

Compito di esonero di Fisica matematica 2 del 24 aprile 2013

1 Compito

Esercizio n. 1

Risolvere l'equazione

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) &= \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x \in (0, \pi), t > 0 \\ \frac{\partial u}{\partial x}(0, t) &= te^{-t}, \quad u(\pi, t) = 0, \quad \forall t \geq 0 \\ u(x, 0) &= 0 \end{aligned} \tag{1.1} \quad \boxed{\text{es1_13_1}}$$

e calcolare $\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t)$.

Esercizio n. 2

Sia $\hat{f}(k)$ la trasformata di Fourier della funzione $f(x) \in \mathbf{L}^1(\mathbb{R}) \cap \mathbf{C}_0(\mathbb{R})$, definita nel modo seguente:

$$f(x) = \begin{cases} \frac{1}{|x|^3} & |x| \geq 1 \\ 1 & |x| < 1 \end{cases}$$

Si dimostri che $\hat{f}(k)$ appartiene a $\mathbf{L}^1(\mathbb{R})$.

Suggerimento: fare vedere, tramite delle opportune integrazioni per parti, che, per $|k| \rightarrow \infty$,

$$\hat{f}(k) = 3\sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\cos k}{k^2} + O\left(\frac{1}{k^3}\right) \tag{1.2} \quad \boxed{\text{es1_13_1a}}$$

2 Soluzione

Esercizio n. 1

Per ridurci al problema con condizioni omogenee, poniamo

$$u(x, t) = \bar{u}(x, t) + v(x, t) \tag{2.1} \quad \boxed{\text{es1_13_2}}$$

dove $\bar{u}(x, t)$ è una funzione nota che soddisfa le condizioni al bordo $\bar{u}_x(0, t) = te^{-t}$ e $\bar{u}(\pi, t) = 0$; come sappiamo, è possibile scegliere $\bar{u}(x, t)$ della forma $\bar{u}(x, t) = a(t)x + b(t)$. Un facile calcolo mostra che

$$\bar{u}(x, t) = te^{-t}(x - \pi)$$

Si noti che $\bar{u}(x, 0) = 0$; pertanto, se si sostituisce la (2.1) nella (1.1), si trova che $v(x, t)$ è la soluzione del problema

$$\begin{aligned} v_t(x, t) &= v_{xx}(x, t) - \bar{u}_t(x, t) = v_{xx}(x, t) + (\pi - x)e^{-t}(1 - t), \quad t > 0 \\ v_x(0, t) &= v(\pi, t) = 0, \quad t > 0 \\ v(x, 0) &= 0 \end{aligned} \tag{2.2} \quad \text{es1_13_3}$$

Come sappiamo (vedi la Prop. 2.4 delle Note), per risolvere questo problema dobbiamo preliminarmente risolvere il problema agli autovalori:

$$\psi''(x) = -\mu^2\psi(x), \quad \psi'(0) = \psi(\pi) = 0, \quad \mu > 0$$

La soluzione generale della $\psi''(x) = -\mu^2\psi(x)$ è della forma $\psi(x) = A \sin(\mu x) + B \cos(\mu x)$. La condizione $\psi'(0) = 0$ implica che $A = 0$, mentre la condizione $\psi(\pi) = 0$ implica che $\cos(\mu\pi) = 0$. Ne segue che μ può assumere solo i valori

$$\mu_n = \frac{2n + 1}{2}, \quad n \geq 0 \tag{2.3} \quad \text{es1_13_5}$$

e che le autofunzioni corrispondenti (con autovalore $\lambda_n = -\mu_n^2$) $\psi_n(x) = B_n \cos(\mu_n x)$ formano un sistema ortonormale completo di funzioni a valori reali, se si scelgono le costanti B_n reali e tali che $\|\psi_n\| = 1$, cioè

$$B_n^2 \int_0^\pi \cos^2(\mu_n x) = B_n^2 \frac{\pi}{2} = 1 \quad \Rightarrow \quad B_n = \sqrt{\frac{2}{\pi}}$$

Sviluppamo pertanto la funzione $\pi - x$ in serie delle funzioni $\psi_n(x)$. Si ha

$$\pi - x = \sum_{n=0}^{\infty} c_n \psi_n(x) = \sum_{n=0}^{\infty} c_n \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cos(\mu_n x)$$

con

$$\begin{aligned} b_n &:= c_n \sqrt{\frac{2}{\pi}} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\pi (\pi - x) \psi_n(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi (\pi - x) \cos(\mu_n x) \\ &= \frac{2}{\pi \mu_n} \int_0^\pi (\pi - x) \frac{d}{dx} \sin(\mu_n x) = \frac{2}{\pi \mu_n} \int_0^\pi \sin(\mu_n x) = \frac{2}{\pi \mu_n^2} \end{aligned} \tag{2.4} \quad \text{es1_13_6}$$

Se ora risolviamo la (2.2) con il metodo di Duhamel, troviamo che la funzione $v(x, t)$ può scriversi nella forma

$$v(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} b_n f_n(t) \cos(\mu_n x) \tag{2.5} \quad \text{es1_13_4}$$

con

$$f_n(t) = \int_0^t ds e^{-\mu_n^2(t-s)} e^{-s}(1-s) = e^{-\mu_n^2 t} \int_0^t ds e^{(\mu_n^2 - 1)s} (1-s)$$

purché si possa dimostrare che la serie nella (2.5) è uniformemente convergente e derivabile termine a termine almeno una volta rispetto a t e almeno due volte rispetto a x

Si noti ora che $\mu_n^2 \neq 1$, per ogni n ; Pertanto

$$\begin{aligned} f_n(t) &= e^{-\mu_n^2 t} \left[\frac{1}{\mu_n^2 - 1} \int_0^{(\mu_n^2 - 1)t} ds e^s - \frac{1}{(\mu_n^2 - 1)^2} \int_0^{(\mu_n^2 - 1)t} ds s e^s \right] \\ &= \frac{e^{-t} - e^{-\mu_n^2 t}}{\mu_n^2 - 1} - \frac{e^{-\mu_n^2 t}}{(\mu_n^2 - 1)^2} \left[(\mu_n^2 - 1)te^{(\mu_n^2 - 1)t} - e^{(\mu_n^2 - 1)t} + 1 \right] \\ &= \frac{(1 - t)e^{-t} - e^{-\mu_n^2 t}}{\mu_n^2 - 1} + \frac{e^{-t} - e^{-\mu_n^2 t}}{(\mu_n^2 - 1)^2} \end{aligned}$$

Di qui si deduce facilmente, usando la (2.4) e la (2.3), che esistono $c_0, c_1 > 0$, tali che $|f_n(t)| \leq c_0(n+1)^{-2}e^{-t/4}$ e $|b_n f_n(t)| \leq c_1(n+1)^{-4}e^{-t/4}$; una stima simile è anzi valida anche per $f_n^{(k)}(t)$, per ogni intero k , con c_1 dipendente da k . Ne segue che la serie (2.5) è uniformemente convergente in x e t ed è derivabile termine a termine infinite volte rispetto a t e due volte rispetto a x , il che prova che la (2.5) è effettivamente la soluzione del problema (2.2). Inoltre

$$|v(x, t)| \leq c_1 e^{-t/4} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} \xrightarrow{t \rightarrow +\infty} 0$$

Poiché anche $\bar{u}(x, t)$ tende a 0 per $t \rightarrow +\infty$, $\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t) = 0$.

Esercizio n. 2

Come sappiamo, le ipotesi su $f(x)$ garantiscono che $\hat{f}(k)$ è ben definita, continua e limitata, e che anzi $\hat{f}(k) \in \mathbf{C}_0(\mathbb{R})$. Quindi, per dimostrare che $\hat{f}(k) \in \mathbf{L}^1(\mathbb{R})$, è sufficiente dimostrare che, per $|k| \rightarrow \infty$, $\hat{f}(k) = O(|k|^{-\alpha})$, con $\alpha > 1$, come mostra appunto la (1.2).

Poiché $f(x)$ è una funzione pari, la trasformata di Fourier $\hat{f}(k)$ di $f(x)$ è data dalla funzione

$$\begin{aligned} \hat{f}(k) &= 2 \int_0^{+\infty} \frac{dx}{\sqrt{2\pi}} \cos(kx) f(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^1 dx \cos(kx) + g(k) \\ &= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\sin k}{k} + g(k) \end{aligned} \tag{2.6} \quad \boxed{\text{es1}_{13}_8}$$

con

$$\begin{aligned} g(k) &= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_1^{+\infty} dx \frac{\cos(kx)}{x^3} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{1}{k} \int_1^{+\infty} \frac{dx}{x^3} \frac{d}{dx} \sin(kx) \\ &= -\sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\sin k}{k} + \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{3}{k} \int_1^{+\infty} \frac{dx}{x^4} \sin(kx) \end{aligned}$$

Pertanto, per la (2.6),

$$\begin{aligned}\hat{f}(k) &= -\sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{3}{k^2} \int_1^{+\infty} \frac{dx}{x^4} \frac{d}{dx} \cos(kx) \\ &= 3 \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\cos k}{k^2} - \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{12}{k^3} \int_1^{+\infty} \frac{dx}{x^5} \frac{d}{dx} \sin(kx) \\ &= 3 \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\cos k}{k^2} + 12 \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\sin k}{k^3} - \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{60}{k^3} \int_1^{+\infty} \frac{dx}{x^6} \sin(kx)\end{aligned}$$

da cui segue la (1.2).