

Analisi Matematica II

prof. Claudio Saccon (*)

Lezione 43, 19 marzo 2014

(*) Dipartimento di Matematica

email: sacson@dm.unipi.it

sito web: <http://sacson.blog.dma.unipi.it>

ricevimento: [il venerdì alle 11.00 - via Buonarroti 1/c,](#)
[oppure su appuntamento \(da concordare via email\)](#)

Significati "geometrici" delle serie di Fourier.

Denotiamo con

$$U_m(t) = \cos(m\omega t) \quad (m \geq 0)$$

$$V_m(t) = \sin(m\omega t) \quad (m \geq 1)$$

e, date due funzioni definite su $[0, T]$ indichiamo

$$\langle f, g \rangle_2 := \int_0^T f(t)g(t) dt$$

che chiamiamo "prodotto scalare" tra f e g . Per definire $\langle f, g \rangle$ ci vuole ovviamente che $f(t)g(t)$ sia integrabile. Si può vedere in effetti che, affinché il prodotto scalare abbia senso, basta che f e g abbiano "energia finita", dove

$$\text{energia di } f = \int_0^T f^2(x) dx$$

(L'integrale può essere anche improprio e si può anche non averne un valore finito)

Date f con energia finita indichiamo

$$\|f\|_2 = \left(\int_0^T f^2(x) dx \right)^{1/2} = \left(\langle f, f \rangle_2 \right)^{1/2}$$

Si può dimostrare che vale la DISUGUAGLIANZA DI SCHWARTZ

$$|\langle f, g \rangle_2| \leq \|f\|_2 \|g\|_2 \quad \text{cioè}$$

$$\left| \int_0^T f(t) g(t) dt \right| \leq \sqrt{\int_0^T f(t)^2 dt} \sqrt{\int_0^T g(t)^2 dt}$$

per tutte le f, g con energia finita

Se usiamo le nozioni introdotte ora possiamo scrivere

$$\langle u_m, v_m \rangle_2 = 0 \quad \forall m, m$$

$$\langle u_m, u_m \rangle_2 = 0 \quad \forall m, m \text{ con } m \neq m$$

$$\langle v_m, v_m \rangle_2 = 0 \quad \forall m, m \text{ con } m \neq m$$

$$\|u_m\|_2 = \|v_m\|_2 = \sqrt{\frac{I}{2}} \quad \forall m \geq 1$$

$$\|u_0\|_2 = \sqrt{I}$$

Se immaginiamo u_m e v_m come elementi di uno "spazio lineare a infinite dimensioni" e pensiamo a $\langle \cdot, \cdot \rangle_2$ come un prodotto scalare nel senso usuale, vediamo che le funzioni

u_m e v_m sono una famiglia ortogonale
nello spazio (L^2) delle funzioni a energia finita

Se invece di u_m/v_m prendessimo \hat{u}_m, \hat{v}_m , dove

$$\hat{u}_0 = \frac{u_0}{\sqrt{T}}, \quad \hat{u}_m = \frac{u_m}{\sqrt{T/2}}, \quad \hat{v}_m = \frac{v_m}{\sqrt{T/2}}$$

le \hat{u}_m, \hat{v}_m sarebbero ORTONORMALI (ortogonali e tutte di lunghezza 1)

Dato allora una generica f (di energia finita)

i suoi coeff. di Fourier si possono scrivere

$$a_0 = \frac{\langle f, u_0 \rangle}{\|u_0\|^2}$$

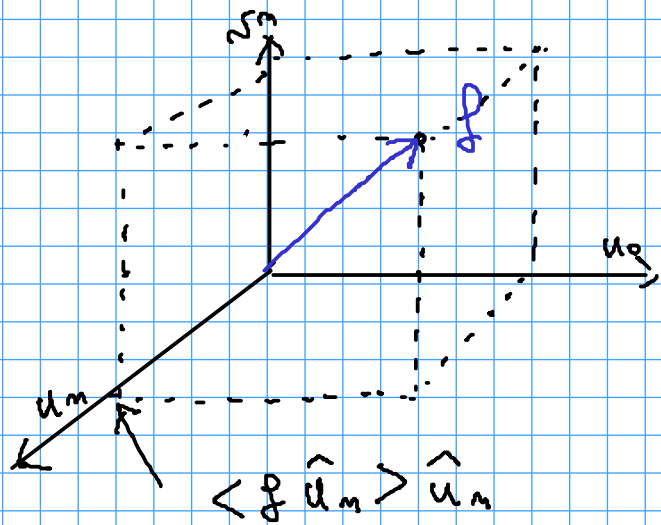
$$a_m = \frac{\langle f, u_m \rangle}{\|u_m\|^2}, \quad b_m = \frac{\langle f, v_m \rangle}{\|v_m\|^2}$$

e lo seno di Fourier

$$\sum_{n=0}^{\infty} \langle f, \frac{u_n}{\|u_n\|} \rangle \frac{u_n}{\|u_n\|} + \sum_{n=1}^{\infty} \langle f, \frac{v_n}{\|v_n\|} \rangle \frac{v_n}{\|v_n\|}$$

$$\left(= \sum_{m=0}^{\infty} \langle f, \hat{u}_m \rangle \hat{u}_m + \sum_{m=1}^{\infty} \langle f, \hat{v}_m \rangle \hat{v}_m \right)$$

Questa espressione corrisponde a trovare le



"COORDINATE DI f "

rispetto alla base degli:

$$\{ u_m, v_m \}$$

$$\left(\text{o } \{ \hat{u}_m, \hat{v}_m \} \right)$$

Con questa interpretazione non è sorprendente che valga la seguente formula:

EGUAGLIANZA DI PARCEVAL

$$\int_0^T f^2(t) dt = T e_0^2 + \frac{1}{2} \sum_{m=1}^{\infty} e_m^2 + b_m^2$$

che corrisponde a dire che

$$\|f\|_2^2 = \sum_{m=0}^{\infty} \left\| \left\langle f, \frac{u_m}{\|u_m\|_2} \right\rangle \frac{u_m}{\|u_m\|_2} \right\|_2^2 + \sum_{m=1}^{\infty} \left\| \left\langle f, \frac{v_m}{\|v_m\|_2} \right\rangle \frac{v_m}{\|v_m\|_2} \right\|_2^2$$

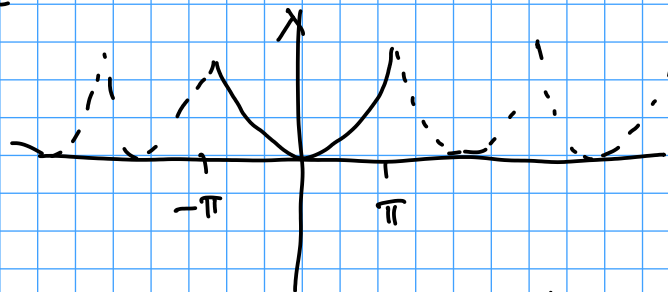
(COME SI VEDE SUBITO), cioè lo somma dei quadrati delle norme delle componenti di f è eguale alla norma al quadrato di f (TEOREMA DI PITAGORA!!). Naturalmente questa formula andrebbe dimostrata (non lo facciamo) solo se c'è una serie e non una somma finita.

L'uguaglianza si può anche scrivere:

$$(P) \quad \frac{1}{\pi} \int_0^T f^2(t) dt = a_0^2 + \frac{1}{2} \sum_{m=1}^{\infty} (a_m^2 + b_m^2)$$

ESEMPIO $T = 2\pi$, $\omega = 1$ e

$$f(t) = t^2 \quad \text{se } -\pi \leq t \leq \pi$$



chiaramente f è pari $\Rightarrow b_m = 0 \forall m$; inoltre

$$a_0 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} t^2 dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} t^2 dt = \frac{1}{\pi} \frac{\pi^3}{3} = \frac{\pi^2}{3}$$

membrando che $n \geq 1$

$$Q_m = \frac{2}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} t^2 \cos(mt) dt = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} t^2 \cos(mt) dt = (\text{per parti})$$

$$\frac{2}{\pi} \left[t^2 \frac{\sin(mt)}{m} \right]_0^{\pi} - \frac{2}{m\pi} \int_0^{\pi} 2t \sin(mt) dt = (\text{per parti})$$

$$- \frac{4}{m\pi} \left[t \frac{(-\cos(mt))}{m} \right]_0^{\pi} - \frac{4}{m^2\pi} \int_0^{\pi} -\cos(mt) dt =$$

$$\frac{4\pi}{m^2\pi} \cos(m\pi) - \frac{4}{m^2\pi} \left[\frac{\sin(mt)}{m} \right]_0^{\pi} = 4 \frac{(-1)^m}{m^2}$$

DUNQUE

$$f(x) = \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{m=1}^{\infty} \frac{(-1)^m}{m^2} \cos(mx)$$

e la convergenza è uniforme dato che $\sum_{m=1}^{\infty} \left| \frac{(-1)^m}{m^2} \right| = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{1}{m^2} < +\infty$

Se mettiamo $x=0$ nelle formule sopra dovremo

$$\sum_{m=1}^{\infty} \frac{(-1)^m}{m^2} = -\frac{\pi^2}{12}$$