

Esercizi del corso di
Fisica Matematica 2

Giuseppe Benfatto
Università di Roma "Tor Vergata"

a. a. 2012-13

Indice

1	Esercizi sull'equazione del calore	2
1.1	Esercizi risolti	2
1.2	Esercizi non risolti	12
2	Esercizi sull'equazione di Laplace-Poisson	15
2.1	Esercizi risolti	15
2.2	Esercizi non risolti	19
3	Esercizi sull'equazione delle onde	23
3.1	Esercizi risolti	23
3.2	Esercizi non risolti	26
4	Esercizi sulla trasformata di Fourier	33
4.1	Esercizi risolti	33
4.2	Esercizi non risolti	34

1 Esercizi sull'equazione del calore

1.1 Esercizi risolti

Esercizio 1.1 *Si consideri l'equazione*

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = D \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + \gamma u(x, t), \quad x \in (-L, L), \quad t > 0$$

$$u(-L, t) = u(L, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = f(x) \in C^\infty(\mathbb{R}), \quad f(x) \neq 0, \quad \text{supp} f \subseteq [-L/2, L/2]$$

Si supponga infine che

$$\int_{-L}^L dx f(x) \sin \left[\frac{\pi}{2L}(x + L) \right] \neq 0$$

Si dimostri che, fissati $D > 0$ e L , esiste $\gamma_c > 0$, tale che

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \max_{x \in [-L, L]} |u(x, t)| = \begin{cases} \infty & \text{if } \gamma > \gamma_c \\ 0 & \text{if } \gamma < \gamma_c \end{cases}$$

Cosa si può affermare riguardo $\lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t)$, se $\gamma = \gamma_c$?

Soluzione - Se poniamo

$$u(x, t) = e^{\gamma t} v(x + L, t) \tag{1.1}$$

la funzione $v(y, t)$ soddisfa l'equazione:

$$\frac{\partial v}{\partial t}(y, t) = D \frac{\partial^2 v}{\partial y^2}(y, t), \quad y \in (0, 2L), \quad t > 0 \tag{1.2}$$

$$v(0, t) = v(2L, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$v(y, 0) = \tilde{f}(y) = f(y - L), \quad \text{supp} \tilde{f} \subseteq [L/2, 3L/2]$$

con

$$\int_0^{2L} dy \tilde{f}(y) \sin \left(\frac{\pi y}{2L} \right) \neq 0 \tag{1.3}$$

Le ipotesi su $f(x)$ garantiscono che la funzione $\tilde{f}(y)$ può prolungarsi dall'intervallo $[0, 2L]$, nei cui estremi si annulla insieme a tutte le sue derivate,

a tutto l'asse reale, come funzione periodica di periodo $4L$, dispari e C^∞ . Pertanto $\tilde{f}(y)$ può svilupparsi in serie di Fourier di soli seni:

$$\tilde{f}(y) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \sin\left(\frac{n\pi y}{2L}\right) \quad (1.4)$$

e questa serie converge uniformemente, insieme alle serie delle derivate di ogni ordine, in quanto i coefficienti vanno a 0, per $n \rightarrow \infty$, più rapidamente di ogni potenza. Inoltre

$$c_n = \frac{1}{L} \int_0^{2L} dy \tilde{f}(y) \sin\left(\frac{n\pi y}{2L}\right) \quad (1.5)$$

Ne segue, come sappiamo, tramite il metodo di separazione delle variabili, che la soluzione della (1.2) è data dalla serie (uniformemente convergente e derivabile infinite volte termine a termine)

$$v(y, t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{-D\left(\frac{n\pi}{2L}\right)^2 t} \sin\left(\frac{n\pi y}{2L}\right) \quad (1.6)$$

Usando la (1.1), si trova pertanto che

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{(\gamma - \gamma_c n^2)t} \sin\left(\frac{n\pi(x+L)}{2L}\right) \quad (1.7)$$

con

$$\gamma_c = \frac{D\pi^2}{4L^2} \quad (1.8)$$

Si noti che

$$|u(x, t)| \leq \sum_{n=1}^{\infty} |c_n| e^{(\gamma - \gamma_c n^2)t} \leq e^{(\gamma - \gamma_c)t} \sum_{n=1}^{\infty} |c_n|$$

Pertanto, se $\gamma < \gamma_c$,

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \|u(t)\|_\infty = 0$$

dove $\|u(t)\|_\infty \equiv \max_{x \in [-L, L]} |u(x, t)|$.

Supponiamo ora $\gamma > \gamma_c$ e riscriviamo la soluzione nella forma:

$$u(x, t) = e^{(\gamma - \gamma_c)t} \left[c_1 \sin\left(\frac{\pi(x+L)}{2L}\right) + \sum_{n=2}^{\infty} c_n e^{-\gamma_c(n^2-1)t} \sin\left(\frac{n\pi(x+L)}{2L}\right) \right] \quad (1.9)$$

Per l'ipotesi (1.3) su $f(x)$ e la (1.5), $|c_1| > 0$. Inoltre la serie al secondo membro della (1.9) si può stimare con

$$\sum_{n=2}^{\infty} |c_n| e^{-\gamma_c(n^2-1)t} \leq e^{-3\gamma_c t} \sum_{n=2}^{\infty} |c_n| \quad (1.10)$$

ed è pertanto minore in modulo di $|c_1|/2$, se t è abbastanza grande, diciamo per $t \geq T$. Ne segue, usando la (1.9), che, se $t \geq T$,

$$\begin{aligned} \|u(t)\|_\infty &\geq |u(0, t)| = e^{(\gamma - \gamma_c)t} \left| c_1 - \sum_{n=2}^{\infty} c_n e^{-\gamma_c(n^2-1)t} \sin\left(\frac{n\pi}{2}\right) \right| \\ &\geq e^{(\gamma - \gamma_c)t} |c_1|/2 \end{aligned}$$

da cui segue subito che

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \|u(t)\|_\infty = \infty$$

Supponiamo infine che $\gamma = \gamma_c$. Per la (1.9),

$$u(x, t) = c_1 \sin\left(\frac{\pi(x+L)}{2L}\right) + \sum_{n=2}^{\infty} c_n e^{-\gamma_c(n^2-1)t} \sin\left(\frac{n\pi(x+L)}{2L}\right) \quad (1.11)$$

da cui, usando la stima (1.10) per la serie a secondo membro, segue che

$$\lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t) = c_1 \sin\left(\frac{\pi(x+L)}{2L}\right)$$

■

Esercizio 1.2 *Si calcoli la soluzione (nella classe di Tychonov) dell'equazione*

$$\frac{\partial u}{\partial t}(\vec{x}, t) = \Delta u(\vec{x}, t), \quad \vec{x} \in \mathbb{R}^2, \quad t > 0$$

$$u(\vec{x}, 0) = 1 - \vec{x}^2$$

Soluzione - Come sappiamo, l'unica soluzione nella classe di Tychonov è data da:

$$u(\vec{x}, t) = \frac{1}{4\pi t} \int_{\mathbb{R}^2} d\vec{y} e^{-\frac{(\vec{x}-\vec{y})^2}{4t}} (1 - \vec{y}^2)$$

Se poniamo $\vec{z} \equiv \vec{y} - \vec{x}$, $\vec{y}^2 = (\vec{y} - \vec{x} + \vec{x})^2 = \vec{z}^2 + \vec{x}^2 + 2\vec{x} \cdot \vec{z}$. Pertanto, poiché $\frac{1}{4\pi t} \int d\vec{z} e^{-\frac{\vec{z}^2}{4t}} = 1$:

$$u(\vec{x}, t) = 1 - \vec{x}^2 - \frac{1}{4\pi t} \int_{\mathbb{R}^2} d\vec{z} e^{-\frac{\vec{z}^2}{4t}} (\vec{z}^2 + 2\vec{x} \cdot \vec{z})$$

Tuttavia, poiché $z_i e^{-\frac{z^2}{4t}}$, $i = 1, 2$, è una funzione dispari rispetto a z_i , l'integrale del termine proporzionale a $\vec{x} \cdot \vec{z}$ è nullo. Inoltre, se usiamo le coordinate polari per l'integrale rimanente:

$$\begin{aligned} \frac{1}{4\pi t} \int_{\mathbb{R}^2} d\vec{z} e^{-\frac{z^2}{4t}} z^2 &= \frac{1}{4\pi t} \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^\infty d\rho \rho e^{-\frac{\rho^2}{4t}} \rho^2 = \\ &= \frac{1}{4t} \int_0^\infty d\lambda \lambda e^{-\frac{\lambda}{4t}} = 4t \int_0^\infty d\lambda \lambda e^{-\lambda} = 4t \int_0^\infty \lambda d(-e^{-\lambda}) = \\ &= 4t \int_0^\infty e^{-\lambda} = 4t \end{aligned}$$

Pertanto

$$u(\vec{x}, t) = 1 - \vec{x}^2 - 4t$$

■

Esercizio 1.3 Si consideri l'equazione

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + \sin(\omega t) \sin^2(x), \quad x \in (0, \pi), t > 0 \quad (1.12)$$

$$\frac{\partial u}{\partial x}(0, t) = \frac{\partial u}{\partial x}(\pi, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \sin^4(x)$$

a) Calcolare la soluzione.

b) Fare vedere che esistono tre funzioni $A(x)$, $B(x)$ e $C(x)$, tali che

$$\lim_{t \rightarrow \infty} [u(x, t) - A(x) - B(x) \sin(\omega t) - C(x) \cos(\omega t)] = 0$$

c) Calcolare la quantità

$$q(t) = \int_0^\pi dx u(x, t)$$

usando la soluzione della (1.12) e controllare il risultato usando solo l'equazione di continuità, cioè l'equazione che si ottiene integrando ambedue i membri dell'equazione differenziale (1.12) fra 0 e π .

Soluzione -

a) Come sappiamo (vedi l'equazione (2.35) delle note aggiuntive, con $L = \pi$), la soluzione può scriversi nella forma

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n e^{-n^2 t} + \int_0^t ds e^{-n^2(t-s)} b_n(s) \right] \cos(nx)$$

dove a_n sono i coefficienti di Fourier della serie di soli coseni della funzione $\sin^4(x)$, mentre $b_n(s)$ sono gli analoghi coefficienti della funzione $\sin(\omega s) \sin^2(x)$. Si noti ora che

$$\begin{aligned} \sin^4(x) &= \left(\frac{e^{ix} - e^{-ix}}{2i} \right)^4 = \frac{1}{2^4} \sum_{k=0}^4 \binom{4}{k} (e^{ix})^k (-e^{-ix})^{4-k} = \\ &= \frac{1}{2^4} \sum_{k=0}^4 \binom{4}{k} (-1)^k (e^{ix})^{2k-4} = \frac{1}{2^4} \left[\binom{4}{2} + e^{-4ix} + e^{4ix} - 4e^{-2ix} - 4e^{2ix} \right] = \\ &= \frac{3}{8} - \frac{1}{2} \cos(2x) + \frac{1}{8} \cos(4x) \end{aligned} \quad (1.13)$$

Pertanto

$$\begin{aligned} a_0 &= \frac{3}{8}, & a_2 &= -\frac{1}{2}, & a_4 &= \frac{1}{8} \\ a_n &= 0, & \text{se } n &\neq 0, 2, 4 \end{aligned}$$

Inoltre

$$\sin(\omega s) \sin^2(x) = \sin(\omega s) \left[\frac{1}{2} - \frac{1}{2} \cos(2x) \right]$$

Pertanto

$$\begin{aligned} b_0(s) &= \frac{1}{2} \sin(\omega s), & b_2(s) &= -\frac{1}{2} \sin(\omega s) \\ b_n(s) &= 0, & \text{se } n &\neq 0, 2 \end{aligned}$$

Ne segue che

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \left[\frac{3}{8} + \frac{1}{2} \int_0^t ds \sin(\omega s) \right] \\ &\quad - \frac{1}{2} \left[e^{-4t} + \int_0^t ds e^{-4(t-s)} \sin(\omega s) \right] \cos(2x) \\ &\quad + \frac{1}{8} e^{-16t} \cos(4x) \end{aligned} \quad (1.14)$$

Si noti ora che

$$\int_0^t ds \sin(\omega s) = \frac{1}{\omega} [1 - \cos(\omega t)] \quad (1.15)$$

e che, se si pone

$$F(t) = \int_0^t ds e^{4s} \sin(\omega s)$$

allora, operando due integrazioni per parti,

$$\begin{aligned} F(t) &= -\frac{1}{\omega} \int_0^t ds e^{4s} \frac{d}{ds} \cos(\omega s) = -\frac{1}{\omega} [e^{4t} \cos(\omega t) - 1] + \frac{4}{\omega} \int_0^t ds e^{4s} \cos(\omega s) \\ &= -\frac{1}{\omega} [e^{4t} \cos(\omega t) - 1] + \frac{4}{\omega^2} e^{4t} \sin(\omega t) - \frac{16}{\omega^2} \int_0^t ds e^{4s} \sin(\omega s) \end{aligned}$$

Ma l'ultimo integrale è proprio la funzione $F(t)$, per cui

$$\left(1 + \frac{16}{\omega^2}\right) F(t) = -\frac{1}{\omega} [e^{4t} \cos(\omega t) - 1] + \frac{4}{\omega^2} e^{4t} \sin(\omega t)$$

da cui segue, con pochi passaggi, che

$$F(t) = \frac{\omega}{16 + \omega^2} + \frac{e^{4t}}{16 + \omega^2} [4 \sin(\omega t) - \omega \cos(\omega t)] \quad (1.16)$$

Se si inseriscono le (1.15) e (1.16) nella (1.14), si trova

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{3}{8} + \frac{1}{2\omega} [1 - \cos(\omega t)] + \frac{1}{8} e^{-16t} \cos(4x) - \\ &\quad - \frac{1}{2} \cos(2x) \left[e^{-4t} \left(1 + \frac{\omega}{16 + \omega^2}\right) + \frac{4 \sin(\omega t) - \omega \cos(\omega t)}{16 + \omega^2} \right] \end{aligned} \quad (1.17)$$

b) Nel limite $t \rightarrow \infty$, i termini nel secondo membro della (1.17) proporzionali a e^{-4t} e e^{-16t} vanno a zero, mentre gli altri sono costanti o oscillano. Pertanto

$$\lim_{t \rightarrow \infty} [u(x, t) - A(x) - B(x) \sin(\omega t) - C(x) \cos(\omega t)] = 0$$

con

$$\begin{aligned} A(x) &= \frac{3}{8} + \frac{1}{2\omega} \\ B(x) &= -\frac{2}{16 + \omega^2} \cos(2x) \\ C(x) &= -\frac{1}{2\omega} + \frac{\omega}{2(16 + \omega^2)} \cos(2x) \end{aligned}$$

c) Si noti che

$$\int_0^\pi dx \cos(nx) = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} dx \cos(nx) = 0, \quad \text{se } n \neq 0$$

Pertanto, dalla (1.17) segue che

$$q(t) = \int_0^\pi dx u(x, t) = \frac{3\pi}{8} + \frac{\pi}{2\omega}[1 - \cos(\omega t)] \quad (1.18)$$

Questo risultato può essere ottenuto direttamente dall'equazione di continuità. Infatti, se integriamo la (1.12) in x fra 0 e π ed usiamo le condizioni al bordo, otteniamo.

$$\begin{aligned} \dot{q}(t) &= \int_0^\pi dx \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + \sin(\omega t) \int_0^\pi dx \sin^2(x) \\ &= \frac{\partial u}{\partial x}(\pi, t) - \frac{\partial u}{\partial x}(0, t) + \frac{\pi}{2} \sin(\omega t) = \frac{\pi}{2} \sin(\omega t) \end{aligned}$$

da cui segue che

$$q(t) = q(0) + \frac{\pi}{2} \int_0^t ds \sin(\omega s) = q(0) + \frac{\pi}{2\omega}[1 - \cos(\omega t)] \quad (1.19)$$

D'altra parte, usando la (1.13), si vede che $q(0) = \frac{3\pi}{8}$. Quindi la (1.19) coincide con la (1.18). ■

Esercizio 1.4 *Si consideri l'equazione*

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) &= \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) - u(x, t) + e^{kt}g(x), \quad x \in (0, 1), t > 0 \\ \frac{\partial u}{\partial x}(0, t) &= \frac{\partial u}{\partial x}(1, t) = 0, \quad \forall t \geq 0 \\ u(x, 0) &= \varphi(x) \end{aligned} \quad (1.20)$$

dove k è un parametro reale fissato.

a) *Calcolare la soluzione nel caso in cui*

$$g(x) = \sin^2(2\pi x), \quad \varphi(x) = \cos(\pi x) \quad (1.21)$$

b) *Studiare il comportamento asintotico della soluzione al variare di k .*

Soluzione - Se si pone $u(x, t) = e^{-t}v(x, t)$, è facile vedere che $v(x, t)$ è la soluzione del problema

$$\begin{aligned} \frac{\partial v}{\partial t}(x, t) &= \frac{\partial^2 v}{\partial x^2}(x, t) + e^{(k+1)t}g(x), \quad x \in (0, 1), t > 0 \\ \frac{\partial v}{\partial x}(0, t) &= \frac{\partial v}{\partial x}(1, t) = 0, \quad \forall t \geq 0 \\ v(x, 0) &= \varphi(x) \end{aligned} \quad (1.22)$$

Pertanto, usando la Prop. 2.3 delle Note, la funzione $v(x, t)$ può scriversi nella forma

$$v(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} \left[a_n e^{-(\pi n)^2 t} + b_n \int_0^t ds e^{-(\pi n)^2 (t-s)} e^{(k+1)s} \right] \cos(\pi n x)$$

purché le successioni a_n e b_n , definite dagli sviluppi

$$\varphi(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \cos(\pi n x), \quad g(x) = \sum_{n=0}^{\infty} b_n \cos(\pi n x)$$

vadano a 0 abbastanza velocemente per $n \rightarrow \infty$. In tal caso la soluzione della (1.20) è uguale a

$$u(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} \left[a_n e^{-(\pi^2 n^2 + 1)t} + b_n e^{-(\pi^2 n^2 + 1)t} \int_0^t ds e^{(\pi^2 n^2 + k + 1)s} \right] \cos(\pi n x) \quad (1.23)$$

a) Si noti che:

$$\sin^2(2\pi x) = \frac{1 - \cos(4\pi x)}{2}$$

Pertanto, se $g(x)$ e $\varphi(x)$ sono date dalle (1.21), allora

$$a_n = \begin{cases} 1 & \text{se } n = 1 \\ 0 & \text{se } n \neq 1 \end{cases} \quad b_n = \begin{cases} \frac{1}{2} & \text{se } n = 0 \\ -\frac{1}{2} & \text{se } n = 4 \\ 0 & \text{altrimenti} \end{cases}$$

e la (1.23) diventa

$$u(x, t) = e^{-(\pi^2 + 1)t} \cos(\pi x) + \frac{1}{2} e^{-t} \int_0^t ds e^{(k+1)s} - \frac{1}{2} \cos(4\pi x) e^{-(16\pi^2 + 1)t} \int_0^t ds e^{(16\pi^2 + k + 1)s}$$

b) Si noti che

$$G_{k, \alpha}(t) \equiv e^{-\alpha t} \int_0^t ds e^{(k+\alpha)s} = \begin{cases} t e^{-\alpha t} & \text{se } k = -\alpha \\ \frac{e^{kt} - e^{-\alpha t}}{k + \alpha} & \text{altrimenti} \end{cases}$$

Pertanto, se $k < 0$, $\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t) = 0$, per ogni $x \in [0, 1]$. Se $k \geq 0$, invece, si ha:

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} [u(x, t) - \bar{u}(x, t)] = 0$$

con

$$\bar{u}(x, t) = e^{kt} \left[\frac{1}{2(k+1)} - \frac{1}{2(16\pi^2 + k + 1)} \cos(4\pi x) \right]$$

■

Esercizio 1.5 Si consideri l'equazione

$$\begin{aligned}\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) &= 2\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + u + e^{kt}g(x), \quad x \in (0, \pi), t > 0 \\ u(0, t) &= u(\pi, t) = 0, \quad \forall t \geq 0 \\ u(x, 0) &= \varphi(x)\end{aligned}\tag{1.24}$$

dove k è un parametro reale fissato.

a) Calcolare la soluzione nel caso in cui

$$g(x) = \sin(2x)\cos^2 x, \quad \varphi(x) = \sin x\tag{1.25}$$

b) Studiare il comportamento asintotico della soluzione al variare di k .

c) Generalizzare l'analisi del punto b) al caso in cui $g(x)$ e $\varphi(x)$ sono due qualunque funzioni C^∞ con supporto contenuto in $(0, \pi)$.

Soluzione - Se si pone $u(x, t) = e^t v(x, t)$, è facile vedere che $v(x, t)$ è la soluzione del problema

$$\begin{aligned}\frac{\partial v}{\partial t}(x, t) &= 2\frac{\partial^2 v}{\partial x^2}(x, t) + e^{(k-1)t}g(x), \quad x \in (0, \pi), t > 0 \\ v(0, t) &= v(\pi, t) = 0, \quad \forall t \geq 0 \\ v(x, 0) &= \varphi(x)\end{aligned}\tag{1.26}$$

Pertanto, usando la Prop. 2.2 delle Note, la funzione $v(x, t)$ può scriversi nella forma

$$v(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n e^{-2n^2 t} + \int_0^t ds e^{-2n^2(t-s)} e^{(k-1)s} b_n \right] \sin(nx)\tag{1.27}$$

purché le successioni a_n e b_n , definite dagli sviluppi

$$\varphi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n \sin(nx), \quad g(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin(nx)\tag{1.28}$$

vadano a 0 abbastanza velocemente per $n \rightarrow \infty$. In tal caso la soluzione della (1.24) è uguale a

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n e^{-(2n^2-1)t} + b_n e^{-(2n^2-1)t} \int_0^t ds e^{(2n^2+k-1)s} \right] \sin(nx)\tag{1.29}$$

a) Si noti che:

$$\begin{aligned}\sin(2x)(1 - \sin^2 x) &= \frac{1}{2} \sin(2x)(1 + 1 - 2 \sin^2 x) \\ &= \frac{1}{2} \sin(2x)[1 + \cos(2x)] = \frac{1}{2} \sin(2x) + \frac{1}{4} \sin(4x)\end{aligned}$$

Pertanto, se $g(x)$ e $\varphi(x)$ sono date dalle (1.25), allora

$$a_n = \begin{cases} 1 & \text{se } n = 1 \\ 0 & \text{se } n > 1 \end{cases} \quad b_n = \begin{cases} \frac{1}{2} & \text{se } n = 2 \\ \frac{1}{4} & \text{se } n = 4 \\ 0 & \text{altrimenti} \end{cases}$$

e la (1.29) diventa

$$u(x, t) = e^{-t} \sin x + \frac{1}{2} \sin(2x) e^{-7t} \int_0^t ds e^{(k+7)s} + \frac{1}{4} \sin(4x) e^{-31t} \int_0^t ds e^{(k+31)s}$$

b) Si noti che

$$G_{k,\alpha}(t) \equiv e^{-\alpha t} \int_0^t ds e^{(k+\alpha)s} = \begin{cases} te^{-\alpha t} & \text{se } k = -\alpha \\ \frac{e^{kt} - e^{-\alpha t}}{k+\alpha} & \text{altrimenti} \end{cases} \quad (1.30)$$

Pertanto, se $k < 0$, $\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t) = 0$, per ogni $x \in [0, \pi]$. Se $k \geq 0$, invece, si ha:

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t) = \lim_{t \rightarrow +\infty} e^{kt} F_k(x)$$

con

$$F_k(x) = \frac{\sin(2x)}{2(k+7)} + \frac{\sin(4x)}{4(k+31)} = \frac{\sin(2x)}{2(k+7)} \left[1 + \frac{k+7}{k+31} \cos(2x) \right]$$

avendo usato il fatto che $\sin(4x) = 2 \sin(2x) \cos(2x)$; quindi il segno e gli zeri di $F_k(x)$ coincidono con quelli di $\sin(2x)$, in quanto $1 + \frac{k+7}{k+31} \cos(2x) > 0$, per ogni x . Ne segue che, se $k > 0$

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t) = \begin{cases} +\infty & \text{se } x \in (0, \pi/2) \\ 0 & \text{se } x = 0, \pi/2, \pi \\ -\infty & \text{se } x \in (\pi/2, \pi) \end{cases}$$

mentre, se $k = 0$,

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t) = F_0(x)$$

c) Le ipotesi su $g(x)$ e $\varphi(x)$ garantiscono che esse, oltre ad essere C^∞ , sono nulle in due intorni di 0 e π , quindi sono nulle in 0 e π insieme a tutte le loro

derivate. Pertanto le successione a_n e b_n vanno a 0 per $n \rightarrow \infty$ più rapidamente di ogni potenza, per cui la serie (1.29) è differenziabile quante volte si vuole rispetto a t e x termine a termine, se $t > 0$, e $\lim_{t \rightarrow 0} u(x, t) = \varphi(x)$, uniformemente in x . Ne segue che la (1.29) risolve effettivamente l'equazione (1.24).

Usando la (1.30), si trova allora che, se $k < 0$, $\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t) = 0$, per ogni $x \in [0, \pi]$. Se $k \geq 0$, invece, si ha:

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t) = \lim_{t \rightarrow +\infty} e^{kt} F_k(x)$$

con

$$F_k(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{b_n}{2n^2 + k - 1} \sin(nx)$$

e si procede come al punto b), con la ovvia differenza che nulla può essere detto sul segno di $F_k(x)$, che dipende (in modo complicato) dalla successione b_n . ■

1.2 Esercizi non risolti

Esercizio 1.6 *Si consideri l'equazione*

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) - \gamma u(x, t) + \sin^2 x, \quad x \in (0, \pi), \quad t > 0$$

$$\frac{\partial u}{\partial x}(0, t) = \frac{\partial u}{\partial x}(\pi, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = 0$$

con $\gamma > 0$.

Calcolare la soluzione ed il suo limite per $t \rightarrow \infty$.

Esercizio 1.7 *Calcolare la soluzione dell'equazione*

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + 2 \frac{\partial u}{\partial x}(x, t) + k u(x, t), \quad x \in (0, 2), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = u(2, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = e^{-x} \sin\left(\frac{\pi x}{2}\right) \cos(\pi x)$$

dove k è un numero reale fissato.

Calcolare quindi $\lim_{t \rightarrow \infty} u(1, t)$, al variare di k .

Esercizio 1.8 Si consideri l'equazione

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) - \gamma u(x, t) + a, \quad x \in (-L, L), \quad t > 0$$

$$\frac{\partial u}{\partial x}(-L, t) = \frac{\partial u}{\partial x}(L, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \sin\left(\frac{\pi x}{2L}\right)$$

con $\gamma > 0$ e $a \in \mathbb{R}$.

Calcolare la soluzione ed il suo limite per $t \rightarrow \infty$.

Esercizio 1.9 Calcolare la soluzione dell'equazione

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + k u(x, t), \quad x \in (0, 1), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial x}(1, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \sin\left(\frac{\pi x}{2}\right) \left[1 - 2 \sin^2\left(\frac{\pi x}{2}\right)\right]$$

dove k è un numero reale fissato.

Calcolare quindi $\lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t)$, al variare di k .

Esercizio 1.10 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = 2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x \in (0, 1), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad u(1, t) = 1, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = x + \sin(\pi x) - 2 \sin(3\pi x)$$

Esercizio 1.11 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + 2 \frac{\partial u}{\partial x}(x, t), \quad x \in (0, 1), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = u(1, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = e^{-x}[\sin(\pi x) + 2 \sin(3\pi x)]$$

Esercizio 1.12 Scrivere, in funzione di $\alpha \in \mathbb{R}$, la soluzione dell'equazione

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + \cos^3\left(\frac{x}{2}\right) e^{\alpha t}, \quad x \in (0, \pi), \quad t > 0$$

$$\frac{\partial u}{\partial x}(0, t) = 0, \quad u(\pi, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = 0$$

e calcolare

$$\bar{u}(x) \equiv \lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t)$$

al variare di α in \mathbb{R} .

Esercizio 1.13 Si consideri l'equazione

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) - \gamma u(x, t) + \sin\left(\frac{x}{2}\right) - \frac{1}{2} \sin\left(\frac{3x}{2}\right), \quad x \in (0, \pi), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = \frac{\partial u}{\partial x}(\pi, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = 0$$

con $\gamma > 0$.

Calcolare la soluzione ed il suo limite per $t \rightarrow \infty$.

Esercizio 1.14 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) + 2 \frac{\partial u}{\partial x}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x \in (0, \pi), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad u(\pi, t) = 1, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \bar{u}(x) + \varphi(x) \tag{1.31}$$

dove $\bar{u}(x)$ è la soluzione stazionaria dell'equazione e $\varphi(x)$ è una funzione \mathbf{C}^∞ con supporto in un intervallo $[a, b]$, con $0 < a < b < \pi$. Si dimostri quindi che

$$\lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t) = \bar{u}(x)$$

Suggerimento: si calcoli prima $\bar{u}(x)$ e si ponga $u(x, t) = \bar{u}(x) + v(x, t)$; si risolva quindi l'equazione per $v(x, t)$.

Esercizio 1.15 Scrivere, in funzione di $\alpha \in \mathbb{R}$, la soluzione dell'equazione

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = 2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + \cos \left[\frac{1}{2} \left(x - \frac{\pi}{2} \right) \right] t e^{\alpha t}, \quad x \in (-\pi/2, \pi/2), \quad t > 0$$

$$\frac{\partial u}{\partial x}(\pi/2, t) = 0, \quad u(-\pi/2, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = 0$$

e calcolare

$$\bar{u}(x) \equiv \lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t)$$

al variare di α in \mathbb{R} .

Esercizio 1.16 Si consideri l'equazione

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) - \gamma u(x, t), \quad x \in (0, \pi), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad u(\pi, t) = 1, \quad \forall t \geq 0$$

con $\gamma > 0$.

Si calcoli la soluzione stazionaria $\bar{u}(x)$ dell'equazione e si dimostri che, se il dato iniziale è della forma

$$\begin{aligned} u(x, 0) &= \bar{u}(x) + \varphi(x) \\ \varphi(x) &= \sum_{n=1}^{\infty} c_n \sin(nx) \\ |c_n| &\leq An^{-4} \end{aligned}$$

allora la soluzione $u(x, t)$ è una funzione di classe \mathbf{C}^2 in $[0, +\infty) \times [0, \pi]$, tale che

$$\lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t) = \bar{u}(x)$$

2 Esercizi sull'equazione di Laplace-Poisson

2.1 Esercizi risolti

Esercizio 2.1

1) Risolvere l'equazione

$$\Delta u(x, y) = 0, \quad 0 < r = \sqrt{x^2 + y^2} < R$$

$$\frac{\partial u}{\partial n}(x, y) + \alpha u(x, y) = x^2 y^2, \quad r = R, \quad \alpha > 0 \quad (2.1)$$

$$\lim_{r \rightarrow 0} r \frac{\partial v(r, \theta)}{\partial r} = -\frac{q}{2\pi}, \quad v(r, \theta) \equiv u(r \cos \theta, r \sin \theta) \quad (2.2)$$

2) Fissati r e θ , calcolare

- $\lim_{R \rightarrow \infty} v(r, \theta)$
- $\lim_{R \rightarrow \infty} \frac{\partial v(r, \theta)}{\partial r}$
- $\lim_{\alpha \rightarrow \infty} v(r, \theta)$ (a quali condizioni al bordo corrisponde il limite?)

3) Fissato R , calcolare la "carica" contenuta nel cerchio B_r di raggio $r \in (0, R)$ e centro nell'origine, definita dalla

$$Q = - \int_{\partial B_r} ds \frac{\partial u}{\partial n}$$

dove ds è l'elemento di linea e n indica la normale esterna alla circonferenza ∂B_r di raggio r , che si considera orientata in senso antiorario.

Soluzione - 1) Come sappiamo la soluzione in coordinate polari è della forma

$$v(r, \theta) = a_0(r) + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n(r) \cos(n\theta) + b_n(r) \sin(n\theta)] \quad (2.3)$$

con

$$\begin{aligned} a_0(r) &= A_0 + C_0 \log r \\ a_n(r) &= A_n r^n + C_n r^{-n} \\ b_n(r) &= B_n r^n + D_n r^{-n} \end{aligned} \quad (2.4)$$

Si noti che, se $n \geq 1$,

$$\lim_{r \rightarrow 0} r \frac{d}{dr} r^{-n} = -n \lim_{r \rightarrow 0} r^{-n} = -\infty$$

$$\lim_{r \rightarrow 0} r \frac{d}{dr} r^n = n \lim_{r \rightarrow 0} r^n = 0$$

e che $\lim_{r \rightarrow 0} r \frac{d}{dr} \log r = 1$. Pertanto, la condizione (2.2) in $r = 0$ impone che

$$C_0 = -\frac{q}{2\pi}, \quad C_n = D_n = 0, \quad \forall n \geq 1 \quad (2.5)$$

Ci rimane da imporre la condizione al bordo (2.1). Se $r = R$, si ha:

$$x^2 y^2 = R^4 \cos^2 \theta \sin^2 \theta = \frac{R^4}{4} \sin^2(2\theta) = \frac{R^4}{8} [1 - \cos(4\theta)]$$

Poiché $\partial u / \partial n = \partial v / \partial r$ nei punti di una circonferenza con centro nell'origine, questa equazione, insieme alle (2.4) e (2.5), implica che

$$\begin{aligned} a'_0(R) + \alpha a_0(R) &= -\frac{q}{2\pi R} + \alpha \left(A_0 - \frac{q}{2\pi} \log R \right) = \frac{R^4}{8} \\ a'_4(R) + \alpha a_4(R) &= A_4(4R^3 + \alpha R^4) = -\frac{R^4}{8} \\ a'_n(R) + \alpha a_n(R) &= A_n(4R^3 + \alpha R^4) = 0, \quad \forall n \neq 0, 4 \\ b'_n(R) + \alpha b_n(R) &= B_n(4R^3 + \alpha R^4) = 0, \quad \forall n \geq 1 \end{aligned}$$

Pertanto

$$v(r, \theta) = \frac{R^4}{8\alpha} + \frac{q}{2\pi R\alpha} - \frac{q}{2\pi} \log \left(\frac{r}{R} \right) - \frac{Rr^4}{8(4 + \alpha R)} \cos(4\theta)$$

In coordinate cartesiane

$$\begin{aligned} u(x, y) &= \frac{R^4}{8\alpha} + \frac{q}{2\pi R\alpha} - \frac{q}{4\pi} \log \left(\frac{x^2 + y^2}{R^2} \right) - \tilde{u}(x, y) \\ \tilde{u}(x, y) &= \frac{Rr^4}{8(4 + \alpha R)} \left(1 - 8 \frac{x^2 y^2}{r^4} \right) = \frac{R}{8(4 + \alpha R)} [(x^2 + y^2)^2 - 8x^2 y^2] \end{aligned}$$

2) Fissati comunque $r > 0$ e θ , $\lim_{R \rightarrow \infty} v(r, \theta) = +\infty$. Tuttavia, se si deriva rispetto ad r , prima di fare il limite, si ha

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \frac{\partial v(r, \theta)}{\partial r} = -\frac{q}{2\pi r} - \frac{r^3}{2\alpha} \cos(4\theta)$$

Se, invece, si fissa anche R e si manda α a $+\infty$, si trova

$$\lim_{\alpha \rightarrow +\infty} v(r, \theta) = -\frac{q}{2\pi} \log \left(\frac{r}{R} \right)$$

cioè la soluzione del problema con la stessa condizione in $r = 0$ e condizioni di Dirichlet nulle per $r = R$, come era facile aspettarsi.

3) Se $r \in (0, R)$, si ha:

$$Q = - \int_0^{2\pi} d\theta r \frac{\partial v(r, \theta)}{\partial r} = \int_0^{2\pi} d\theta r \frac{q}{2\pi r} = q$$

in quanto $\int_0^{2\pi} d\theta \cos(4\theta) = 0$. ■

Esercizio 2.2 *Trovare tutte le soluzioni dell'equazione*

$$\Delta u(x, y) = 0, \quad r = \sqrt{x^2 + y^2} > 1 \quad (2.6)$$

$$u(x, y) = y^2, \quad r = 1 \quad (2.7)$$

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \left[\frac{\partial v}{\partial r}(r, \theta) - r \cos(2\theta) + r \sin(2\theta) \right] = 0 \quad (2.8)$$

dove $v(r, \theta)$ è la soluzione scritta in coordinate polari.

Soluzione - Come sappiamo, $v(r, \theta)$ deve essere della forma

$$v(r, \theta) = a_0 + b_0 \log r + \sum_{n=1}^{\infty} [(a_n r^n + b_n r^{-n}) \cos(n\theta) + (c_n r^n + d_n r^{-n}) \sin(n\theta)] \quad (2.9)$$

Inoltre, poiché $y^2 = r^2 \sin^2(\theta) = r^2 [1 - \cos(2\theta)]/2$, la (2.7) implica che

$$v(1, \theta) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} [(a_n + b_n) \cos(n\theta) + (c_n + d_n) \sin(n\theta)] = \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \cos(2\theta)$$

Pertanto

$$\begin{aligned} a_0 &= 1/2 \\ a_2 + b_2 &= -1/2 \\ a_n + b_n &= 0, \quad n \neq 0, 2 \\ c_n + d_n &= 0, \quad \forall n \geq 1 \end{aligned} \quad (2.10)$$

Notiamo ora che, per la (2.9),

$$\begin{aligned} \frac{\partial v}{\partial r}(r, \theta) &= \frac{b_0}{r} + \sum_{n=1}^{\infty} [n(a_n r^{n-1} - b_n r^{-n-1}) \cos(n\theta) + \\ &+ n(c_n r^{n-1} - d_n r^{-n-1}) \sin(n\theta)] \end{aligned}$$

La condizione (2.8) implica quindi che

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \left[\frac{\partial v}{\partial r}(r, \theta) - r \cos(2\theta) + r \sin(2\theta) \right] =$$

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \left\{ \sum_{n=1}^{\infty} [na_n r^{n-1} \cos(n\theta) + nc_n r^{n-1} \sin(n\theta)] - r \cos(2\theta) + r \sin(2\theta) \right\} = 0$$

da cui segue che

$$\begin{aligned} 2a_2 &= 1 \\ 2c_2 &= -1 \\ a_n &= c_n = 0, \quad \forall n \neq 0, 2 \end{aligned} \tag{2.11}$$

Le (2.10) e (2.11) implicano che

$$\begin{aligned} a_0 &= 1/2, \quad a_2 = 1/2, \quad b_2 = -1, \quad c_2 = -1/2, \quad d_2 = 1/2 \\ a_n &= c_n = b_n = d_n = 0, \quad \forall n \neq 0, 2 \end{aligned}$$

La soluzione generale del problema è pertanto

$$v(r, \theta) = \frac{1}{2} + c \log r + \frac{1}{2} \left(r^2 - \frac{2}{r^2} \right) \cos(2\theta) - \frac{1}{2} \left(r^2 - \frac{1}{r^2} \right) \sin(2\theta)$$

dove c è una costante arbitraria. ■

2.2 Esercizi non risolti

Esercizio 2.3 *Risolvere l'equazione*

$$\Delta u(x, y) = e^{x^2+y^2}, \quad r = \sqrt{x^2 + y^2} < R$$

$$u(x, y) = y, \quad r = R$$

Suggerimento: risolvere l'equazione in coordinate polari, quindi riscrivere il risultato in coordinate cartesiane.

Esercizio 2.4 *Risolvere l'equazione*

$$\Delta u(x, y) = 0, \quad 0 < r = \sqrt{x^2 + y^2} < R$$

$$u(x, y) = \frac{x^2 y^2}{R^3}, \quad r = R$$

$$\lim_{r \rightarrow 0} r \frac{\partial v(r, \theta)}{\partial r} = -\frac{q}{2\pi}, \quad v(r, \theta) \equiv u(r \cos \theta, r \sin \theta)$$

2) Sia $0 < r < R$, $\theta \in \mathbb{R}$ e $v_R(r, \theta)$ la soluzione del problema precedente in coordinate polari. Calcolare $\lim_{R \rightarrow \infty} v_R(r, \theta)$ e $\lim_{R \rightarrow \infty} \frac{\partial v_R(r, \theta)}{\partial r}$ al variare di q , fissato indipendentemente da R .

3) Fissato R , calcolare la "carica" contenuta nel cerchio B_r di raggio $r < R$ e centro nell'origine, definita dalla

$$Q = - \int_{\partial B_r} ds \frac{\partial u}{\partial n}$$

dove ds è l'elemento di linea e n indica la normale esterna alla circonferenza ∂B_r di raggio r , che si considera orientata in senso antiorario.

Esercizio 2.5 Risolvere l'equazione

$$\Delta u(x, y) = a, \quad r = \sqrt{x^2 + y^2} < R$$

$$u(x, y) = \frac{y^2}{R^2}, \quad r = R$$

2) Sia (x_0, y_0) un punto fissato del piano, $R > \sqrt{x_0^2 + y_0^2}$ e $u_R(x_0, y_0)$ la soluzione del problema precedente in (x_0, y_0) . Calcolare $\lim_{R \rightarrow \infty} u_R(x_0, y_0)$ al variare di a , fissato indipendentemente da R .

3) Dimostrare che, dato comunque $b \in \mathbb{R}$, è possibile scegliere a in funzione di R , in modo che

$$\lim_{R \rightarrow \infty} u_R(x_0, y_0) = b$$

Esercizio 2.6 Risolvere l'equazione

$$\Delta u(x, y) = x, \quad r = \sqrt{x^2 + y^2} < 2$$

$$u(x, y) = xy, \quad r = 2$$

Suggerimento: risolvere l'equazione in coordinate polari, quindi riscrivere il risultato in coordinate cartesiane.

Esercizio 2.7 Risolvere l'equazione

$$\Delta u(x) = 0, \quad x = (x_1, x_2) \in \mathbb{R}^2, \quad x_2 > 0$$

$$u(x_1, 0) = g(x_1) = \begin{cases} 1 - |x_1| & , \quad |x_1| \leq 1 \\ 0 & , \quad |x_1| > 1 \end{cases}$$

e calcolare

$$\lim_{x_2 \rightarrow 0^+} \frac{\partial u}{\partial x_2}(0, x_2)$$

Esercizio 2.8 Si dimostri che, se $u(x, y)$ è una funzione armonica in \mathbb{R}^2 della forma

$$u(x, y) = xyf(r), \quad r = \sqrt{x^2 + y^2},$$

allora $f(r)$ è una funzione costante.

Suggerimento: scrivere $\Delta u(x, y)$ in funzione di x, y e le derivate di $f(r)$ e sfruttare il fatto che $\Delta u(x, y) = 0$ per ogni scelta di x e y .

Esercizio 2.9 Si dimostri che l'equazione

$$x^3 - 3xy^2 - 2x = 0$$

non ha soluzioni all'interno del quadrato di vertici $(0, 0)$, $(0, 1)$, $(1, 0)$ e $(1, 1)$.

Suggerimento: sfruttare il fatto che la funzione di cui si cercano gli zeri è armonica, applicando il principio di massimo forte.

Esercizio 2.10 Verificare che la funzione

$$u(x, y) = 3x^2y - y^3 + x^2 - y^2 - 2(x + y)$$

è armonica in \mathbb{R}^2 ed usare questa proprietà per calcolarne il massimo e il minimo nel triangolo con vertici nei punti $(0, 0)$, $(0, 1)$ e $(1, 1)$.

Esercizio 2.11 Risolvere l'equazione

$$\Delta u(x, y) = 0, \quad r = \sqrt{x^2 + y^2} > 2$$

$$u(x, y) = x^2 + y, \quad r = 2$$

$$\lim_{r \rightarrow \infty} r \frac{\partial u}{\partial r} = -\frac{1}{2\pi}$$

Suggerimento: risolvere l'equazione in coordinate polari, quindi riscrivere il risultato in coordinate cartesiane.

Calcolare la "carica" contenuta nel cerchio B di raggio 2 e centro nell'origine, definita dalla

$$Q = - \int_{\partial B} ds \frac{\partial u}{\partial n}$$

dove ds è l'elemento di linea e n indica la normale esterna alla circonferenza ∂B di raggio 2, che si considera orientata in senso antiorario.

Esercizio 2.12

1) Risolvere in coordinate polari l'equazione

$$\Delta u(x, y) = \frac{2xy}{R^3}, \quad r = \sqrt{x^2 + y^2} < R$$

$$u(x, y) = \frac{xy^2}{R^2}, \quad r = R$$

e scrivere il risultato in coordinate cartesiane.

2) Sia (x_0, y_0) un punto fissato del piano, $R > \sqrt{x_0^2 + y_0^2}$ e $u_R(x_0, y_0)$ la soluzione del problema precedente in (x_0, y_0) . Calcolare $\lim_{R \rightarrow \infty} u_R(x_0, y_0)$.

Esercizio 2.13 Si calcolino gli autovalori e le corrispondenti autofunzioni del Laplaciano nel rettangolo $Q = [0, L_1] \times [0, L_2]$ con condizioni di Dirichlet nulle al bordo, limitandosi alle autofunzioni che possono scriversi come prodotto di una funzione di x_1 per una funzione di x_2 , se $x = (x_1, x_2)$ indica il generico elemento di Q . Bisogna cioè calcolare i numeri reali λ e le funzioni $u(x)$, definite in Q , tali che

$$\begin{aligned} \Delta u(x) &= \lambda u(x), \quad x \in \text{int } Q \\ u(0, x_2) &= u(L_1, x_2) = 0, \quad \forall x_2 \in [0, L_2] \\ u(x_1, 0) &= u(x_1, L_2) = 0, \quad \forall x_1 \in [0, L_1] \\ u(x) &= u_1(x_1)u_2(x_2) \end{aligned}$$

Esercizio 2.14 Trovare tutte le soluzioni dell'equazione

$$\begin{aligned} \Delta u(x, y) &= x^2, \quad r = \sqrt{x^2 + y^2} > 1 \\ u(x, y) &= y, \quad r = 1 \\ \lim_{r \rightarrow \infty} \frac{u}{r^5} &= 0 \end{aligned}$$

Esercizio 2.15 Calcolare il massimo ed il minimo della funzione

$$u(x, y) = \Re(z^4 + z^2), \quad z = x + iy$$

nel cerchio di raggio 1.

Esercizio 2.16 Si consideri l'equazione

$$\begin{aligned} \Delta u(x, y) &= y^2 & r &= \sqrt{x^2 + y^2} < 2 \\ \frac{\partial u}{\partial n}(x, y) &= x^2 + ay^2 & r &= 2 \end{aligned}$$

Trovare il valore di a per cui esiste una soluzione, definita a meno di una costante, e calcolare la soluzione stessa.

Esercizio 2.17 Calcolare il massimo ed il minimo della funzione

$$u(x, y) = \Re(z^3 + z), \quad z = x + iy$$

nel cerchio $x^2 + y^2 \leq R^2$.

Esercizio 2.18 Risolvere l'equazione

$$\Delta u(x) = 0, \quad x = (x_1, x_2) \in \mathbb{R}^2, \quad x_2 > 0$$

$$u(x_1, 0) = \begin{cases} 1 - x_1^2 & , \quad |x_1| \leq 1 \\ 0 & , \quad |x_1| > 1 \end{cases}$$

e calcolare

$$\lim_{x_2 \rightarrow 0^+} \frac{\partial u}{\partial x_2}(1, x_2)$$

3 Esercizi sull'equazione delle onde

3.1 Esercizi risolti

Esercizio 3.1 Calcolare la soluzione dell'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + m^2 u(x, t) = 0, \quad x \in (0, L), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = u(L, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \sin\left(\frac{2\pi x}{L}\right), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \sin^3\left(\frac{\pi x}{L}\right)$$

Soluzione - Poiché i dati iniziali sono la restrizione all'intervallo $[0, L]$ di due funzioni dispari, C^∞ e periodiche di periodo $2L$, la soluzione, come sappiamo, può scriversi come una serie, derivabile infinite volte termine a termine, della forma

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n(t) \sin(k_n x), \quad k_n = \frac{n\pi}{L} \quad (3.1)$$

con i coefficienti $c_n(t)$ soluzioni dell'equazione

$$\ddot{c}_n + \omega_n^2 c_n = 0, \quad \omega_n = \sqrt{k_n^2 + m^2}$$

la cui soluzione generale è della forma

$$c_n(t) = a_n \cos(\omega_n t) + b_n \sin(\omega_n t) \quad (3.2)$$

con

$$a_n = c_n(0), \quad \omega_n b_n = \dot{c}_n(0) \quad (3.3)$$

Le condizioni iniziali su $u(x, t)$ implicano che

$$\begin{aligned} u(x, 0) &= \sum_{n=1}^{\infty} c_n(0) \sin(k_n x) = \sin(k_2 x) \\ \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) &= \sum_{n=1}^{\infty} \dot{c}_n(0) \sin(k_n x) = \sin^3(k_1 x) \end{aligned}$$

D'altra parte,

$$\begin{aligned} \sin^3(k_1 x) &= \frac{(e^{ik_1 x} - e^{-ik_1 x})^3}{(2i)^3} = \frac{e^{3ik_1 x} - 3e^{ik_1 x} + 3e^{-ik_1 x} - e^{-3ik_1 x}}{(2i)^3} = \\ &= \frac{3}{4} \sin(k_1 x) - \frac{1}{4} \sin(k_3 x) \end{aligned}$$

Ne segue subito che

$$c_n(0) = \delta_{n,2}, \quad \dot{c}_n(0) = \frac{3}{4} \delta_{n,1} - \frac{1}{4} \delta_{n,3} \quad (3.4)$$

Mettendo insieme le (3.1), (3.2), (3.3) e (3.4), vediamo allora che

$$u(x, t) = \frac{3}{4\omega_1} \sin(k_1 x) \sin(\omega_1 t) + \sin(k_2 x) \cos(\omega_2 t) - \frac{1}{4\omega_3} \sin(k_3 x) \sin(\omega_3 t)$$

■

Esercizio 3.2 Sia $u_\varepsilon(x, t)$, $\varepsilon > 0$, la soluzione dell'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) = 0, \quad x \in \mathbb{R}, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \delta_\varepsilon(x) \equiv \frac{e^{-\frac{x^2}{4\varepsilon}}}{\sqrt{4\pi\varepsilon}}$$

Calcolare

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} u_\varepsilon(x, 3)$$

Soluzione - Usando la formula di D'Alembert, la soluzione può scriversi nella forma

$$u(x, t) = \frac{1}{4} \int_{x-2t}^{x+2t} dy \delta_\varepsilon(y) = \frac{1}{4} \int_{-\infty}^{+\infty} dy I_{[x-2t, x+2t]}(y) \delta_\varepsilon(y)$$

avendo indicato con $I_{[a,b]}(y)$ la funzione caratteristica dell'intervallo $[a, b]$, cioè la funzione eguale a 1 in $[a, b]$ e 0 altrove.

D'altra parte, poiché $\delta_\varepsilon(y)$ è una "delta approssimata", sappiamo che, se $\varphi(y)$ è una funzione limitata e continua in $y = 0$, allora

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{-\infty}^{+\infty} dy \varphi(y) \delta_\varepsilon(y) = \varphi(0)$$

Dati x e $t > 0$, la funzione $I_{[x-2t, x+2t]}(y)$ è continua in $y = 0$ se e solo se $x \neq \pm 2t$ e, in tal caso, $I_{[x-2t, x+2t]}(0) = 1$, se $x - 2t < 0 < x + 2t$, altrimenti $I_{[x-2t, x+2t]}(0) = 0$. Ne segue che

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} u_\varepsilon(x, t) = \begin{cases} 1/4 & \text{if } x \in (-2t, 2t) \\ 0 & \text{if } |x| > 2t \end{cases}$$

Se $x = \pm 2t$, dobbiamo calcolare direttamente il limite. Se, per esempio, $x = 2t$,

$$\begin{aligned} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} u_\varepsilon(2t, t) &= \frac{1}{4} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_0^{4t} dy \frac{e^{-\frac{y^2}{4\varepsilon}}}{\sqrt{4\pi\varepsilon}} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{4\sqrt{\pi}} \int_0^{2t/\sqrt{\varepsilon}} du e^{-u^2} = \\ &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{8\sqrt{\pi}} \int_{-2t/\sqrt{\varepsilon}}^{2t/\sqrt{\varepsilon}} du e^{-u^2} = \frac{1}{8\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} du e^{-u^2} = \frac{1}{8} \end{aligned}$$

Lo stesso risultato si ottiene per $x = -2t$. Ne segue che

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} u_\varepsilon(x, 3) = \begin{cases} 1/4 & \text{if } |x| < 6 \\ 1/8 & \text{if } |x| = 6 \\ 0 & \text{if } |x| > 6 \end{cases}$$

Esercizio 3.3 Risolvere l'equazione

$$\begin{aligned} u_{tt}(x, t) - c^2 u_{xx}(x, t) &= \frac{e^{-\frac{t^2}{\varepsilon}}}{\sqrt{\pi\varepsilon}} \sin x, \quad x \in \mathbb{R}, t > 0 \\ u(x, 0) &= u_t(x, 0) = 0 \end{aligned}$$

dove c e ε sono costanti positive, e calcolarne il limite per $\varepsilon \rightarrow 0$.

Soluzione - Usando il metodo di Duhamel, la soluzione può scriversi nella forma

$$u(x, t) = \int_0^t ds w(x, t - s, s)$$

dove $w(x, t - s, s)$ è la soluzione del problema

$$\begin{aligned} w_{tt}(x, t - s, s) - c^2 w_{xx}(x, t - s, s) &= 0, \quad x \in \mathbb{R}, t > s \\ w(x, 0, s) &= 0, \quad w_t(x, 0, s) = \frac{e^{-\frac{s^2}{\varepsilon}}}{\sqrt{\pi\varepsilon}} \sin x \end{aligned}$$

Usando la Formula di D'Alembert, si ha allora

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \int_0^t ds \frac{1}{2c} \int_{x-c(t-s)}^{x+c(t-s)} dy \frac{e^{-\frac{s^2}{\varepsilon}}}{\sqrt{\pi\varepsilon}} \sin y = \frac{1}{2c} \int_0^t ds \frac{e^{-\frac{s^2}{\varepsilon}}}{\sqrt{\pi\varepsilon}} \int_{x-c(t-s)}^{x+c(t-s)} dy \sin y \\ &= \frac{1}{2c\sqrt{\pi}} \int_0^{t/\sqrt{\varepsilon}} d\lambda e^{-\lambda^2} \int_{x-c(t-\lambda\sqrt{\varepsilon})}^{x+c(t-\lambda\sqrt{\varepsilon})} dy \sin y \\ &\xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{2c\sqrt{\pi}} \int_0^\infty d\lambda e^{-\lambda^2} \int_{x-ct}^{x+ct} dy \sin y = \frac{1}{4c} [\cos(x - ct) - \cos(x + ct)] \\ &= \frac{1}{2c} \sin x \sin(ct) \end{aligned}$$

Si noti che $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} u(x, t)$ coincide con la soluzione dell'equazione omogenea con condizioni iniziali $u(x, 0) = 0$, $u_t(x, 0) = \frac{1}{2} \sin x$. ■

3.2 Esercizi non risolti

Esercizio 3.4 *Scrivere la soluzione dell'equazione*

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = 2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x \in (0, \infty), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \varphi(x)$$

dove $\varphi(x)$ è una funzione continua, tale che $\varphi(x) \neq 0$, se e solo se $x \in (0, 1)$.
Determinare il supporto della funzione $u(x, t)$, al variare di t .

Esercizio 3.5 *Risolvere l'equazione*

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x > 0, \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0$$

$$u(x, 0) = \begin{cases} x(1-x) & 0 \leq x \leq 1 \\ 0 & x > 1 \end{cases}$$

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0$$

e dire per quali valori di t , $u(2, t) \neq 0$.

Esercizio 3.6 Si consideri l'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) = \cos(\omega t) \cos^2(\pi x/L), \quad x \in (0, L), \quad t \in \mathbb{R}$$

$$\frac{\partial u}{\partial x}(0, t) = \frac{\partial u}{\partial x}(L, t) = 0, \quad \forall t \in \mathbb{R}$$

$$u(x, 0) = \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0$$

Si scriva la soluzione e si dimostri che esiste $\bar{\omega}$, tale che, se $\omega > 0$ e $\omega \neq \bar{\omega}$, la soluzione è limitata per ogni $t \in \mathbb{R}$.

Esercizio 3.7 Calcolare la soluzione dell'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = 2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x \in (0, \infty), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = xe^{-x}, \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \frac{x}{1+x}$$

Esercizio 3.8 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x > 0, \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0$$

$$u(x, 0) = \frac{x}{1+x}$$

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0$$

e calcolare esplicitamente il valore della soluzione nel punto $x = 2$ al tempo $t = 1/2$ e al tempo $t = 3/2$.

Esercizio 3.9 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) + 2 \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) = 0, \quad x \in (0, \pi), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = u(\pi, t) = 0, \quad t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \sin x, \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \sin(3x), \quad x \in [0, \pi]$$

Esercizio 3.10 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) = 0, \quad x > 0, \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \sin x, \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = xe^{-x^2}, \quad x \geq 0$$

Esercizio 3.11 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) = 0, \quad x > 0, \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \begin{cases} x & 0 \leq x \leq 1 \\ 2-x & 1 \leq x \leq 2 \\ 0 & x \geq 2 \end{cases}, \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = xe^{-x^2}, \quad x \geq 0$$

Esercizio 3.12 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) + 2\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) = 0, \quad x \in [-1, +1], \quad t > 0$$

$$u(-1, t) = u(+1, t) = 0, \quad t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \sin(\pi x) + 2 \cos\left(\frac{\pi x}{2}\right), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0 \quad (3.5)$$

Esercizio 3.13 Si consideri la seguente equazione (modello di una corda di lunghezza L , vibrante trasversalmente in un piano verticale, con gli estremi fissi, soggetta ad attrito lineare ed al campo gravitazionale):

$$\rho \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = \tau \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) - \lambda \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) - \rho g, \quad x \in (0, L), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = u(L, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = h(x)$$

dove ρ è la densità lineare della corda, τ la tensione, λ il coefficiente di attrito e g l'accelerazione di gravità. Infine $f(x)$ e $h(x)$ sono le restrizioni all'intervallo $[0, L]$ di funzioni dispari definite su tutto l'asse reale, regolari e periodiche di periodo $2L$.

Si scriva la soluzione generale dell'equazione e si dimostri che esiste una funzione $\bar{u}(x)$, tale che, per ogni scelta dei dati iniziali,

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t) = \bar{u}(x)$$

Esercizio 3.14 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x > 0, \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0$$

$$u(x, 0) = \frac{x}{1+x}$$

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0$$

e calcolare $\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t)$, per ogni $x > 0$ fissato.

Esercizio 3.15 *Si consideri l'equazione*

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(\vec{r}, t) = 2\Delta u(\vec{r}, t), \quad \vec{r} \in \mathbb{R}^3, \quad t > 0$$

$$u(\vec{r}, 0) = f(\vec{r}), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(\vec{r}, 0) = 0$$

dove $f(\vec{r})$ indica una funzione regolare con supporto nella sfera di raggio 1 con centro nell'origine, strettamente positiva nei punti interni di tale sfera. Si dica per quali valori di t la funzione $u(\vec{r}, t)$ è diversa da 0 nel punto $\vec{r} = (2, 1, 1)$.

Esercizio 3.16 *Scrivere la soluzione dell'equazione*

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = 4\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x \in (0, \infty), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0$$

dove $\varphi(x)$ è una funzione regolare, tale che $\varphi(x) \neq 0$, se e solo se $x \in (0, 1)$.
Determinare il supporto della funzione $u(x, t)$, al variare di t .

Esercizio 3.17 *Calcolare la soluzione dell'equazione*

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) + 3u(x, t) = \cos x, \quad x \in (-\pi/2, \pi/2), \quad t \in \mathbb{R}$$

$$u(-\pi/2, t) = u(\pi/2, t) = 0, \quad \forall t \in \mathbb{R}$$

$$u(x, 0) = \sin(2x), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0$$

Esercizio 3.18 *Scrivere la soluzione dell'equazione*

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x \in (0, \infty), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \varphi(x)$$

dove $\varphi(x)$ è una funzione continua, tale che $\varphi(x) \geq 0$ and $\varphi(x) \neq 0$, se e solo se $x \in (1, 2)$.

Determinare il supporto della funzione $u(x, t)$, al variare di t .

Esercizio 3.19 Calcolare la soluzione dell'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = 2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x \in (0, \infty), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \frac{x}{1+x^2}, \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \frac{x}{1+x}$$

Calcolare quindi, dati $x_0 > 0$ e $t_0 > 0$,

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x_0, t), \quad \lim_{x \rightarrow +\infty} u(x, t_0)$$

Esercizio 3.20 Calcolare la soluzione dell'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) - 4u(x, t) = e^{-t} \sin x, \quad x \in (0, \pi), \quad t \in \mathbb{R}$$

$$u(0, t) = u(\pi, t) = 0, \quad \forall t \in \mathbb{R}$$

$$u(x, 0) = \sin(2x), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \sin^3 x$$

Esercizio 3.21 Risolvere l'equazione

$$\rho \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \tau \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) = -g, \quad x \in (0, \pi), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = u(\pi, t) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \bar{u}(x), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \sin^3 x$$

dove $\bar{u}(x)$ è la soluzione stazionaria dell'equazione.

Esercizio 3.22 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) + 3 \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) = \sin(2x), \quad x \in (0, \pi), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = u(\pi, t) = 0, \quad t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \sin^3 x, \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0, \quad x \in [0, \pi]$$

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

Esercizio 3.23 Risolvere l'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad x > 0, \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad u(x, 0) = 0$$

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \begin{cases} x(1-x) & 0 \leq x \leq 1 \\ 0 & x > 1 \end{cases}$$

(3.6)

e dire per quali valori di x , $u(x, 1) \neq 0$.

Esercizio 3.24 Calcolare la soluzione dell'equazione

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) - u(x, t) = t \cos x, \quad x \in (-\pi/2, \pi/2), \quad t \in \mathbb{R}$$

$$u(-\pi/2, t) = u(\pi/2, t) = 0, \quad \forall t \in \mathbb{R}$$

$$u(x, 0) = \sin(2x), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = -2 \cos x$$

Esercizio 3.25 Risolvere l'equazione

$$u_{tt} - 4u_{xx} = \cos(2t) \sin^3 x, \quad 0 < x < \pi, \quad t > 0$$

$$u(0, t) = u(\pi, t) = 0$$

$$u(x, 0) = \sin x \cos^2 x, \quad u_t(x, 0) = 0$$

4 Esercizi sulla trasformata di Fourier

4.1 Esercizi risolti

Esercizio 4.1 Calcolare la trasformata di Fourier della funzione

$$f(x) = x e^{-\lambda|x|}, \quad \lambda > 0 \quad (4.1)$$

ed usare il risultato per dimostrare che

$$x e^{-\lambda|x|} = \frac{2\lambda}{i\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} dk e^{ikx} \frac{k}{(\lambda^2 + k^2)^2} \quad (4.2)$$

Soluzione - La trasformata di Fourier $\hat{f}(k)$ di $f(x)$ è data dalla funzione

$$\hat{f}(k) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dx}{\sqrt{2\pi}} e^{-ikx} x e^{-\lambda|x|} = F(k) - F(-k) \quad (4.3)$$

con

$$F(k) = \int_0^{+\infty} \frac{dx}{\sqrt{2\pi}} e^{-ikx} x e^{-\lambda x} = -\frac{1}{\lambda + ik} \int_0^{+\infty} \frac{dx}{\sqrt{2\pi}} x \frac{d}{dx} e^{-(\lambda+ik)x}$$

Poiché $x e^{-(\lambda+ik)x}$ è nulla in $x = 0$ e tende a 0 per $x \rightarrow +\infty$, integrando per parti, otteniamo

$$F(k) = \frac{1}{\lambda + ik} \int_0^{+\infty} \frac{dx}{\sqrt{2\pi}} e^{-(\lambda+ik)x} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{1}{(\lambda + ik)^2}$$

Dalla (4.3) segue allora che

$$\sqrt{2\pi} \hat{f}(k) = \frac{1}{(\lambda + ik)^2} - \frac{1}{(\lambda - ik)^2} = \frac{-4i\lambda k}{(\lambda^2 + k^2)^2}$$

D'altra parte, $f(x) \in \mathbf{C}_0(\mathbb{R}) \cap \mathbf{L}^1(\mathbb{R})$; pertanto possiamo scrivere $f(x)$ come l'anti-trasformata di $\hat{f}(k)$ e otteniamo

$$x e^{-\lambda|x|} = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dk}{\sqrt{2\pi}} e^{ikx} \hat{f}(k) = \frac{2\lambda}{i\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dk}{\sqrt{2\pi}} \frac{k}{(\lambda^2 + k^2)^2}$$

■

4.2 Esercizi non risolti

Esercizio 4.2 Si calcoli la trasformata di Fourier $\hat{f}(k)$ della funzione

$$f(x) = \sqrt{a}e^{-ax^2} \cos x, \quad a > 0$$

ed il limite di $\hat{f}(k)$ per $a \rightarrow 0^+$, al variare di k .

Esercizio 4.3 Si calcoli la trasformata di Fourier della funzione

$$f(x) = e^{-\frac{x^2}{2}} \cosh x$$

Si ricorda che

$$\int_{-\infty}^{+\infty} dx e^{-(x+\alpha)^2} = \int_{-\infty}^{+\infty} dx e^{-x^2} = \sqrt{\pi}, \quad \forall \alpha \in \mathbb{C}$$

Esercizio 4.4 Si calcoli la trasformata di Fourier $\hat{f}(k)$ della funzione

$$f(x) = \sqrt{a}e^{-ax^2} \sin(2x), \quad a > 0$$

ed il limite di $\hat{f}(k)$ per $a \rightarrow 0^+$.

Esercizio 4.5 Calcolare la trasformata di Fourier della funzione

$$f(x) = x e^{-\lambda x^2}, \quad \lambda > 0$$

e dimostrare che

$$\lim_{\lambda \rightarrow 0^+} 2\lambda\sqrt{e} \max_{k \in \mathbb{R}} |\hat{f}(k)| = 1$$

Esercizio 4.6 Calcolare la trasformata di Fourier $\hat{f}(k)$ della funzione

$$f(x) = \frac{x^2}{\varepsilon^{3/2}} e^{-\frac{x^2}{2\varepsilon}}, \quad \varepsilon > 0$$

e $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \hat{f}(k)$.

Esercizio 4.7 Si calcoli la trasformata di Fourier $\hat{f}(k)$ della funzione

$$f(x) = \sqrt{\frac{\pi}{\lambda}} e^{-\frac{x^2}{\lambda}} \cos^2 x, \quad \lambda > 0$$

ed il limite di $\hat{f}(k)$ per $\lambda \rightarrow +\infty$.

Esercizio 4.8 Sia $\hat{f}(k)$ la trasformata di Fourier della funzione

$$f(x) = \begin{cases} \frac{1}{x^2} & |x| \geq 1 \\ 0 & |x| < 1 \end{cases}$$

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

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

$$\hat{f}(k) = -\sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\sin k}{k} + O\left(\frac{1}{k^2}\right)$$