

**EQUAZIONI ALLE DERIVATE PARZIALI  
ING. AEROSPAZIALE**

PROF. DANIELE ANDREUCCI

Prova tecnica del 15/6/2009

1. Trovare con il metodo di Fourier la soluzione di

$$\begin{aligned} u_{tt} - c^2 u_{xx} &= 0, & 0 < x < \pi, t > 0, \\ u(0, t) &= 0, & t > 0, \\ u_x(\pi, t) &= \sin(\beta t), & t > 0, \\ u(x, 0) &= 0, & 0 < x < \pi, \\ u_t(x, 0) &= 0, & 0 < x < \pi. \end{aligned}$$

Qui  $\beta > 0$  è costante.

SOLUZIONE

Per ridurci a un problema con dati al bordo omogenei passiamo alla nuova incognita

$$v(x, t) = u(x, t) - x \sin(\beta t),$$

che risolve il problema

$$\begin{aligned} v_{tt} - c^2 v_{xx} &= \beta^2 x \sin(\beta t), & 0 < x < \pi, t > 0, \\ v(0, t) &= 0, & t > 0, \\ v_x(\pi, t) &= 0, & t > 0, \\ v(x, 0) &= 0, & 0 < x < \pi, \\ v_t(x, 0) &= -\beta x, & 0 < x < \pi. \end{aligned}$$

Cerchiamo lo sviluppo in serie

$$v(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} \alpha_n(x) \sin \frac{2n+1}{2} x.$$

I coefficienti  $\alpha_n$  risolvono i problemi

$$\begin{aligned} \alpha_n'' + c^2 \left( \frac{2n+1}{2} \right)^2 \alpha_n &= \beta^2 \gamma_{0n} \sin(\beta t), \\ \alpha_n(0) &= 0, \\ \alpha_n'(1) &= -\beta \gamma_{0n}, \end{aligned}$$

ove

$$\gamma_{0n} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x \sin \frac{2n+1}{2} x \, dx = \frac{8(-1)^n}{(2n+1)^2}, \quad n \geq 0.$$

Dunque, si ha

$$\alpha_n(t) = k_{1n} \cos \left( c \frac{2n+1}{2} t \right) + k_{2n} \sin \left( c \frac{2n+1}{2} t \right) + z_n(t),$$

ove  $z_n$  è una soluzione particolare della e.d.o. non omogenea. Per determinarla, se

$$\beta \neq c \frac{2n+1}{2} \quad (1)$$

si procede con la sostituzione

$$z_n(t) = A_n \sin(\beta t),$$

che conduce a

$$A_n = \frac{\beta^2 \gamma_{0n}}{c^2 \left(\frac{2n+1}{2}\right)^2 - \beta^2}.$$

Se invece

$$\beta = c \frac{2n_0+1}{2} \quad (2)$$

si procede con la sostituzione

$$z_n(t) = C_{n_0} t \sin(\beta t) + B_{n_0} t \cos(\beta t),$$

che conduce a

$$C_{n_0} = 0, \quad B_{n_0} = -\frac{\beta \gamma_{0n}}{2}.$$

Imponendo le condizioni al bordo si ha per  $n \geq 0$ , se vale (1),

$$\begin{aligned} k_{1n} &= 0, \\ k_{2n} c \frac{2n+1}{2} + \beta A_n &= -\beta \gamma_{0n}. \end{aligned}$$

Se invece vale (2),

$$\begin{aligned} k_{1n_0} &= 0, \\ k_{2n_0} c \frac{2n_0+1}{2} + B_{n_0} &= -\beta \gamma_{0n_0}. \end{aligned}$$

R. Se

$$\beta \neq c \frac{2n+1}{2}$$

per ogni  $n \geq 0$  la soluzione è

$$u(x, t) = x \sin(\beta t) + \sum_{n=0}^{\infty} \left\{ k_{2n} \sin\left(c \frac{2n+1}{2} t\right) + A_n \sin(\beta t) \right\} \sin\left(\frac{2n+1}{2} x\right);$$

se invece per un  $n_0 \geq 0$  vale

$$\beta = c \frac{2n_0+1}{2}$$

la soluzione è

$$\begin{aligned} u(x, t) &= x \sin(\beta t) + \sum_{n=0, n \neq n_0}^{\infty} \left\{ k_{2n} \sin\left(c \frac{2n+1}{2} t\right) + A_n \sin(\beta t) \right\} \sin\left(\frac{2n+1}{2} x\right) \\ &\quad - \left\{ \frac{\gamma_{0n_0}}{2} \sin\left(c \frac{2n_0+1}{2} t\right) + c \frac{2n_0+1}{2} \gamma_{0n_0} t \cos(\beta t) \right\} \sin\left(\frac{2n_0+1}{2} x\right). \end{aligned}$$

Qui

$$\gamma_{0n} = \frac{8(-1)^n}{(2n+1)^2}, \quad A_n = \frac{\beta^2 \gamma_{0n}}{c^2 \left(\frac{2n+1}{2}\right)^2 - \beta^2}, \quad k_{2n} = -\frac{2\beta(A_n + \gamma_{0n})}{c(2n+1)}.$$

**2.** Si consideri la soluzione del problema

$$\begin{aligned} \Delta u &= xy, & \text{in } Q, \\ u(x, y) &= x^2 + y^2, & \text{su } \partial Q, \end{aligned}$$

ove  $Q = [0, 1] \times [0, 1]$ .

Si dimostri che  $u$  soddisfa

$$u(x, y) = u(y, x), \quad \text{per ogni } (x, y) \in Q.$$

SOLUZIONE

Definiamo

$$v(x, y) = u(y, x).$$

Si noti che  $v$  risulta definita ancora in  $Q$ , e che

$$v_{xx}(x, y) = u_{yy}(y, x), \quad v_{yy}(x, y) = u_{xx}(y, x).$$

Quindi

$$\Delta v(x, y) = \Delta u(y, x) = yx, \quad \text{in } Q.$$

Inoltre

$$v(x, y) = u(y, x) = y^2 + x^2, \quad \text{su } \partial Q.$$

Dunque  $w = u - v$  soddisfa

$$\begin{aligned} \Delta w &= 0, & \text{in } Q, \\ w(x, y) &= 0, & \text{su } \partial Q, \end{aligned}$$

e perciò  $w = 0$  in  $Q$  per il principio di massimo. Dunque

$$u(x, y) = v(x, y) = u(y, x), \quad \text{per ogni } (x, y) \in Q.$$

**3.** Si consideri la soluzione del problema

$$\begin{aligned} u_t - Du_{xx} &= -Cu, & 0 < x < \infty, t > 0, \\ u_x(0, t) &= 0, & t > 0, \\ u(x, 0) &= \sin^2 x, & 0 < x < \infty. \end{aligned}$$

Qui  $D, C$  sono costanti positive.

Si dimostri che

$$\lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t) = 0, \quad \text{per ogni } x \in \mathbf{R}.$$

SOLUZIONE

Mediante una riflessione pari intorno a  $x = 0$ , possiamo passare a studiare la soluzione  $v$  del problema

$$\begin{aligned} v_t - Dv_{xx} &= -Cv, & -\infty < x < \infty, t > 0, \\ v(x, 0) &= \sin^2 x, & -\infty < x < \infty, \end{aligned}$$

poiché la restrizione di  $v$  a  $x > 0$  coincide con  $u$ .

Introduciamo poi la nuova variabile

$$w(x, t) = e^{Ct}v(x, t),$$

che risolve

$$\begin{aligned} w_t - Dw_{xx} &= 0, & -\infty < x < \infty, t > 0, \\ w(x, 0) &= \sin^2 x, & -\infty < x < \infty. \end{aligned}$$

Teoremi noti implicano che vale

$$0 = \min_{s \in \mathbf{R}} \sin^2 s \leq w(x, t) \leq \max_{s \in \mathbf{R}} \sin^2 s = 1, \quad x \in \mathbf{R}, t > 0.$$

Dunque

$$0 \leq v(x, t) = e^{-Ct}w(x, t) \leq e^{-Ct},$$

il che implica che vale la relazione di limite cercata (addirittura in modo uniforme su  $\mathbf{R}$ ).

4. Trovare la soluzione di

$$\begin{aligned} xu_x + u_y &= x(1+y)u, \\ u(s, 0) &= -\frac{1}{\ln s}, \quad s > 1. \end{aligned}$$

Trovare anche l'aperto massimale di definizione.

SOLUZIONE

A) Troviamo le caratteristiche al suolo, risolvendo il sistema caratteristico

$$\begin{aligned} \varphi_1' &= \varphi_1, & \varphi_1(0) &= s, \\ \varphi_2' &= 1, & \varphi_2(0) &= 0. \end{aligned}$$

Si ottiene immediatamente

$$(\varphi_1(\tau; s), \varphi_2(\tau, s)) = (se^\tau, \tau), \quad \tau \in \mathbf{R}.$$

B) Si risolve quindi la e.d.o. sulle caratteristiche al suolo

$$\begin{aligned} U' &= se^\tau(1+\tau)U, \\ U(0) &= -\frac{1}{\ln s}, \end{aligned}$$

ottenendo per separazione delle variabili

$$U(\tau; s) = -\frac{1}{\ln s} \exp se^\tau \tau, \quad \tau \in \mathbf{R}.$$

C) Infine si torna alle variabili  $(x, y)$  invertendo il sistema

$$se^\tau = x, \quad \tau = y,$$

che dà

$$s = xe^{-y}, \quad \tau = y.$$

Si noti che la restrizione  $s > 1$  implica

$$\ln s = \ln x - y > 0,$$

che definisce l'aperto massimale di definizione, insieme con  $x > 0$ .  
 $\mathbf{R}$ .

$$u(x, y) = \frac{1}{y - \ln x} e^{xy},$$

definita in

$$\Omega = \{(x, y) \mid x > 0, y < \ln x\}.$$

**5.** Calcolare la somma della serie

$$\sum_{n=1}^{\infty} (-na_n \beta_n + nb_n \alpha_n),$$

ove

$$f(x) = x^2 - \pi^2 = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nx + b_n \sin nx,$$

$$g(x) = e^x = \alpha_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \alpha_n \cos nx + \beta_n \sin nx,$$

in  $L^2((-\pi, \pi))$ .

SOLUZIONE

È noto che, essendo  $f \in C^1([-\pi, \pi])$  con  $f(\pi) = f(-\pi)$ , allora

$$f'(x) = 2x = \sum_{n=1}^{\infty} (-na_n \sin nx + nb_n \cos nx).$$

In effetti  $b_n = 0$  per ogni  $n \geq 0$  perché  $f'$  è dispari (o perché  $f$  è pari).  
 Dunque, ricordando la definizione dei coefficienti di Fourier,

$$\sum_{n=1}^{\infty} (-na_n \beta_n + nb_n \alpha_n) = \sum_{i=1}^{\infty} (f', \varphi_i)(g, \varphi_i) \pi^{-1},$$

ove  $\{\varphi_i\}_{i=1}^{\infty}$  indica il sistema ortonormale di Fourier.

Per una conseguenza dell'identità di Parseval,

$$\sum_{i=1}^{\infty} (f', \varphi_i)(g, \varphi_i) = \int_{-\pi}^{\pi} f'(x)g(x) dx = \int_{-\pi}^{\pi} 2xe^x dx = 2e^{\pi}(\pi - 1) + 2e^{-\pi}(\pi + 1).$$

R.

$$2\pi^{-1}[e^{\pi}(\pi - 1) + e^{-\pi}(\pi + 1)].$$

**6.** Esprimere mediante la formula di rappresentazione per l'equazione del calore la soluzione del problema

$$\begin{aligned} u_t - Du_{xx} &= 0, & 0 < x < 1, t > 0, \\ u_x(0, t) &= 0 & t > 0, \\ u(1, t) &= 0 & t > 0, \\ u(x, 0) &= \sin x, & 0 < x < 1. \end{aligned}$$

SOLUZIONE

Occorre riflettere il dato iniziale in modo dispari intorno a  $x = 1$ , e in modo pari intorno a  $x = 0$ . Si ottiene

$$\widetilde{u}_0(x) = \begin{cases} -\sin(2-x), & 1 < x < 2, \\ \sin x, & 0 < x < 1, \\ |\sin x|, & -1 < x < 0, \\ -\sin(2+x), & -2 < x < -1. \end{cases}$$

R.

$$u(x, t) = \frac{1}{2\sqrt{\pi Dt}} \int_{\mathbf{R}} \widetilde{u}_0(\xi) e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4Dt}} d\xi, \quad 0 < x < 1, t > 0,$$

ove

$$\widetilde{u}_0(x) = \begin{cases} -\sin(2-x), & 1 < x < 2, \\ \sin x, & 0 < x < 1, \\ |\sin x|, & -1 < x < 0, \\ -\sin(2+x), & -2 < x < -1. \end{cases}$$