

Problemi di evoluzione

Equazioni alle derivate parziali (PDE)

$$\begin{array}{l} \text{Equazione del calore: } u_t = u_{xx} \\ \text{Equazione delle onde: } u_{tt} = u_{xx} \end{array} \left. \vphantom{\begin{array}{l} u_t = u_{xx} \\ u_{tt} = u_{xx} \end{array}} \right\} \text{incognita } u(x, t)$$

$x \in [a, b]$ $t \geq 0$

Problema generale:

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{Eq. diff.} \\ \text{condizioni al bordo (nella } x) \\ \text{condizioni iniziali (nella } t) \end{array} \right.$$

↓ in numero uguale all'ordine dell'equazione in t .

Esempi

$$\left\{ \begin{array}{l} u_t = u_{xx} \quad t \geq 0, \quad x \in [0, 1] \\ u(0, t) = u(1, t) = 0 \\ u(x, 0) = u_0(x) \end{array} \right.$$

Condizioni di DIRICHLET
Condizione iniziale
↑ funzione data della x .

$$\left\{ \begin{array}{l} u_{tt} = u_{xx} \quad t \geq 0, \quad x \in [0, 1] \\ u_x(0, t) = u_x(1, t) = 0 \\ u(x, 0) = u_0(x) \\ u_t(x, 0) = u_1(x) \end{array} \right.$$

Condizioni di NEUMANN
↑ funzioni date della x

Perché la serie di Fourier aiuta?

Data $u \in L^2((0, 1))$ posso scriverla come

$$\sum_{n=0}^{\infty} u_n e_n = u$$

↑ numeri ↑ el. di una base Hilbertiana

Se come base Hilbertiana ho preso quella coinvolta nella serie di Fourier, ho che

$$u_{xx} = \sum_{n=0}^{\infty} -n^2 u_n e_n$$

con varianti a seconda che ci siano solo sin, solo cos, o entrambi

Dato una funzione $u(x, t)$, definita per $x \in [0, 1]$ e $t \geq 0$, la posso pensare come

$$u : [0, +\infty) \rightarrow L^2((0, 1)).$$

Interpretato in serie di Fourier diventa

$$u(t) = \sum_{n=0}^{\infty} \boxed{u_n(t)} e_n$$

$\downarrow$ funzioni $u_n : [0, +\infty) \rightarrow \mathbb{R}$

È intuitivo che sarà $u_t(x, t) = u'(t) = \sum_{n=0}^{\infty} u'_n(t) e_n$

A questo punto l'equazione $u_t = u_{xx}$ diventa

$$\sum_{n=0}^{\infty} u'_n(t) e_n = \sum_{n=0}^{\infty} -n^2 u_n(t) e_n$$

Le due serie hanno la stessa somma se e solo se hanno gli stessi coefficienti, quindi

$$u'_n(t) = -n^2 u_n(t) \quad \text{per ogni } n \in \mathbb{N}, \quad t \geq 0.$$

La soluzione di queste è $u_n(t) = u_n(0) e^{-n^2 t} \quad \forall t \geq 0, \forall n \in \mathbb{N}$
dove $u_n(0)$ sono le componenti di F del dato iniziale, cioè

$$u_0(x) = \sum_{n=0}^{\infty} u_n(0) e_n.$$

Come si risolve il problema per l'equazione del calore?

- Dato una cond. iniziale $u_0(x) \in L^2((0, 1))$, la scrivo in serie di F . Ottenendo i suoi coeff. $u_n(0)$
- Calcolo $u_n(t) = u_n(0) e^{-n^2 t}$
- Allora la soluzione è

$$u(t) = \sum_{n=0}^{\infty} u_n(0) e^{-n^2 t} \cdot e_n$$

Che fine fanno le condizioni al bordo? Incidono sul tipo di serie di Fourier da utilizzare.

Condizioni classiche: $\rightarrow$ Dirichlet omogenea $u(a,t) = u(b,t) = 0$
 $\rightarrow$ Neumann omogenea $u_x(a,t) = u_x(b,t) = 0$
 $\rightarrow$ Periodiche $u(a,t) = u(b,t), u_x(a,t) = u_x(b,t)$

Periodiche con $(a,b) = (0, 2\pi)$. Uso la serie di Fourier classica con sia $\sin(nx)$ sia $\cos(nx)$. Questo garantisce che la soluzione rispetta le condizioni al bordo periodiche.

Dirichlet con $(a,b) = (0, \pi)$. Uso la serie di F. con soli $\sin(nx)$ ottenuta dopo aver esteso u a $(-\pi, \pi)$ per "disparità".

Neumann con $(a,b) = (0, \pi)$. Uso solo $\cos(nx)$ aggiunto dopo video e n dispari per rispettare Neumann in $\frac{\pi}{2}$

Dirichlet a sx, Neumann a dx con $(a,b) = (0, \frac{\pi}{2})$.

Uso una serie di F. con soli $\sin(nx)$ dopo aver esteso a $(\frac{\pi}{2}, \pi)$ per "parità" e a $(-\pi, 0)$ per "disparità"

— o — o —

In che senso la condizione al bordo è soddisfatta dalla soluzione?

Per parlare di valori tipo $u(a,t)$

oppure $u_x(a,t)$ servirebbe una qualche

forma di continuità ...

Effetto regolarizzante

e so soltanto che

Per $t=0$ ho che $u_0(x) = \sum_{n=0}^{\infty} u_n(0) e_n$

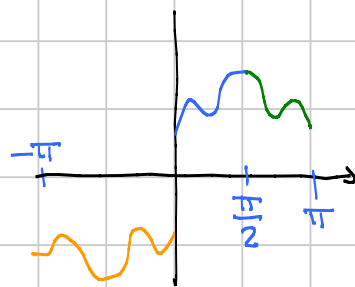
$$\sum_{n=0}^{\infty} [u_n(0)]^2 < +\infty$$

Per t positivo ho che $u(t) = \sum_{n=0}^{\infty} u_n(0) e^{-n^2 t} e_n$

nuovi coefficienti

Quindi è ovvio intanto che

$$\sum_{n=0}^{\infty} [u_n(0) e^{-n^2 t}]^2 < +\infty$$



ma anche

$$\sum_{n=0}^{\infty} [n^k u_n(0) e^{-n^2 t}]^2 < +\infty \quad \text{per ogni } k$$

Per $k=1$ ottengo che $u(t) \in H^1((0,1))$ per ogni $t>0$, quindi grazie ho che $u(t)$ è continua come funzione della x , anche se $u_0(x)$ era solo L^2 .

Per $k=2$ ottengo che $u(t) \in H^2((0,1))$ per ogni $t>0$, quindi $u_x \in H^1$, quindi u_x è continua come funzione della x .

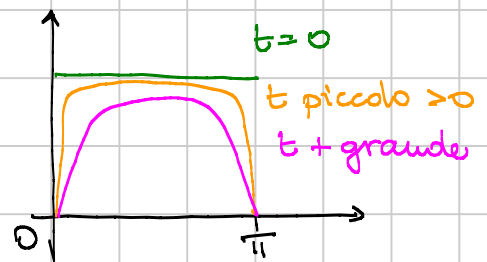
Osservazione

$$\begin{cases} u_t = u_{xx} & \text{in } [0, \pi] \times [0, +\infty) \\ u(0, t) = u(\pi, t) = 0 & \forall t > 0 \\ u(x, 0) = 1 & \forall x \in [0, \pi] \end{cases}$$

Parto con una distribuzione di temperatura uniforme $\equiv 1$, e vedo come evolve ponendo dato nullo al bordo.

Nota bene: la condizione iniziale ed il dato al bordo sono incoerenti

Esercizio: calcolare esplicitamente i coefficienti, quindi la soluzione.



Nota bene I coefficienti decadono molto velocemente per colpa di $e^{-n^2 t}$, quindi bastano poche componenti per approssimare bene una soluzione.

Osservazione "Non si può" risolvere l'eq. del calore per tempi $t \leq 0$, a meno che i coeff. iniziali $u_n(0)$ non siano molto decadenti.

Morale: se una serie converge, quando la moltiplico per $e^{-n^2 t}$ con $t < 0$ non è detto che converga.