = \frac{\pi}{L}$$

e $u_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin(n\omega_0 x) dx$

oppure $f \underset{L^2}{=} a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} v_n \cos(n\omega_0 x)$ dove $\cos(x) = \cos(m\omega_0 x)$

e $a_0 = \frac{1}{L} \int_0^L f(x) dx$, $v_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos(n\omega_0 x) dx$

e vale $\sum_{n=1}^{\infty} |u_n|^2 = \frac{2}{T} \|f\|_2^2 = \frac{2}{T} \int_0^L f(x)^2 dx$

oppure $T a_0^2 + \frac{T}{2} \sum_{n=1}^{\infty} |v_n|^2 = \|f\|_2^2 = \int_0^L f(x)^2 dx$

(b) e viceversa $\sum_{n=1}^{\infty} |u_n|^2 < +\infty$ ($\sum_{n=1}^{\infty} |v_n|^2 < +\infty$) \Rightarrow esiste

$f \in L^2$: $f \underset{L^2}{=} \sum_{n=1}^{\infty} u_n \sin(n\omega_0 x) \quad (= \sum_{n=1}^{\infty} v_n \cos(n\omega_0 x) + a_0)$

e vogliamo le formule per u_n / v_n

POSSIBILE APPLICAZIONE

Dato $f \in L^2([0, L])$ voglio soluzioni del problema

$$(P) \begin{cases} y'' + \lambda y = f \\ y(0) = y(L) = 0 \end{cases}$$

N.B. f in generale non è continua - DI PER SÉ f è definita "quasi ovunque" \Rightarrow non è chiaro come definire l'equazione differenziale.

PER FARE QUALCOSA \sim ripetiamo l'argomento della volta scorsa: cerco $y = \sum_{n=1}^{\infty} y_n \Delta_n$ ($\Delta_n(x) = \sin(n\omega_0 x)$)

Come l'altra volta - se tutto va bene -

$$y' = \sum_{n=1}^{\infty} y_n \Delta_n', \quad y'' = \sum_{n=1}^{\infty} y_n \Delta_n'' = \sum_{n=1}^{\infty} y_n (-n^2 \omega_0^2) \Delta_n$$

$$\Rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} y_n (-n^2 \omega_0^2 + \lambda) \Delta_n = f$$

Dato che $f \in L^2$ ∞ che $f = \sum_{n=1}^{\infty} f_n \Delta_n$, dove $f_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin(n\omega_0 x) dx$

$$\text{dunque ho } \sum_{n=1}^{\infty} [y_n (\lambda - n^2 \omega_0^2) - f_n] \Delta_n = 0$$

e quindi sono indotti a considerare

$$(C) \quad y_n (\lambda - n^2 \omega_0^2) = f_n \quad \forall n$$

AMMETTIAMO CHE $\lambda \neq n^2 \omega_0^2 \quad \forall n \in \mathbb{N}$. Allora ricavo

$$y_n = \frac{f_n}{\lambda - n^2 \omega_0^2}$$

$$\text{così } y(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{f_n}{\lambda - n^2 \omega_0^2} \sin(n\omega_0 x) \quad (\gamma)$$

TALE $y(x)$ ha senso ?? S'ha $\sum_1^{\infty} |p_m|^2 < +\infty$
 perché $f \in L^2$

$$\Rightarrow |y_m|^2 \leq \frac{|p_m|^2}{|\lambda - m^2 \omega^2|^2} \leq \text{cost.} |p_m|^2$$

(per il polo che $\frac{1}{\lambda - m^2 \omega^2} \rightarrow 0$)

dunque $\sum_1^{\infty} |y_m|^2 < +\infty \Rightarrow y \in L^2$ dunque (Y) vale nel
 senso di L^2 Poi posso dire di più:

$$(m^2 y_m)^2 \leq \frac{m^4 |p_m|^2}{(\lambda - m^2 \omega^2)^2} \leq K |p_m|^2 \quad \text{per } K \in \mathbb{R}$$

perché $\frac{m^4}{(\lambda - m^2 \omega^2)^2} \rightarrow \frac{1}{\omega^2} \in \mathbb{R}$

dunque $\left[\sum_{n=1}^{\infty} (m^2 y_m)^2 = \sum_{n=1}^{\infty} m^4 y_m^2 < +\infty \right]$

DI CO CHE DA QUEST'ULTIMA DISUGUAGLIANZA

RICAVO $\sum_{n=1}^{\infty} m |y_m| < +\infty \quad (\Rightarrow y \in C^1 !!)$

Inoltre $\sum_{n=1}^{\infty} m |y_m| = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} n^2 |y_m|^2 \leq \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1}{2} \frac{1}{n^2} + \frac{1}{2} n^4 y_m^2 \right) =$
 $\frac{1}{2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} + \frac{1}{2} \sum_{n=1}^{\infty} m^4 y_m^2 < +\infty$

\uparrow
 $< +\infty$

DUNQUE, se $y(x) = \sum_1^{\infty} \frac{p_m}{\lambda - m^2 \omega^2} \sin(m \omega x)$

$\Rightarrow y$ è di classe C^1 , la serie che definisce y converge uniformemente e la serie delle derivate converge alla derivata y' .

IN PARTICOLARE $y(0) = y(L) = 0$ (ho senso ed) è vera

e y è C^1 . y non è C^2 dunque l'equazione $y'' + \lambda y = f$
 non è vero in senso tradizionale. $P \in \mathbb{R}$

$$y = \lim_{n \rightarrow \infty} \underbrace{\sum_{k=1}^n u_n S_n}_{S_n} = \quad (\text{UNIFORME})$$

S_n sono di classe C^2 e - a riguardo con zone costate -

$$S_n'' = \frac{d^2}{dx^2} \sum_{k=1}^n \frac{f_n}{(\lambda - \omega_k^2 n^2)} S_n = \sum_{k=1}^n \underbrace{\frac{-n^2 \omega_k^2}{(\lambda - n^2 \omega_k^2)}}_{\text{limitato}} f_n S_n$$

Per gli stessi motivi di prima è facile vedere che

$$S_n'' \xrightarrow{L^2} \sum_{k=1}^n \frac{-n^2 \omega_k^2}{(\lambda - n^2 \omega_k^2)} f_n S_n \stackrel{D_n}{=} h \text{ che è una funzione } L^2$$

DUNQUE y è limite in L^2 di una successione
 di funzioni C^1 (e S_n) le cui derivate seconde tendono
 in L^2 a una funzione h . POSSO DIRE CHE
 y ammette derivata seconda in senso di L^2
 e che $h = y''$ in senso L^2

DUNQUE NON HO $y''(x) = h(x) \quad \forall x$, ma un caso più
 debole. ($\exists S_n \xrightarrow{\text{UNIF}} y$ con $S_n'' \xrightarrow{L^2} h$)

CON QUESTA DEFINIZIONE DEBOLE y di primo
 RISOLVE il problema (P).

QUESTA IDEA, di introdurre delle nozioni più deboli di derivate,
 È MOLTO UTILE.

ESEMPI Come per f'' fare per f' :

Def. Se $f, g \in L^1$ dico che f è derivabile in senso L^1

e $g = f'$ & :
 * \exists f_n funzioni C^1 tali che $f_n \xrightarrow{L^2} f$, $f_n' \xrightarrow{L^2} g$

FATTO Se f ammette derivata $L^2 \Rightarrow f$ è continuo
 (a riga esiste un "rappresentante" continuo di f .)

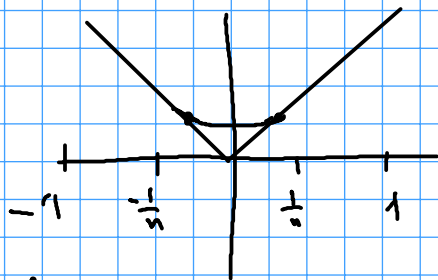
NON LO DIMOSTRO

ESEMPLI $f(x) = |x|$ sull'intervallo $[-1, 1]$.

Dico che f è derivabile in senso L^2 e $f'(x) = \text{sgn}(x)$

IN EFFETTI ovvero visto che

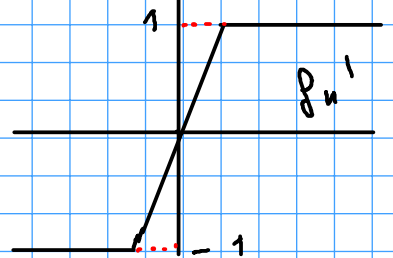
f è limite uniforme di f_n , definite da



$$f_n(x) = \begin{cases} |x| & \text{se } |x| \geq \frac{1}{n} \\ \frac{n}{2}x^2 + \frac{1}{2n} & \text{se } |x| \leq \frac{1}{n} \end{cases}$$

(in questo modo $f_n(\frac{1}{n}) = f_n(-\frac{1}{n}) = \frac{n}{2} \frac{1}{n^2} + \frac{1}{2n} = \frac{1}{2n} + \frac{1}{2n} = \frac{1}{n}$
 $f_n'(\frac{1}{n}) = n \frac{1}{n} = 1$

Allora $f_n' = \begin{cases} \text{sgn}(x) & \text{se } |x| \geq \frac{1}{n} \\ mx & \text{se } |x| \leq \frac{1}{n} \end{cases}$



Dico che $f_n' \xrightarrow{L^2} \text{sgn}(x)$ in L^2 . Infatti:

$$\|f_n' - g\|_2^2 = \int_{-1}^1 (f_n'(x) - g(x))^2 dx = \int_{-1/n}^{1/n} (mx - \text{sgn}(x))^2 dx \leq \int_{-1/n}^{1/n} 1 dx$$

$$\int_{-1/n}^{1/n} dx = \frac{2}{n} \rightarrow 0$$

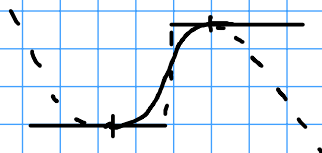
TERNA

OSS. Se prendo $f(x) = \text{sgn}(x) = \begin{cases} 1 & x > 0 \\ 0 & x = 0 \\ -1 & x < 0 \end{cases}$

f NON AMMETTE DERIVATA L^2 , e causa del
 Solb (non dimostrato...) che per ogni derivabile L^1 f deve
 essere continuo.

NON E' POSSIBILE TROVARE una succ. f_n di funzioni
 C^1 che tendono (L^1) a f e tali che f_n' abbia limiti in L^2

Se ci potessimo permettere penso a "disciore" f



Per esempio potrei cercare una
 $f_n(x)$ tale che $f_n(x) = \text{sgn}(x)$
 fuori da $[-1/n, 1/n]$ e che

si accordi in modo C^1 nei due pt: $-1/n$ $1/n$. Per esempio

$$f_n(x) = ax^3 + bx \quad \text{in modo che}$$

$$1 = f_n(1/n) \Leftrightarrow \frac{a}{n^3} + \frac{b}{n} = 1$$

$$f_n'(1/n) = 0 \Leftrightarrow 3a\left(\frac{1}{n}\right)^2 + b = 0 \Leftrightarrow 3a + n^2b = 0$$

$$a = -\frac{n^2b}{3}$$

$$1 = -\frac{n^2b}{3n^3} + \frac{b}{n} = -\frac{b}{3n} + \frac{b}{n} = \frac{2b}{3n} \quad \leftarrow$$

$$b = \frac{3n}{2}$$

$$a = -\frac{n^3}{2}$$

$$f_n(x) = -\frac{n^3}{2}x^3 + \frac{3n}{2}x \quad \text{e } |x| < \frac{1}{n}$$

$$f_n'(x) = -\frac{3n^3}{2}x^2 + \frac{3n}{2} \quad \text{e } |x| < \frac{1}{n} \quad f_n'(x) = 0 \quad \text{e } |x| \geq \frac{1}{n}$$

SERVIREBBE CHE $f_n' \xrightarrow{L^2} g$ e "ragionare" che
 $g(x) = 0$ e $x \neq 0$ e dunque dove: over $\|f_n'\|_2 \rightarrow 0$

$$\text{PERO' } \|f_n'\|_2^2 = \int_{-1/n}^{1/n} (f_n')^2 = \int_{-1/n}^{1/n} \left[\frac{3n}{2} (1 - n^2x^2) \right]^2 dx =$$

$$\frac{g}{4} h^2 \int_{-1/h}^{1/h} (1 - h^2 x^2)^2 dx = \frac{g}{4} h^2 \int_{-1/h}^{1/h} (1 - 2h^2 x^2 + h^4 x^4) dx =$$

$$\frac{g}{4} h^2 \left[x - \frac{2h^2}{3} x^3 + \frac{h^4}{5} x^5 \right]_{-1/h}^{1/h} = \frac{g}{4} h^2 \cdot 2 \left(\frac{1}{h} - \frac{2h^2}{3h^3} + \frac{h^4}{5h^5} \right) =$$

$$\frac{g}{2} \frac{h^2}{h} \left(1 - \frac{2}{3} + \frac{1}{5} \right) = \text{costante} \cdot h \rightarrow \infty$$

NON TORNA

Queste f_n dunque non vanno bene. IN REALTA' - se
ci fidiamo del fatto sopra - nessuno scelta di f_n può
andare bene.

MORALE: Se introduco una nozione di derivata "debole"
(usando le approssimazioni L^2) allora il problema P ha
soluzione unica (nell'ipotesi di "non risonanza" $\lambda = \omega^2 h^2 \neq n^2$)
La sol. ha derivata secondo "debole" ma ha derivata più
"forte" e quindi y è continuo e si annulla agli estremi.

Si potrebbe studiare il problema con derivata nulla al bar.

$$(P_1) \begin{cases} y'' + \lambda y = f \\ y'(0) = y'(L) = 0 \end{cases} \quad (f \in L^2)$$

Usando le serie di coseni. Anche in questo caso si ha
una y che ha derivata secondo debole ma derivata più "forte" \Rightarrow
ha senso $y'(0) = y'(L) = 0$.

PROBLEMI PIÙ INTERESSANTI (che si fanno con queste tecniche)

sono dei problemi alle derivate parziali. per esempio

L'eq. delle corde vibranti: l'incognita è una funzione $u(x,t)$

dove x è la posizione $0 \leq x \leq L$ e t è il tempo $t \in \mathbb{R}$

Le condizioni su u (dico il risultato senza risonanze)

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f(x,t) \\ u(x,0) = u_0(x) \quad 0 \leq x \leq L \\ \frac{\partial u}{\partial t}(x,0) = v_0(x) \quad 0 \leq x \leq L \\ u(0,t) = u(L,t) = 0 \quad t \in \mathbb{R} \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} \text{ASSEGNATE} \\ u_0 \text{ (forma iniziale)} \\ v_0 \text{ (velocità iniziale)} \end{array}$$

↑ forze esterne sulle corde

Si può cercare di trovare $u(x,t)$ come serie:

$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(t) D_n(x)$$

$$D_n(x) = \sin(n\omega_0 x)$$

$\omega_0 = \frac{\pi}{L}$

un funzioni di t da trovare

Le basi dei coseni "euristici"

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \sum_{n=1}^{\infty} u_n''(t) D_n(t)$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(t) (-\omega_0^2 n^2) D_n$$

Posso anche supporre che il termine noto f sia scritto $f = \sum_{n=1}^{\infty} f_n(t) D_n$

e quindi arrivo alle condizioni

$$u_n''(t) = c(-\omega_0^2 n^2) u_n(t) + f_n(t) \quad \Leftarrow \text{eq. ordinario di II° ord.}$$

Se per esempio prendo $f=0$ ho l'eq.

$$\begin{cases} u_n'' + \omega_0^2 n^2 u_n = 0 \\ u_n(0) = \quad \quad u_n'(0) = \end{cases}$$

si ricavano dalle u_0 e v_0 usando gli sviluppi di F. di u_0 e v_0

Si può andare avanti e trovare u_1, u_2, \dots **NON APPROFONDISCO.**

Si può poi mettere dentro una f non nulla e studiare le proprietà della soluzione u che è nota come una serie

