

Esame 8 Settembre 2023

Roberto Bonciani, Angelo Vulpiani

Corso di Modelli e Metodi Matematici della Fisica

Dipartimento di Fisica

Università degli Studi di Roma "La Sapienza"

Anno Accademico 2022-2023

Esame scritto – Modelli e Metodi Matematici della Fisica
8 Settembre 2023

NOTA 1: **GLI ESERCIZI VANNO CONSEGNATI SU 2 FOGLI DISTINTI**

Es.1, Es.2 ed Es.3 su uno \longleftrightarrow **Es.4, Es.5 ed Es.6 sull'altro**

NOTA 2: **SCRIVERE IN STAMPATELLO SU ENTRAMBI I FOGLI NOME, COGNOME, E NUMERO DI MATRICOLA.**

Esempio “DAVID HILBERT, 23011862.”

NOTA 3: **Durante l'esame si può consultare UN SOLO libro di testo; né appunti, né quaderni, né eserciziari.**

Esercizio 1 (6 pt)

Usando tecniche di analisi complessa calcolare il seguente integrale:

$$I = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x}{\sinh(x)} dx. \quad (1)$$

Esercizio 2 (6 pt)

Studiare il dominio di analiticità della funzione

$$f(z) = \frac{\log(1+z^2)}{(1-z)\sinh(z)}. \quad (2)$$

Calcolare i primi 2-3 termini dell'espansione in serie di potenze di $f(z)$ in $z = 0$ e dire qual'è il raggio di convergenza della serie. Calcolare l'integrale

$$J = \int_{\gamma} f(z) dz, \quad (3)$$

dove $\gamma = 1 + e^{i\theta}$, $0 \leq \theta \leq 2\pi$.

Esercizio 3 (3 pt)

Trovare l'immagine del dominio $D = \{|z| < 1, \Im z > 0\}$ tramite la trasformazione conforme (commentare)

$$w = \frac{1-z}{1+z}. \quad (4)$$

Esercizio 4 (3 pt)

Data l'equazione

$$\frac{d}{dt}x = -ax + by, \quad \frac{d}{dt}y = ax - by \quad (5)$$

con a e b reali e positivi e condizione iniziale

$$x(0) = y(0) = \frac{1}{2}, \quad (6)$$

trovare il tempo t_* tale che per $t > t_*$ si ha

$$|x(t) - x_*| < 10^{-3}, \quad x_* = \lim_{t \rightarrow \infty} x(t). \quad (7)$$

Esercizio 5 (6 pt)

Trovare la soluzione dell'equazione

$$\frac{d^2}{dx^2}G(x) - G(x) = \delta(x - 1/2), \quad (8)$$

con $G(x)$ continua e condizioni al bordo

$$G(0) = G(1) = 0. \quad (9)$$

Esercizio 6 (6 pt)

Data la funzione

$$P(x) = \frac{1}{\pi(x^2 + 1)} \quad (10)$$

calcolare

$$P_N(y) = \int \dots \int P(x_1)P(x_2)\dots P(x_N)\delta(y - \sum_{n=1}^N x_n) dx_1 dx_2 \dots dx_N. \quad (11)$$

Si può pensare $P(x)$ come una densità di probabilità e $P_N(y)$ la densità di probabilità delle somma di N variabili indipendenti, comunque questa osservazione non è strettamente necessaria.

Può essere utile fare prima il caso $N = 2$ ed $N = 3$.

Soluzione Es. 1

Consideriamo la funzione

$$f(z) = \frac{z}{\sinh(z)}, \quad (12)$$

che ha una singolarità rimovibile in $z = 0$ (il limite della funzione è 1) e delle singolarità polari (poli singoli) in $z = ik\pi$ con $k \in \mathbb{Z}/0$.

Consideriamo un cammino d'integrazione rettangolare, $\Gamma = \gamma_1 + \gamma_2 + \gamma_3 + \gamma_r + \gamma_4 + \gamma_5$ dove

$$\gamma_1 = x, \quad -b \leq x \leq b, \quad (13)$$

$$\gamma_2 = b + iy, \quad 0 \leq y \leq \pi, \quad (14)$$

$$\gamma_3 = x + i\pi, \quad b \geq x \geq r, \quad (15)$$

$$\gamma_r = i\pi + e^{ir}, \quad 0 \leq r \leq -\pi, \quad (16)$$

$$\gamma_4 = x + i\pi, \quad r \geq x \geq -b, \quad (17)$$

$$\gamma_5 = -b + iy, \quad \pi \geq y \geq 0 \quad (18)$$

Allora, per il teorema di Cauchy si ha

$$\lim_{\substack{b \rightarrow \infty \\ r \rightarrow 0}} \int_{\Gamma} = 2 \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x}{\sinh(x)} dx - i\pi \text{PV} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sinh(x)} dx + i\pi \text{Res}(f, i\pi) = 0, \quad (19)$$

poiché gli integrali sui segmenti a $x = b$ e $x = -b$ danno contributo nullo.

Abbiamo

$$\text{Res}(f, i\pi) = \lim_{z \rightarrow i\pi} (z - i\pi)f(z) = i\pi. \quad (20)$$

Quindi in totale, ponendo

$$J = \text{PV} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sinh(x)} dx, \quad (21)$$

si ha

$$2I - i\pi J = \pi^2, \quad (22)$$

ovvero

$$I = \frac{\pi^2}{2}, \quad (23)$$

$$J = 0. \quad (24)$$

La relazione $J = 0$ si può anche controllare facendo effettivamente l'integrale in valor principale.

Soluzione Es. 2

La funzione è polidroma, e ciò è dovuto al logaritmo che ha due punti di diramazione al finito $z_{\pm} = \pm i$ e il punto all'infinito che è doppio. Quindi abbiamo un taglio che unisce z_+ al punto all'infinito e uno che unisce z_- al punto all'infinito. Si possono prendere lungo l'asse immaginaria. In $z = 0$ abbiamo una singolarità rimovibile. La funzione infatti ha in

$z = 0$ limite nullo. Inoltre ha un polo singolo in $z = 1$ e altre singolarità polari (poli singoli) nei punti in cui si annulla il $\sinh(z)$, ovvero $z = ik\pi$ con $k \in \mathbb{Z}/0$. Il punto all'infinito è anche un punto di singolarità essenziale.

La funzione è analitica in un intorno di $z = 0$ e può essere espressa in serie di Taylor in $z = 0$, convergente entro un raggio di convergenza $R = 1$, che si trova considerando i punti di non analiticità più vicini a $z = 0$. Si ha

$$f(z) \simeq z + z^2 + \frac{z^3}{3} + \dots \quad (25)$$

Per l'integrale si può utilizzare il teorema dei residui, per il quale

$$\int_{\gamma} f(z) dz = 2\pi i \operatorname{Res}(f(z), 1), \quad (26)$$

dove

$$\operatorname{Res}(f(z), 1) = \lim_{z \rightarrow 1} (z - 1)f(z) = -\frac{\log(2)}{\sinh(1)} = \frac{2e \log(2)}{1 - e^2}. \quad (27)$$

Quindi

$$\int_{\gamma} f(z) dz = \frac{4\pi e \log(2) i}{1 - e^2}. \quad (28)$$

Soluzione Es. 3

La trasformazione in oggetto è una trasformazione di Möbius, conforme in tutto il piano esteso. L'inversa è una trasformazione conforme che possiamo scrivere come segue:

$$z = \frac{1 - w}{1 + w}. \quad (29)$$

Dobbiamo trovare il luogo geometrico che corrisponde a $D = \{|z| < 1, \Im z > 0\}$ dove

$$|z| = \frac{|1 - w|}{|1 + w|}, \quad (30)$$

$$z = \frac{(1 - w)(1 + \bar{w})}{|1 + w|^2} = \frac{[1 - (\Re(w))^2 - (\Im(w))^2] + i 2\Im(w)}{|1 + w|^2} \Rightarrow \Im z = \frac{2\Im(w)}{|1 + w|^2}. \quad (31)$$

Quindi, siccome si ha che la relazione $|1 - w| < |1 + w|$ corrisponde al semipiano aperto $\Re(w) > 0$, il semicerchio aperto viene mappato nel IV quadrante (aperto): $\{\Re(w) > 0, \Im w < 0\}$.

Soluzione Es. 4

Notando che $x + y$ è costante e $x(0) + y(0) = 1$, si può scrivere $y = 1 - x$, ci si riduce ad una sola equazione:

$$\frac{d}{dt}x = -(a + b)x + b.$$

Il punto fisso è $x_* = b/(a + b)$, scrivendo

$$x(t) = x_* + z(t)$$

si ha

$$\frac{d}{dt}z = -(a + b)z, \quad z(t) = z(0)e^{-(a+b)t}, \quad z(0) = \frac{1}{2} - x_*.$$

La legge di conservazione $x + y = \text{costante}$, nel caso non lo si capisca "ad occhio" guardando l'equazione differenziale, è chiara dal fatto che la matrice

$$\mathcal{A} = \begin{pmatrix} -a & b \\ a & -b \end{pmatrix}$$

ha un autovalore nullo.

Notare che poiché $a + b < 0$, $z(t)$ tende a zero e $x_* = \lim_{t \rightarrow \infty} x(t)$, quindi se $|z(0)| > 10^{-3}$, il tempo t_* è dato da

$$|z(0)|e^{-(a+b)t_*} = 10^{-3},$$

ovviamente se $|z(0)| < 10^{-3}$, si ha $t_* = 0$.

Soluzione Es. 5

Per $x < 1/2$ si ha

$$G(x) = Ae^x + Be^{-x}$$

imponendo la condizione al bordo in $x = 0$ si ha $B = -A$ quindi

$$G(x) = 2A \sinh x.$$

Ripetendo la procedura per $x > 1/2$ ed imponendo la condizione al bordo in $x = 1$ si ha

$$G(x) = 2C \sinh(x - 1).$$

Le costanti A e C si trovano facilmente ricordando che

- a) $G(x)$ è continua in $x = 1/2$, quindi $C = -A$;
- b) integrando l'equazione tra $1/2 - \epsilon$ e $1/2 + \epsilon$ si ha

$$\left. \frac{dG}{dx} \right|_{1/2+\epsilon} - \left. \frac{dG}{dx} \right|_{1/2-\epsilon} = 1.$$

Soluzione Es. 6

Usando la funzione caratteristica, con un semplice calcolo con i residui si ha

$$\phi_x(t) = \int P(x)e^{itx} dx = \int_0^\infty \frac{1}{\pi(x^2 + 1)} e^{itx} dx = e^{-|t|}$$

e quindi la funzione caratteristica di y :

$$\phi_y(t) = \left(\phi_x(t) \right)^N = e^{-N|t|}.$$

Passando da $\phi_y(t)$ a $P_N(y)$:

$$P_N(y) = \frac{1}{2\pi} \int \phi_y(t) e^{-ity} dt = \frac{1}{2\pi} \int e^{-N|t|} e^{-itx} dt,$$

con un calcolo elementare si ottiene

$$P_N(y) = \frac{N}{\pi(y^2 + N^2)}.$$

Ovviamente si può arrivare allo stesso risultato anche senza passare per le funzioni caratteristiche, notando che $P_N(y)$ è una convoluzione multipla:

$$P_2(y) = (P * P)(y), \quad P_3(y) = (P_2 * P)(y) = (P * P * P)(y), \dots$$

usando le trasformate di Fourier, che sono collegate alle funzioni caratteristiche in modo ovvio:

$$\hat{P}(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \phi_x(-k),$$

ed il teorema di convoluzione

$$\hat{P}_N(k) = \left(\sqrt{2\pi}\right)^{N-1} \left(\hat{P}(k)\right)^N, \quad P_N(y) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int e^{iky} \hat{P}_N(k) dk$$