

# Metodi Matematici - Lez. 17

Titolo nota

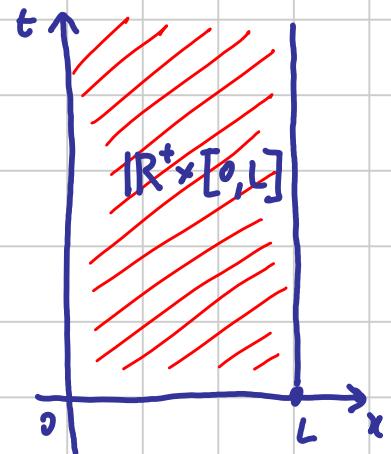
26 novembre 2018 (14.00-15.45) - docente: Prof. Emanuele Callegari - Università di Roma Tor Vergata

## EQUAZIONE DELLE Onde - CASO CORDA LIMITATA

### PROBLEMA

Trovare  $u(t, x) \in C^2(\mathbb{R}^+ \times [0, L])$  tale che:

$$\begin{cases} (1) & u_{tt}(t, x) = c^2 u_{xx}(t, x) \\ (2) & u(0, x) = f(x) \\ (3) & u_t(0, x) = g(x) \\ (4) & u(t, 0) = u(t, L) = 0 \quad \forall t \geq 0 \end{cases}$$



dove  $f(x) \in C^2([0, L])$  e  $g(x) \in C^1([0, L])$  soddisfino le condizioni di compatibilità  $f(0) = g(0) = 0 = f(L) = g(L)$ .

### SOLUZIONE

In realtà cercheremo come soluzione non una funzione  $u(t, x)$ , ma una serie che converge a  $u(t, x)$ . Come prima cosa cerchiamo una famiglia numerabile di funzioni che soddisfino l'equazione, doppioché vedremo come utilizzarle per scrivere una serie che converga ad una soluzione  $u(t, x)$  che soddisfi anche i dati iniziali.

Cerchiamo quindi delle soluzioni di (1) che soddisfino anche (4) e sono della forma particolare:

$$(5) \quad u(t, x) = X(x) \cdot T(t)$$

Poiché:

$$u_{tt}(t, x) = X(x) \cdot T''(t)$$

e

$$u_{xx}(t, x) = X''(x) \cdot T(t)$$

la (5) soddisfa l'equazione (1) se e solo se:

$$(6) \quad X(x)T''(t) = c^2 X''(x)T(t)$$

Si noti che per tutti  $(t, x)$  per i quali  $\mu(t, x) \neq 0$  la (6) può riscriversi come:

$$(7) \quad \frac{T''(t)}{T(t)} = c^2 \frac{X''(x)}{X(x)}$$

Poiché il primo membro di (7) non contiene  $x$  e il secondo non contiene  $t$ , vale l'ugualanza se e solo se i due membri sono costanti, cioè quando  $\exists k \in \mathbb{R}$  tale che:

$$\begin{cases} \frac{X''(x)}{X(x)} = k \\ \frac{T''(t)}{T(t)} = c^2 k \end{cases}$$

Cerchiamo quindi  $k \in \mathbb{R}$   $x(x) \in C^2([0, L])$  e  $T(t) \in C^2([0, +\infty))$  tali che

$$(8) \quad \begin{cases} X''(x) = k \cdot X(x) \end{cases}$$

$$(9) \quad \begin{cases} T''(t) = c^2 k T(t) \end{cases}$$

Ricordiamo inoltre che vogliamo che sia soddisfatta anche la proprietà (4), cioè che

$$X(0)T(t) = X(L)T(t) = 0 \quad \forall t \in [0, +\infty)$$

che, se  $T(t)$  non è identicamente nullo, equivale a dire:

$$(10) \quad X(0) = X(L) = 0$$

Cominciamo quindi a chiederci per quali valori di  $k \in \mathbb{R}$  c'è una soluzione di  $X(x)$  non identicamente nulla di (8) e (10), cioè del problema:

$$\begin{cases} X''(x) - kX(x) = 0 \\ X(0) = X(L) = 0 \end{cases}$$

**I** Se  $k=0$  si ottiene  $X(x) = ax + b$  e quindi l'unica modo di soddisfare  $X(0)=0=X(L)$  è che sia  $X(x) \equiv 0$ .

Quindi se  $k=0$  l'unica soluzione è quella identicamente nulla.

**II** Se  $k > 0$  il polinomio caratteristico è  $\lambda^2 - k = 0$  ed ha 2 radici reali distinte  $\lambda = \pm \sqrt{k}$ , quindi la soluzione generale dell'equazione è:

$$X(x) = \alpha e^{-\sqrt{k}x} + \beta e^{\sqrt{k}x},$$

che soddisferà anche i dati al bordo se e solo se:

$$\begin{cases} \alpha + \beta = 0 \\ \alpha e^{-L\sqrt{k}} + \beta e^{L\sqrt{k}} = 0 \end{cases}$$

Cioè se e solo se  $\alpha = \beta = 0$ .

Quindi anche per  $k > 0$  l'unica soluzione è quella identicamente nulla.

**III** Invece, se  $k < 0$  poniamo  $w = -\sqrt{k}$ , in modo da avere  $k = -w^2$ , così che il polinomio caratteristico è  $\lambda^2 + w^2 = 0$  e ha 2 radici immaginarie  $\lambda = \pm iw$ , per cui la soluzione generale dell'equazione è:

$$X(x) = \alpha \cos(wx) + \beta \sin(wx)$$

che soddisfa anche il dato al bordo se e solo se:

$$\begin{cases} \alpha = 0 \\ \alpha \cos(wL) + \beta \sin(wL) = 0 \end{cases}$$

Cioè significa che se  $wL \neq n\pi$  con  $n \in \mathbb{Z}$  l'unica soluzione è ancora solo quella identicamente nulla.

Invece, se per ogni  $n \in \mathbb{N} \setminus \{0\}$  prendiamo  $wL = n\pi$ , si ottiene la soluzione non identicamente nulla

$$X_n(x) = \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

Abbiamo quindi trovato che:

$$(11) \quad \begin{cases} X''(x) = k \cdot X(x) \\ T''(t) = c^2 k T(t) \\ X(0) = X(L) = 0 \end{cases}$$

che una soluzione  $X(x)$  non identicamente nulla se e solo se  $k$  è delle forme:

$$k_n = -\omega_n^2 = -\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 \quad \text{con } n \in \mathbb{N} - \{0\}$$

e che in tal caso la soluzione trovata è del tipo:

$$X_n(x) = \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

eventualmente moltiplicata per una costante.

Ora per ciascun  $k_n$  troviamo anche  $T(t)$ .

Risolvendo:

$$T''(t) - c^2 k_n T(t) = 0$$

Cioè:

$$T''(t) + \left(\frac{c\pi n}{L}\right)^2 T(t) = 0$$

si ottiene come soluzione generale:

$$T(t) = \alpha \cos\left(\frac{c\pi n}{L}t\right) + \beta \sin\left(\frac{c\pi n}{L}t\right) \quad \alpha, \beta \in \mathbb{R}$$

Ciò significa che  $\forall n \in \mathbb{N} - \{0\}$ , se  $k$  è delle forme:

$$k_n = -\left(\frac{c\pi n}{L}\right)^2$$

come soluzione  $T(t)$  di (11) potremo prendere sia:

$$T_n(t) = \cos\left(\frac{c\pi n}{L}t\right)$$

o

$$\tilde{T}_n(t) = \sin\left(\frac{c\pi n}{L}t\right)$$

Quindi, se per ogni  $n \in \mathbb{N} - \{0\}$ , definiamo:

$$u_n(t, x) = X_n(x) T_n(t) = \sin\left(\frac{\pi n}{L} x\right) \cos\left(\frac{c \pi n}{L} t\right)$$

$$v_n(t, x) = X_n(x) \bar{T}_n(t) = \sin\left(\frac{\pi n}{L} x\right) \sin\left(\frac{c \pi n}{L} t\right)$$

otteniamo che tutte le  $u_n$  e le  $v_n$  sono soluzioni non identicamente nulle di (1) e (4).

Ciò significa che prende la serie:

$$(12) \quad \sum_{n=1}^{+\infty} \alpha_n u_n(t, x) + \beta_n v_n(t, x)$$

se i coefficienti  $\alpha_n$  e  $\beta_n$  sono tali che la serie converge a  $u(t, x)$  con tutte le derivate fino al II° ordine, allora anche  $u(t, x)$  è soluzione di (1) e (4).

Se vogliamo che  $u(t, x)$  soddisfi anche le condizioni iniziali (2) e (3) bisogna che:

$$f(x) = u(0, x) = \sum_{n=1}^{+\infty} \alpha_n u_n(0, x) + \beta_n v_n(0, x) =$$

$$= \sum_{n=1}^{+\infty} \alpha_n \sin\left(\frac{\pi n}{L} x\right) \cos\left(\frac{c \pi n}{L} \cdot 0\right) + \beta_n \sin\left(\frac{\pi n}{L} x\right) \sin\left(\frac{c \pi n}{L} \cdot 0\right) =$$

$$= \sum_{n=1}^{+\infty} \alpha_n \sin\left(\frac{\pi n}{L} x\right)$$

e che:

$$g(x) = u_t(0, x) = \sum_{n=1}^{+\infty} \alpha_n J_0 u_n(0, x) + \beta_n J_0 v_n(0, x)$$

$$= \sum_{n=1}^{+\infty} \alpha_n \sin\left(\frac{\pi n}{L} x\right) \cdot \left(-\frac{c \pi n}{L}\right) \sin\left(\frac{c \pi n}{L} \cdot 0\right) + \beta_n \sin\left(\frac{\pi n}{L} x\right) \cdot \left(\frac{c \pi n}{L}\right) \cos\left(\frac{c \pi n}{L} \cdot 0\right) =$$

$$= \sum_{n=1}^{+\infty} \beta_n \frac{c\pi n}{L} \sin\left(\frac{\pi n}{L}x\right)$$

Così che:

$$f(x) = \sum_{n=1}^{+\infty} \alpha_n \sin\left(\frac{\pi n}{L}x\right) \quad e \quad g(x) = \sum_{n=1}^{+\infty} \beta_n \frac{c\pi n}{L} \sin\left(\frac{\pi n}{L}x\right)$$

Basterà quindi prolungare  $f(x)$  e  $g(x)$  per simmetria a tutto  $[-L, L]$  e poi prendere  $\alpha_n$  e  $\beta_n$  in modo che:

$$\alpha_n = \frac{1}{L} \cdot \int_{-L}^L f(x) \sin\left(\frac{\pi n}{L}x\right) dx$$

$$\beta_n \cdot \frac{c\pi n}{L} = \frac{1}{L} \int_{-L}^L g(x) \sin\left(\frac{\pi n}{L}x\right) dx$$

Con tali scelte di  $\alpha_n$  e  $\beta_n$  la (12) è la soluzione cercata.

Per mostrare che la soluzione da (1), (2), (3) e (4) è unica, osserviamo che se  $u(t, x)$  e  $v(t, x)$  fossero entrambe soluzioni, allora la loro differenza  $w(t, x) = u(t, x) - v(t, x)$  dovrebbe soddisfare:

$$(13) \quad \begin{cases} w_{tt}(t, x) = c^2 w_{xx}(t, x) \\ w(0, x) = 0 \\ w_t(0, x) = 0 \\ w(t, 0) = w(t, L) = 0 \end{cases}$$

Per avere l'unicità basterà quindi mostrare che se  $w(t, x)$  soddisfa (13) allora necessariamente  $w(t, x) \equiv 0$ .

A tale scopo introduciamo la quantità:

$$E(t) = \int_0^L w_t^2(t, x) + c^2 w_x^2(t, x) dx$$

che prende il nome di Energia della soluzione al tempo  $t$ .

Osserviamo che:

$$\begin{aligned}
 E'(t) &= \int_0^L 2 w_t w_{tt} + 2 c^2 w_x w_{xt} dx = \\
 &= \int_0^L 2 w_t w_{tt} dx + 2 c^2 \int_0^L w_x \cdot (w_t)_x dx = \\
 &= \int_0^L 2 w_t w_{tt} dx + 2 c^2 \left( \left[ w_x w_t \right]_{x=0}^{x=L} - \int_0^L w_{xx} w_t dx \right) = \\
 &= \int_0^L 2 w_t w_{tt} - 2 c^2 w_t w_{xx} dx = \\
 &= \int_0^L 2 w_t \cdot (w_{tt} - c^2 w_{xx}) dx = 0
 \end{aligned}$$

integrandi per parti  
perché  $w(t, 0) = w(t, L)$  sono identicamente nulle

$\Rightarrow 0$  perché  $w(t, x)$  soddisfa equazione delle onde

Quindi  $E'(t) = 0$  e perciò  $E(t) = \text{costante} = E(0) = 0$ .

Ma allora, del fatto che

$$E(t) = \int_0^L w_t^2 + c^2 w_x^2 dx = 0 \quad \forall t \geq 0$$

essendo l'integrandi continua e non negativa, deve essere necessariamente:

$$w_t^2(t, x) + c^2 w_x^2(t, x) = 0 \quad \forall t, x \in [0, +\infty) \times [0, L]$$

da cui segue:

$$\nabla w(t, x) = 0 \quad \forall t, x \in [0, +\infty) \times [0, L]$$

e quindi

$$w(t, x) = \text{costante}$$

Quindi, essendo  $w(t, x) = 0$  per  $t=0$  lo è anche  $\forall t > 0$ .

Quindi  $w(t, x)$  è identicamente nulla.