

Versione: 20 luglio 2000

Università degli Studi di Pisa
Corso di laurea in Ingegneria Elettrica

Testi e soluzioni degli scritti d'esame di
Analisi Matematica III
a.a. 1999/00

docente: Giovanni Alberti

GIOVANNI ALBERTI
Dipartimento di Matematica
Università di Pisa
largo Pontecorvo 5
56127 Pisa
www.dm.unipi.it/~alberti

Testi

1. Sia data la matrice $A = \begin{pmatrix} 1 & 3 & 1/4 \\ 0 & 2 & 1/24 \\ -1 & 0 & 3/2 \end{pmatrix}$.

Dimostrare che si può decomporre A come $A = \lambda I + B$ con $\lambda \in \mathbb{R}$ e B tale $B^3 = 0$. Trovare tali λ e B , ed usarli per calcolare e^{At} .

2. Sia $A(t)$ una funzione a valori nelle matrici $n \times n$. Dimostrare che la formula

$$\left(e^{A(t)} \right)' = A'(t) \cdot e^{A(t)} \quad (1)$$

vale nel caso che le matrici $A(t)$ ed $A'(t)$ commutino fra loro per ogni t .

Far vedere (esibendo un controesempio) che in caso contrario la (1) può essere falsa.

3. Sia A una matrice $n \times n$ con n autovalori reali distinti e strettamente minori di $c \in \mathbb{R}$. Dimostrare che

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} e^{-ct} e^{At} = 0. \quad (2)$$

Dimostrare che vale la (2) anche se A ha autovalori tutti reali e minori di c , ma non necessariamente distinti.

Nel caso che A abbia autovalori anche complessi, quale condizione si deve imporre affinché valga la (2)?

4. Determinare tutti i parametri reali positivi a, b per cui il campo di vettori

$$F(x, y) = \frac{1}{(x^2 + y^2)^b} \begin{pmatrix} x + ay \\ y - ax \end{pmatrix} \quad (3)$$

ammette potenziale, ed in tal caso calcolarlo.

5. Trovare (se esiste) il potenziale del campo $F(x, y, z) = \begin{pmatrix} 2(z - y)x + y^2 - z^2 \\ 2(x - z)y + z^2 - x^2 \\ 2(y - x)z + x^2 - y^2 \end{pmatrix}$.

6. a) Sia F un campo piano tangenziale di modulo $|F| = f(\rho)$. Dimostrare che $\operatorname{div} F = 0$.

b) Dare una formula per $\operatorname{div} F$ nel caso che sia $|F| = f(\rho, \theta)$.

1. Determinare la soluzione del seguente problema:

$$\begin{cases} u_{tt} = u_{xx} + 2u + t \sin x & \text{per } (x, t) \in [0, \pi] \times [0, +\infty), \\ u(0, t) = u(\pi, t) = 0 & \text{per } t \in [0, +\infty), \\ u(x, 0) = \sin x - 2 \sin(2x) & \text{per } x \in [0, \pi], \\ u_t(x, 0) = 7 \sin(3x) & \text{per } x \in [0, \pi]. \end{cases} \quad (1)$$

2. Sia $f(x)$ la funzione di periodo 2π che vale $f(x) := -\pi - x$ per $-\pi \leq x \leq -\pi/2$, $f(x) := x$ per $-\pi/2 \leq x \leq \pi/2$, $f(x) := \pi - x$ per $\pi/2 \leq x \leq \pi$.

a) Scrivere f come serie di Fourier reale. [Usando le simmetrie di f si può vedere fin da subito che molti dei coefficienti di Fourier sono nulli].

b) Dare una stima (dall'alto) di quanti addendi della serie di Fourier vanno sommati per approssimare f con un errore inferiore allo 0,1.

3. Scrivere la derivata seconda (generalizzata) della funzione f data nell'esercizio 2, calcolarne la serie di Fourier, e (ri-) ottenere quindi quella di f .

4. Dati i parametri $r \geq 0$ ed $0 < a < 1$, sia $I(u)$ il funzionale

$$I(u) = \int_a^1 \dot{u}^4 x^r dx . \quad (2)$$

a) Determinare il minimo di I tra tutte le u di classe C^1 tali che $u(a) = 1$ ed $u(1) = 0$.

b) Verificare che per $a = 0$ e $r \geq 3$ non ci sono minimi, e che in questo caso l'estremo inferiore dei valori assunti da I è 0.

5. Si consideri, per funzioni u del piano, l'equazione

$$(x^2 + y^2) \Delta u + 2x u_x + 2y u_y = f(x, y) . \quad (3)$$

a) Trovare tutte le funzioni radiali del piano che soddisfano l'equazione (3), con f identicamente nulla in tutto il piano tranne (al più) l'origine. [Si ricordi che il laplaciano di una funzione radiale rappresentata da $v(\rho)$ è dato da $v_{\rho\rho} + v_{\rho}/\rho$.]

b) Tra le soluzioni del punto a) trovare quella che soddisfa la (3) su tutto il piano con $f(x, y)$ la delta di Dirac, e tende a 0 all'infinito.

c) Dimostrare che l'unica soluzione (regolare) della (3) con f identicamente nulla che tende a 0 all'infinito è la funzione identicamente nulla.

6. Si consideri la decomposizione di $f : [0, \pi] \rightarrow \mathbb{R}$ come

$$f(x) = \sum_1^{\infty} a_n \sin(nx) . \quad (4)$$

Si scriva la (solita) formula per i coefficienti a_n , e quindi li si riscriva in termini di f'' , assumendo che $f(0) = f(\pi) = 0$.

Si usi quanto fatto per far mostrare che la serie suddetta converge uniformemente per ogni funzione f di classe C^2 tale che $f(0) = f(\pi) = 0$.

Cosa vi aspettate che succeda se f è di classe C^2 ma non soddisfa questa condizione al bordo?

1. Calcolare e^{tA} con $A := \begin{pmatrix} 1 & 2 & 1 \\ 0 & -4 & -3 \\ 0 & 10 & 7 \end{pmatrix}$ e risolvere il problema di Cauchy

$$\begin{cases} \dot{x} = x + 2y + z \\ \dot{y} = -4y - 3z \\ \dot{z} = 10y + 7z \end{cases} \quad \text{con} \quad \begin{cases} x(0) = 1 \\ y(0) = 1 \\ z(0) = 0 \end{cases}$$

2. Determinare la soluzione del seguente problema:

$$\begin{cases} u + 2u_t + u_{tt} + u_{xx} = 0 & \text{per } (x, t) \in [0, \pi] \times [0, +\infty), \\ u(0, t) = u(\pi, t) = 0 & \text{per } t \in [0, +\infty), \\ u(x, 0) = \sin x & \text{per } x \in [0, \pi], \\ u_t(x, 0) = 4 \sin(2x) - 2 \sin x & \text{per } x \in [0, \pi]. \end{cases} \quad (1)$$

3. Calcolare la serie di Fourier reale e complessa su $[-\pi, \pi]$ della funzione a scalino f data da $f(x) := -1$ per $-\pi < x \leq 0$, $f(x) := 1$ per $0 < x \leq \pi$. Verificare il risultato calcolando la serie di Fourier della derivata (generalizzata) di f .
4. Usare quanto fatto nell'esercizio 3 per risolvere il seguente problema:

$$\begin{cases} u_t = u_{xx} + u_x & \text{per } (x, t) \in [-\pi, \pi] \times [0, +\infty), \\ u(\pi, t) = u(-\pi, t) & \text{per } t \in [0, +\infty), \\ u_x(\pi, t) = u_x(-\pi, t) & \text{per } t \in [0, +\infty), \\ u(x, 0) = f(x) & \text{per } x \in [-\pi, \pi]. \end{cases} \quad (2)$$

1. Determinare per quali valori dei parametri $a, b - a$ intero e b reale – il seguente campo di vettori nel piano ammette un potenziale, ed in caso calcolarlo:

$$F(x, y) = \frac{(x-b)^a}{(x-b)^4 + y^4} \mathbf{i} + \frac{y^a}{(x-b)^4 + y^4} \mathbf{j} .$$

2. Verificare che il seguente campo di vettori nello spazio ammette un potenziale *vettore* V e calcolarlo:

$$F(x, y, z) = (x - 2xz + z) \mathbf{i} + (2y - x^2) \mathbf{j} + (x^2 + z^2 - 3z) \mathbf{k} .$$

[Si suggerisce di cercare V con componente V^x identicamente nulla.]

3. Determinare la serie di Fourier reale della funzione $2 \cos(2x - \pi/3)$, e quindi risolvere il seguente problema decomponendo l'incognita $u(x, t)$ in serie di Fourier reale nella variabile x

$$\begin{cases} u_t = u_{xx} + \alpha u_x & \text{per } (x, t) \in [-\pi, \pi] \times [0, +\infty), \\ u(\pi, t) = u(-\pi, t) & \text{per } t \in [0, +\infty), \\ u_x(\pi, t) = u_x(-\pi, t) & \text{per } t \in [0, +\infty), \\ u(x, 0) = 2 \cos(2x - \pi/3) & \text{per } x \in [-\pi, \pi]. \end{cases} \quad (1)$$

1. a) Sia $f(x_1, x_2) = 4(x_1^2 + x_2^2 - 1)e^{-(x_1^2 + x_2^2)}$. Determinare le soluzioni radiali u del problema

$$\begin{cases} \Delta u = f & \text{su } \mathbb{R}^2, \\ \lim u = 0 & \text{all'infinito.} \end{cases} \quad (1)$$

[Si ricordi che se u si scrive come $v(\rho)$, con $\rho = \sqrt{x_1^2 + x_2^2}$, allora $\Delta u = \ddot{v} + \dot{v}/\rho$.]

b) Si provi a ottenere lo stesso risultato scrivendo la formula risolutiva per (1), e poi integrandola.

- w. Calcolare la serie di Fourier reale e complessa della funzione di periodo 2π data da

$$f(x) := \begin{cases} (x + \pi)^2 & \text{per } -\pi < x \leq 0, \\ (x - \pi)^2 & \text{per } 0 < x \leq \pi, \end{cases} \quad (2)$$

Si riottienga lo stesso risultato a partire dalla serie di Fourier reale della derivata seconda di f (intesa in senso generalizzato).

3. Sia $\sum a_k e^{ikx}$ la serie di Fourier complessa di una generica funzione u di periodo 2π . Si trovi allora una funzione g , che non dipenda da u , tale che vale l'identità

$$\sum_{k \neq 0} \frac{|a_k|^2}{k^2} = \int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} u(x) u(y) g(y - x) dx dy .$$

[Può essere utile il risultato dell'esercizio precedente.]

Soluzioni

1. Dire che la matrice A si può decomporre come $A = \lambda I + B$ con $B^3 = 0$, significa dire che $(A - \lambda I)^3 = 0$. Siccome ogni matrice annulla il suo polinomio caratteristico (teorema di Cayley-Hamilton), quanto richiesto si verifica quando $(t - \lambda)^3$ coincide (a meno di costanti moltiplicative) con il polinomio caratteristico di A (nella variabile t), ovvero quando λ è un autovalore triplo di A .

Nel caso specifico, il polinomio caratteristico di A è $\det(A - tI) = -(t - 3/2)^3$; basta

dunque porre $\lambda := 3/2$ e $B := A - \lambda I$. Quindi $B = \begin{pmatrix} -1/2 & 3 & 1/4 \\ 0 & 1/2 & 1/24 \\ -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}$, $B^2 =$

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ -1/24 & 1/4 & 1/48 \\ 1/2 & -3 & -1/4 \end{pmatrix} \text{ (e } B^3 = 0, \text{ ovviamente).}$$

Alternativamente si può calcolare esplicitamente $(a - \lambda I)^3$ e verificare che per $\lambda = 3/2$ risulta uguale alla matrice nulla. Questo richiede però molti più conti.

Usando la definizione di esponenziale come serie otteniamo infine

$$\begin{aligned} e^{At} &= e^{3t/2} e^{Bt} = e^{3t/2} \left(\sum_0^{\infty} B^n \frac{t^n}{n!} \right) = e^{3t/2} (I + Bt + B^2 t^2 / 2) \\ &= e^{3t/2} \begin{pmatrix} 1 - t/2 & 3t & t/4 \\ -t^2/48 & 1 + t/2 + t^2/8 & t/24 + t^2/96 \\ -t + t^2/4 & -3t^2/2 & 1 - t^2/8 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

2. Si parte dalla formula generale $(AB)' = A'B + AB'$, da cui si deduce che $(A^2)' = A'A + AA'$, che nel caso in cui A ed A' commutano diventa $(A^2)' = 2A'A$. Proseguendo si dimostra (per induzione) che $(A^n)' = nA'A^{n-1}$ per ogni intero $n \geq 1$. Pertanto, usando la definizione di esponenziale di matrici come serie (e la derivabilità termine a termine della stessa),

$$(e^A)' = \left(\sum_0^{\infty} \frac{A^n}{n!} \right)' = \sum_1^{\infty} \frac{A'A^{n-1}}{(n-1)!} = A'e^A.$$

Per il controesempio, prendiamo $n := 2$ ed $A := \begin{pmatrix} 0 & f \\ g & 0 \end{pmatrix}$ con f e g funzioni di t .

Si vede allora che $AA' = \begin{pmatrix} fg' & 0 \\ 0 & f'g \end{pmatrix}$ mentre $A'A = \begin{pmatrix} f'g & 0 \\ 0 & fg' \end{pmatrix}$.

Quindi A ed A' non commutano se prendiamo, ad esempio, $f(t) := 1$ e $g(t) := t$. In questo caso abbiamo dunque che

$$A' = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ t & 0 \end{pmatrix}, \quad A^2 = \begin{pmatrix} t & 0 \\ 0 & t \end{pmatrix} = tI,$$

da cui segue che $A^{2n} = t^n I$ e $A^{2n+1} = t^n A$ per $n = 1, 2, \dots$. In particolare il coefficiente di indice 1, 1 della matrice e^A è dato da $(e^A)_{1,1} = \sum t^n / (2n)! = \cosh(\sqrt{t})$, ed ha derivata diversa da 0, mentre si vede che il coefficiente di indice 1, 1 della matrice $A'e^A$ è uguale a 0. Dunque la formula (1) non vale in questo caso.

3. Nel primo caso la matrice A risulta diagonalizzabile, vale a dire che esiste M tale che $A = MDM^{-1}$ dove D è la matrice diagonale data dagli autovalori λ_i di A . Ma allora

$$e^{-ct} e^{At} = e^{-ct} M e^{Dt} M^{-1} = M \begin{pmatrix} e^{(\lambda_1 - c)t} & & \\ & \ddots & \\ & & e^{(\lambda_n - c)t} \end{pmatrix} M^{-1},$$

e dunque $e^{-ct}e^{At}$ tende a 0 per t che tende a $+\infty$ perché $c - \lambda_i < 0$ per ogni i .

Più in generale, se A ha solo autovalori reali λ_i , allora e^{At} si scrive come somma di addendi $P_i(t)e^{\lambda_i t}$ dove P_i è un opportuno polinomio a coefficienti matrici (di grado minore o uguale alla molteplicità algebrica di λ_i), e dunque vale la stessa conclusione, perché

$$e^{-ct}e^{At} = \sum_i P_i(t)e^{(\lambda_i - c)t}$$

e $P(t)e^{at}$ tende a 0 per $t \rightarrow +\infty$ per ogni polinomio P ed ogni $a < 0$. Quasi'ultimo ragionamento mostra che se A ammette autovalori anche complessi, la condizione da porre affinché valga la (2) è che la parte reale di tutti gli autovalori sia strettamente minore di c .

4. Il campo F dato in (3) si decompone come somma di un campo radiale F_r ed uno tangenziale F_τ , dati rispettivamente da

$$F_r(x, y) = \frac{1}{(x^2 + y^2)^b} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}, \quad F_\tau(x, y) = \frac{a}{(x^2 + y^2)^b} \begin{pmatrix} y \\ -x \end{pmatrix}.$$

Ogni campo radiale il cui modulo dipende solo da $\rho = \sqrt{x^2 + y^2}$, come ad esempio F_r , ammette sempre un potenziale, che nel caso specifico è dato da

$$V(x, y) := -\frac{1}{2(b-1)\rho^{2(b-1)}} + c \quad \left(V(x, y) := -\log \rho + c \quad \text{se } b = 1. \right)$$

Viceversa, si vede che il lavoro di F_τ lungo la circonferenza unitaria (percorsa in senso antiorario) è uguale a $-2\pi a$, e dunque F_τ (e pertanto anche F) non ammette potenziale a meno che $a = 0$, nel qual caso $F_\tau = 0$ ed $F = F_r$ ammette come potenziale V .

Alternativamente si verifica che il rotore di F si annulla per $a = 0$ oppure per $b = 1$, ma l'integrale di F lungo la circonferenza di raggio 1 e centro l'origine (punto singolare del campo) risulta uguale a $2\pi a$, quindi il potenziale esiste solo per $a = 0$.

5. Il potenziale esiste perché il campo soddisfa la condizione delle derivate incrociate (ovvero di rotore nullo) su tutto lo spazio. Il potenziale può quindi essere trovato per integrazione, ottenendo

$$V(x, y, z) = (x - y)(y - z)(z - x) + c.$$

6. Se F ha direzione tangenziale e modulo $f(\rho, \theta)$, allora le componenti F_x ed F_y sono

$$F_x = -f(\rho, \theta) \frac{y}{\rho}, \quad F_y = f(\rho, \theta) \frac{x}{\rho}.$$

Usando il fatto che $\partial_x \rho = x/\rho$ e $\partial_x \theta = -y/\rho^2$ (si ricordi che $\theta = \arctan(y/x)$) si ottiene

$$\partial_x F_x = f \frac{xy}{\rho^3} - \partial_\rho f \frac{xy}{\rho^2} + \partial_\theta f \frac{y^2}{\rho^3},$$

ed analogamente (tenendo conto che $\partial_y \rho = y/\rho$ e $\partial_y \theta = x/\rho^2$)

$$\partial_y F_y = -f \frac{xy}{\rho^3} + \partial_\rho f \frac{xy}{\rho^2} + \partial_\theta f \frac{x^2}{\rho^3}.$$

Ne consegue che

$$\operatorname{div} F = \partial_\theta f \frac{x^2 + y^2}{\rho^3} = \frac{\partial_\theta f}{\rho},$$

che è nulla nel caso particolare in cui f non dipende da θ .

1. Scriviamo come al solito $u(x, t)$ come

$$u(x, t) = \sum_1^{\infty} a_n(t) \sin(nx) \quad \left(\text{con } a_n := \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} u(x, t) \sin(nx) dx . \right)$$

L'equazione in (1) diventa allora

$$\sum \ddot{a}_n(t) \sin(nx) = \sum (2 - n^2) a_n(t) \sin(nx) + t \sin x ,$$

che insieme ai dati iniziali si traduce nei seguenti problemi di Cauchy per i coefficienti a_n :

$$\begin{cases} \ddot{a}_1 = a_1 + t \\ a_1(0) = 1 \\ \dot{a}_1(0) = 0 \end{cases} \quad \begin{cases} \ddot{a}_2 = -3a_2 \\ a_2(0) = -2 \\ \dot{a}_2(0) = 0 \end{cases} \quad \begin{cases} \ddot{a}_3 = -7a_3 \\ a_3(0) = 0 \\ \dot{a}_3(0) = 7 \end{cases} \quad \begin{cases} \ddot{a}_n = (2 - n^2)a_n \\ a_n(0) = 0 \\ \dot{a}_n(0) = 0 \end{cases} \quad \text{per } n > 3.$$

Pertanto

$$a_1 = e^t - t \quad a_2 = -2 \cos(\sqrt{3}t) \quad a_3 = \sqrt{7} \sin(\sqrt{7}t) \quad a_n = 0 \text{ per } n > 3,$$

ovvero

$$u(x, t) = (e^t - t) \sin x - 2 \cos(\sqrt{3}t) \sin(2x) + \sqrt{7} \sin(\sqrt{7}t) \sin(3x) .$$

2. Disegnando il grafico di f si vede innanzitutto che si tratta di una funzione dispari, per cui i coefficienti a_n dei coseni sono tutti nulli, mentre i coefficienti b_n dei seni sono dati da

$$b_n := \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(nx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin(nx) dx .$$

Osserviamo ora che la funzione f , ristretta all'intervallo $[0, \pi]$, è simmetrica rispetto all'asse $x = \pi/2$, e pertanto b_n risulta nullo per n pari, mentre per n dispari abbiamo infine

$$b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin(nx) dx = \frac{4}{\pi} \int_0^{\pi/2} x \sin(nx) dx = \frac{4}{\pi n^2} \sin(\pi n/2) = \frac{4}{\pi n^2} (-1)^{\frac{n-1}{2}} .$$

Pertanto

$$f(x) = \sum_{n \text{ dispari}} \frac{4}{\pi n^2} (-1)^{\frac{n-1}{2}} \sin(nx) . \quad (5)$$

Per quanto riguarda la seconda parte della domanda, si vede che sommando i primi m termini della serie, cioè tutti quelli di indice $n \leq 2m - 1$, la differenza tra questa somma parziale f_m ed f ha norma

$$\begin{aligned} \|f - f_m\|_{\infty} &\leq \sum_{\substack{n \text{ dispari} \\ n \geq 2m+1}} \left\| \frac{4}{\pi n^2} (-1)^{\frac{n-1}{2}} \sin(nx) \right\| \\ &\leq \sum_{\substack{n \text{ dispari} \\ n \geq 2m+1}} \frac{4}{\pi n^2} \\ &\leq \frac{4}{\pi} \sum_{\substack{n \text{ dispari} \\ n \geq 2m+1}} \frac{1}{n^2 - 1} \\ &= \frac{4}{\pi} \sum_{\substack{n \text{ dispari} \\ n \geq 2m+1}} \frac{1}{n-1} - \frac{1}{n+1} \\ &= \frac{4}{\pi} \left[\left(\frac{1}{2m} - \frac{1}{2m+2} \right) + \left(\frac{1}{2m+2} - \frac{1}{2m+4} \right) + \left(\frac{1}{2m+4} - \frac{1}{2m+6} \right) + \dots \right] \\ &= \frac{2}{\pi m} \end{aligned}$$

Dunque per avere un errore inferiore allo 0,1 basta prendere $m \geq 20/\pi$, ovvero $m = 7$.

Un altro modo di procedere, più semplice, è il seguente: si osserva che il punto peggiore di tutti per la convergenza è $\pi/2$ (o $-\pi/2$). Più precisamente, siccome $f(\pi/2) = \sum \frac{4}{\pi n^2}$ (dalla (5)),

$$\|f - f_m\|_\infty \leq \sum_{\substack{n \text{ dispari} \\ n \geq 2m+1}} \frac{4}{\pi n^2} = f(\pi/2) - f_m(\pi/2),$$

per cui la prima disuguaglianza è in realtà un'equaglianza. Ora si può verificare direttamente (con una calcolatrice) che basta prendere $m = 3$ per portare la norma della differenza al di sotto di 0,1.

3. La derivata (generalizzata) di f è data da $Df(x) = 1$ per $-\pi/2 \leq x \leq \pi/2$ e -1 altrimenti. La derivata seconda (generalizzata) di f è dunque $D^2f(x) = 2\delta(x + \pi/2) - 2\delta(x - \pi/2)$, che è una funzione dispari. I coefficienti di Fourier dei coseni sono dunque tutti nulli, mentre quelli dei seni sono dati da

$$a_n = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi D^2f(x) \sin(nx) dx = -\frac{4}{\pi} \sin(n\pi/2) = \begin{cases} 0 & \text{per } n \text{ pari} \\ -\frac{4}{\pi}(-1)^{\frac{n-1}{2}} & \text{per } n \text{ dispari.} \end{cases}$$

Dunque

$$D^2f(x) = \sum_{n \text{ dispari}} -\frac{4}{\pi}(-1)^{\frac{n-1}{2}} \sin(nx),$$

che integrato due volte dà nuovamente la formula (5).

4. L'equazione di Eulero-Lagrange del funzionale $I(u)$ dato in (2) è

$$\frac{d}{dx}(4\dot{u}^3 x^r) = 0$$

ovvero $\dot{u}^3 x^r$ è costante, da cui si deduce $u(x) = \alpha x^{1-r/3} + \beta$ (con α e β numeri reali arbitrari) per $r \neq 3$, e $u(x) = \alpha \log x + \beta$ per $r = 3$. Imponendo le condizioni al bordo si ottiene infine

$$u_a(x) = \frac{1 - x^{1-r/3}}{1 - a^{1-r/3}} \quad \left(u(x) = \frac{\log x}{\log a} \text{ per } r = 3. \right) \quad (6)$$

Se il minimo di $I(u)$ esiste, deve essere allora dato da questa u .

Volendo si può verificare che $I(u)$ è convessa in u (perché la funzione t^4 è convessa in t), e pertanto la funzione u data in (6) deve essere un punto di minimo.

Si noti infine che per $a = 0$ la formula (6) non ha senso quando $r \geq 3$. Questo significa che in tal caso non ci possono essere minimi. Più precisamente, si vede che l'estremo inferiore dei valori del funzionale è 0, che però non può essere realizzato da nessuna u che non sia costante, cioè da nessuna u che verifichi le condizioni al bordo.

Per vedere questo si può fare così: si prendono le funzioni u_ε che valgono 1 in 0, sono identicamente nulle in $[\varepsilon, 1]$ e sono lineari con pendenza $-1/\varepsilon$ in $[0, \varepsilon]$, allora, per $r > 3$ si ha che $I(u_\varepsilon)$ tende a 0 per $\varepsilon \rightarrow 0$. Volendo delle u_ε di classe C^1 , si modifica la definizione ponendo u_ε uguale a $(x/\varepsilon - 1)^2$ in $[0, \varepsilon]$ anziché lineare.

Un'altra via, che funziona anche per $r = 3$, consiste nel prendere proprio i minimi u_a dati in (6), prolungarli a tutto l'intervallo $[0, 1]$ ponendoli uguali a 1 in $[0, a]$, ed verificare che $I(u_a) \rightarrow 0$ per $a \rightarrow 0$.

5. Sia u una funzione del tipo $u(x, y) = v(\rho)$ con $\rho := \sqrt{x^2 + y^2}$. Allora $u_x = \dot{v} x/\rho$, $u_y = \dot{v} y/\rho$, e quindi l'equazione (3) con $f \equiv 0$ diventa $\rho^2(\ddot{v} + \dot{v}/\rho) + 2\rho\dot{v} = 0$, ovvero $\ddot{v} + 3\dot{v}/\rho = 0$, che ha soluzione generale

$$u(x, y) = v(\rho) = \frac{\alpha}{\rho^2} + \beta \quad \text{con } \alpha, \beta \in \mathbb{R}.$$

Ora, la condizione che il limite all'infinito sia 0 equivale a $\beta = 0$.

Siccome inoltre $[(x^2 + y^2) \Delta u + 2x u_x + 2y u_y]$ è nullo fuori dall'origine, per imporre che sia la delta di Dirac basta richiedere che il suo integrale su un qualsiasi cerchio D_r faccia 1, e tenendo conto del fatto che $[(x^2 + y^2) \Delta u + 2x u_x + 2y u_y]$ è la divergenza di $(x^2 + y^2) \nabla u$, si ottiene

$$\begin{aligned} 1 &= \int_{D_r} (x^2 + y^2) \Delta u + 2x u_x + 2y u_y \, dx \, dy \\ &= \text{flusso di } (x^2 + y^2) \nabla u \text{ uscente da } \partial D_r = 2\pi r \cdot r^2 \frac{-2\alpha}{r^3} = -4\pi\alpha. \end{aligned}$$

ovvero $u(x, y) = -1/4\pi\rho^2$. La dimostrazione del punto c) è difficile e la omettiamo.

6. Siccome $\{\sin(nx)\}$ è una base ortonormale delle funzioni su $[0, \pi]$ rispetto al prodotto scalare $\langle f, g \rangle = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f g$, i coefficienti a_n in (4) sono dati da

$$a_n := \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f(x) \sin(nx) \, dx.$$

Integrando ora per parti due volte (ed utilizzando la condizione $f(0) = f(\pi) = 0$ per liberarci dei termini di bordo) otteniamo

$$a_n = -\frac{2}{\pi n^2} \int_0^\pi f''(x) \sin(nx) \, dx.$$

Pertanto $|a_n| = O(1/n^2)$, quindi $\sum |a_n| < +\infty$, e dunque la serie in (4) converge totalmente. Se la condizione $f(0) = 0$ (risp. $f(\pi) = 0$) non è verificata, la serie in (4) non converge a $f(x)$ quando $x = 0$ (risp. $x = \pi$), perché lì vale esattamente 0. In tal caso ci si potrebbe aspettare una convergenza puntuale di f in tutti i punti tranne che 0 (risp. π).

Questo può essere dimostrato facilmente considerando la funzione di periodo 2π e dispari che coincide con $f(x)$ per $0 \leq x < \pi$, e con $-f(-x)$ per $-\pi \leq x < 0$. Si vede allora che la serie in (4) coincide con la serie di Fourier reale di questa nuova funzione, che è di classe C^1 a tratti e discontinua in 0 (risp. in π). Basta dunque applicare il teorema di convergenza per le serie di Fourier (reali).

1. Si vede che il polinomio caratteristico di A è $(\lambda - 1)^2(\lambda - 2)$. Pertanto e^{tA} deve essere della forma

$$e^{tA} = e^t(B_1 + tB_2) + e^{2t}B_3 \quad (3)$$

con B_1, B_2, B_3 matrici 3×3 opportune. Calcolando il valore di e^{tA} e delle sue prime due derivate in 0 otteniamo il sistema

$$\begin{cases} I = B_1 + B_3 \\ A = B_1 + B_2 + 2B_3 \\ A^2 = B_1 + 2B_2 + 4B_3 \end{cases} \quad \text{che dà} \quad \begin{cases} B_3 = (A - I)^2 \\ B_2 = (A - I)(2I - A) \\ B_1 = A(2I - A) \end{cases}$$

e dunque

$$e^{tA} = e^t[A(2I - A) + t(A - I)(2I - A)] + e^{2t}(A - I)^2.$$

Nel caso specifico

$$e^{tA} = e^t \begin{pmatrix} 1 & 2t & t \\ 0 & 6 & 3 \\ 0 & 10 & -5 \end{pmatrix} + e^{2t} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -5 & -3 \\ 0 & 10 & 6 \end{pmatrix},$$

e la soluzione del problema di Cauchy è

$$\begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = e^{tA} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (1 + 2t)e^t \\ 6e^t - 5e^{2t} \\ 10e^t - 10e^{2t} \end{pmatrix}.$$

2. Scriviamo come al solito $u(x, t)$ come

$$u(x, t) = \sum_1^\infty a_n(t) \sin(nx) \quad \text{con} \quad a_n := \frac{2}{\pi} \int_0^\pi u(x, t) \sin(nx) dx.$$

L'equazione in (1) diventa allora

$$\sum (a_n + 2\dot{a}_n + \ddot{a}_n - n^2 a_n) \sin(nx) = 0,$$

che insieme ai dati iniziali si traduce nei seguenti problemi di Cauchy per i coefficienti a_n :

$$\begin{cases} \ddot{a}_1 + 2\dot{a}_1 = 0 \\ a_1(0) = 1 \\ \dot{a}_1(0) = -2 \end{cases} \quad \begin{cases} \ddot{a}_2 + 2\dot{a}_2 - 3a_2 = 0 \\ a_2(0) = 0 \\ \dot{a}_2(0) = 4 \end{cases} \quad \begin{cases} \ddot{a}_n + 2\dot{a}_n + (1 - n^2)a_n = 0 \\ a_n(0) = 0 \\ \dot{a}_n(0) = 0 \end{cases} \quad \text{per } n > 3.$$

Pertanto

$$a_1 = e^{-2t} \quad a_2 = e^t - e^{-3t} \quad a_n = 0 \text{ per } n > 3,$$

ovvero

$$u(x, t) = e^{-2t} \sin x + (e^t - e^{-3t}) \sin(2x).$$

3. Siccome f è una funzione dispari, la sua serie di Fourier reale contiene solo seni, i cui coefficienti b_n sono dati da

$$b_n := \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^\pi f(x) \sin(nx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \sin(nx) dx = \begin{cases} \frac{4}{\pi n} & \text{per } n \text{ dispari,} \\ 0 & \text{per } n \text{ pari.} \end{cases}$$

Pertanto

$$f(x) = \sum_{n \text{ dispari}} \frac{4}{\pi n} \sin(nx), \quad (4)$$

e scrivendo $\sin(nx)$ come $\frac{1}{2i}(e^{inx} - e^{-inx})$ otteniamo la serie di Fourier complessa

$$f(x) = \sum_{\substack{n \in \mathbb{Z} \\ \text{dispari}}} -\frac{2i}{\pi n} e^{inx}, \quad (5)$$

La derivata (generalizzata) di f è data da $Df(x) = 2\delta(x) - 2\delta(x - \pi)$, che è una funzione pari (anche se non sembra). La serie di Fourier reale di Df si calcola facilmente:

$$Df(x) = \sum_{n \text{ pari}} \frac{4}{\pi} \cos(nx),$$

che integrata dà la (4).

5. Scriviamo $u(x, t)$ come serie di Fourier (complessa) nella variabile x , cioè

$$u(x, t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} a_n(t) e^{inx}.$$

L'equazione in (2) diventa allora

$$\sum \dot{a}_n(t) e^{inx} = \sum a_n(t) (-n^2 + in) e^{inx},$$

che insieme ai dati iniziali (dedotti dalla (5)) si traduce nei seguenti problemi di Cauchy per i coefficienti a_n :

$$\begin{cases} \dot{a}_n = (-n^2 + in)a_n \\ a_n(0) = -\frac{2i}{\pi n} \\ a_n(0) = 0 \end{cases} \quad \begin{array}{l} \text{per } n \text{ dispari,} \\ \text{per } n \text{ pari.} \end{array}$$

Pertanto $a_n = -\frac{2i}{\pi n} e^{(-n^2+in)t}$ per n dispari, e $a_n(t) = 0$ per n pari, ovvero

$$u(x, t) = \sum_{\substack{n \in \mathbb{Z} \\ \text{dispari}}} -\frac{2i}{\pi n} e^{(-n^2+in)t} e^{inx}$$

che risulta uguale a

$$u(x, t) = \sum_{\substack{n \geq 1 \\ \text{dispari}}} \frac{4}{\pi n} e^{-n^2 t} \sin(n(x+t)).$$

1. Si osserva innanzitutto che il parametro b corrisponde semplicemente ad una traslazione del campo lungo l'asse x , per cui basta studiare il caso $b = 0$. Si vede quindi che il campo verifica la condizione delle derivate incrociate (ovvero del rotore nullo) solo quanto $\alpha = 3$. Questa condizione non sarebbe sufficiente a garantire l'esistenza di un potenziale perché F è definito su tutto il piano tranne l'origine, ovvero su un dominio che non è semplicemente connesso, tuttavia in questo caso si vede subito che un potenziale di

$$F(x, y) = \frac{x^3}{x^4 + y^4} \mathbf{i} + \frac{y^3}{x^4 + y^4} \mathbf{j} .$$

è dato da $V(x, y) = \frac{1}{3} \log(x^4 + y^4)$. Nel caso generale il potenziale è dato invece da

$$V(x, y) = \frac{1}{3} \log((x - b)^4 + y^4) .$$

2. Si verifica che il campo F ha divergenza nulla, ed essendo quindi definito su tutto lo spazio, ammette un potenziale vettoriale V . Per trovarlo, possiamo partire dal presupposto che $V = V^x \mathbf{i} + V^y \mathbf{j} + V^z \mathbf{k}$ abbia la prima componente V^x identicamente nulla. In tal caso, le due componenti rimaste devono soddisfare le seguenti condizioni:

$$\begin{cases} \partial_y V^z - \partial_z V^y = x - 2xz + z \\ \partial_x V^z = x^2 - 2y \\ \partial_x V^y = x^2 + z^2 - 3z \end{cases} . \quad (2)$$

Integrando la seconda e la terza equazione in (2) rispetto alla variabile x otteniamo dunque

$$V^z = \frac{x^3}{3} - 2yx + a(y, z) \quad \text{e} \quad V^y = \frac{x^3}{3} + z^2x - 3zx + b(y, z) ,$$

dove a e b sono due funzioni qualunque delle variabili y e z , che ora vanno scelte in modo tale che la prima equazione in (2) sia soddisfatta. Questa diventa

$$(-2x + \partial_y a) - (2zx - 3x + \partial_z b) = x - 2zx + z ,$$

ovvero $\partial_y a - \partial_z b = z$, che è soddisfatta prendendo $a = yz$ e $b = 0$ (ad esempio). Dunque un potenziale vettore V di F è dato da

$$V(x, y, z) = \left(\frac{x^3}{3} + z^2x - 3zx \right) \mathbf{j} + \left(\frac{x^3}{3} - 2yx + yz \right) \mathbf{k} .$$

3. Siccome $2 \cos(2x - \pi/3)$ può essere scritto come $\cos(2x) + \sqrt{3} \sin(2x)$, che è una particolare combinazione di $\sin(kx)$ e $\cos(kx)$, questa coincide con la sua serie di Fourier.

Passando al problema (1), scriviamo l'incognita $u(x, t)$ in serie di Fourier reale rispetto alla variabile x (decomposizione adatta alle condizioni di periodicità al bordo imposte), ovvero

$$u(x, t) = a_0(t) + \sum_{k=1}^{\infty} a_k(t) \cos(kx) + b_k(t) \sin(kx) .$$

A questo punto l'equazione alle derivate parziali in (1) si traduce nei seguenti sistemi per i coefficienti a_k e b_k :

$$\begin{cases} \dot{a}_k = -k^2 a_k + \alpha k b_k \\ \dot{b}_k = -k^2 b_k - \alpha k a_k \end{cases} \quad \text{ovvero} \quad \begin{pmatrix} \dot{a}_k \\ \dot{b}_k \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -k^2 & k\alpha \\ -k\alpha & -k^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a_k \\ b_k \end{pmatrix}$$

e $\dot{a}_0 = 0$. A questo vanno aggiunte le condizioni iniziali derivate dall'ultima equazione in (1), ovvero $a_0(0) = 0$,

$$\begin{cases} a_k(0) = 0 \\ b_k(0) = 0 \end{cases} \text{ per } k \neq 2, \text{ e } \begin{cases} a_2(0) = 1 \\ b_2(0) = \sqrt{3} \end{cases} .$$

A questo punto, tutti i coefficienti tranne a_2 e b_2 sono nulli perchè risolvono un sistema del primo ordine lineare ed omogeneo con dati iniziali nulli, mentre a_2 e b_2 sono dati da

$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} a_2(t) \\ b_2(t) \end{pmatrix} &= \exp \left[\begin{pmatrix} -4 & 2\alpha \\ -2\alpha & -4 \end{pmatrix} t \right] \begin{pmatrix} 1 \\ \sqrt{3} \end{pmatrix} = e^{-4t} \begin{pmatrix} \cos(2\alpha t) & \sin(2\alpha t) \\ -\sin(2\alpha t) & \cos(2\alpha t) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ \sqrt{3} \end{pmatrix} \\ &= e^{-4t} \begin{pmatrix} \cos(2\alpha t) + \sqrt{3} \sin(2\alpha t) \\ \sqrt{3} \cos(2\alpha t) - \sin(2\alpha t) \end{pmatrix} = e^{-4t} \begin{pmatrix} 2 \cos(2\alpha t - \pi/3) \\ -2 \sin(2\alpha t - \pi/3) \end{pmatrix} \end{aligned}$$

e pertanto

$$\begin{aligned} u(x, t) &= 2e^{-4t} [\cos(2\alpha t - \pi/3) \cos(2x) - \sin(2\alpha t - \pi/3) \sin(2x)] \\ &= 2e^{-4t} \cos(2x + 2\alpha t - \pi/3) . \end{aligned}$$

1. Passando in coordinate polari come da suggerimento, l'equazione in (1) diventa $\ddot{v} + \dot{v}/\rho = 4(\rho^2 - 1)e^{-\rho^2}$. Moltiplicando per ρ , si ha $\rho\ddot{v} + \dot{v} = 4\rho(\rho^2 - 1)e^{-\rho^2}$, ovvero $(\rho\dot{v})' = 4\rho(\rho^2 - 1)e^{-\rho^2}$.

Integrando otteniamo quindi $\rho\dot{v} = a - 2\rho^2e^{-\rho^2}$. La costante a viene presa uguale a 0 in modo da non avere singolarità nell'origine, e quindi si ottiene $\dot{v} = a - 2\rho e^{-\rho^2}$, che integrata da $v = a - b + e^{-\rho^2}$. Si impone di nuovo $b = 0$ per soddisfare la seconda condizione in (1), e quindi

$$u = e^{-\rho^2} = e^{-(x_1^2+x_2^2)} .$$

La formula risolutiva generale del problema (1) è data dall'integrale doppio

$$u(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}^2} f(y) \log|x - y| dy_1 dy_2$$

(dove sia x che y sono vettori nel piano).

Come visto a lezione, calcolare questo integrale è difficile. Passando in coordinate polari $y = \rho e^{i\theta}$ si ottiene

$$\begin{aligned} u(x) &= \int_0^\infty \left[\int_0^{2\pi} f(\rho) \frac{1}{2\pi} \log|x - \rho e^{i\theta}| d\theta \right] \rho d\rho \\ &= \int_0^\infty 4\rho(\rho^2 - 1)e^{-\rho^2} \left[\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \log|x - \rho e^{i\theta}| d\theta \right] d\rho . \end{aligned}$$

A ρ fissato, il termine tra parentesi quadre rappresenta la media $M(x, \rho)$ della funzione $\log|y|$ sul cerchio di centro x e raggio ρ . Siccome il laplaciano di $\log|y|$ è dato da $2\pi \delta(y)$ (dove δ è la funzione di Dirac), abbiamo che

$$M(x, \rho) := \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \log|x - \rho e^{i\theta}| d\theta = \begin{cases} \log|x| & \text{se } \rho < |x|, \\ \log\rho & \text{se } \rho > |x|. \end{cases}$$

(Si applica la formula che dà la derivata rispetto a ρ della media di una qualunque funzione f sul cerchio di centro x e raggio ρ come l'integrale di Δf sul disco di centro x e raggio ρ , diviso per $2\pi\rho$. O anche, si noti che la funzione $\log|y|$ è armonica in tutto il piano meno l'origine, e dunque la sua media su un cerchio coincide col valore al centro – almeno finché l'origine non è compresa nel cerchio).

Pertanto

$$u(x) = \int_0^\infty 4\rho(\rho^2 - 1)e^{-\rho^2} M(x, \rho) d\rho .$$

Spezzando in due l'integrale ed integrando per parti si ottiene infine la soluzione di prima.

2. La funzione f è pari, quindi la serie di Fourier reale contiene solo coseni. I coefficienti sono dati da $a_0 = \pi^2/3$ e

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(kx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} (x - \pi)^2 \cos(kx) dx = \frac{4}{k^2}$$

(il risultato finale è stato ottenuto integrando due volte per parti), e quindi

$$f(x) = \frac{\pi^2}{3} + \sum_1^\infty \frac{4}{k^2} \cos(kx) = \frac{\pi^2}{3} + \sum_{k \neq 0} \frac{2}{k^2} e^{ikx} , \tag{3}$$

dove la seconda indentità segue dal fatto che $\cos(kx) = \frac{e^{ikx} + e^{-ikx}}{2}$.

Calcolando le derivate di f si ottiene $f'(x) = 2(x + \pi)$ per $-\pi < x \leq 0$, ed $f'(x) = 2(x - \pi)$ per $0 < x \leq \pi$, e quindi $f''(x) = 2 - 4\pi\delta(x)$. Pertanto f'' è una funzione pari di media nulla, e

$$f''(x) = \sum_1^{\infty} -4 \cos(kx) ,$$

da cui segue la formula precedente integrando due volte.

3. Si ha $|a_k|^2 = a_k \overline{a_k}$, scriviamo quindi a_k come integral nella variabile x , ed il coniugato $\overline{a_k}$ come integrale nella variabile y ; il prodotto dei due integrali diventa quindi un integrale doppio (sul quadrato $[-\pi, \pi]^2$):

$$\begin{aligned} \sum_{k \neq 0} \frac{|a_k|^2}{k^2} &= \sum_{k \neq 0} \frac{1}{4\pi^2 k^2} \iint u(x) e^{-ikx} u(y) e^{iky} dx dy \\ &= \iint u(x) u(y) \sum_{k \neq 0} \frac{1}{4\pi^2 k^2} e^{ik(y-x)} dx dy \\ &= \iint u(x) u(y) g(y-x) dx dy , \end{aligned}$$

dove abbiamo posto (tenendo conto della (2) e della (3))

$$\begin{aligned} g(t) &:= \sum_{k \neq 0} \frac{1}{4\pi^2 k^2} e^{ikt} = \frac{1}{8\pi^2} (f(t) - \pi^2/3) = \\ &= \begin{cases} \frac{1}{8\pi^2} (x + \pi)^2 - \frac{1}{24} & \text{per } -2\pi < x \leq 0, \\ \frac{1}{8\pi^2} (x - \pi)^2 - \frac{1}{24} & \text{per } 0 < x \leq 2\pi. \end{cases} \end{aligned}$$