

Esame 17 Gennaio 2022

Roberto Bonciani, Angelo Vulpiani

Corso di Modelli e Metodi Matematici della Fisica

Dipartimento di Fisica

Università degli Studi di Roma "La Sapienza"

Anno Accademico 2020-2021

Esame scritto – Modelli e Metodi Matematici della Fisica
17 Gennaio 2022

NOTA: Gli esercizi vanno consegnati su due fogli distinti: Es.1 e 2 su uno ed Es.3 e 4 sull'altro. **SCRIVERE IN MODO LEGGIBILE SU ENTRAMBI I FOGLI COGNOME, E NUMERO DI MATRICOLA.**

Esempio “D. Hilbert, 23011862.”

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

Esercizio 1 (8 pt)

Usando tecniche di analisi complessa calcolare il seguente integrale:

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ix}}{x^2 - 2ix - 2} dx. \quad (1)$$

Esercizio 2 (7 pt)

Discutere le singolarità della funzione

$$f(z) = \frac{\sin\left(\frac{\pi}{2}z\right)}{z-1}, \quad (2)$$

calcolare

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

con $\gamma = 1 + e^{i\theta}$, $0 \leq \theta < 2\pi$, e sviluppare $f(z)$ in serie di Laurent in $z = 1$.

Esercizio 3 (7 pt)

Data la regola di ricorrenza

$$x_{t+1} = ax_t + y_t, \quad y_{t+1} = \frac{1}{2}y_t + 1, \quad (4)$$

ove $|a| < 1$, $(x_0, y_0) = (1, 4)$ calcolare

$$\lim_{t \rightarrow \infty} x_t. \quad (5)$$

Esercizio 4 (8 pt)

Si consideri l'equazione

$$\partial_t f(x, t) = -e^{-t} \partial_x f(x, t) + 2e^{-x^2} \delta(t^2 + 2t), \quad (6)$$

con x sulla retta e condizione iniziale

$$f(x, t = -0.5) = 0. \quad (7)$$

Calcolare

$$\lim_{t \rightarrow \infty} f(x, t). \quad (8)$$

Soluzione Es. 1

Consideriamo la funzione

$$f(z) = \frac{e^{iz}}{z^2 - 2iz - 2} = \frac{e^{iz}}{[z - (i - 1)][z - (i + 1)]}, \quad (9)$$

che è analitica tranne in

$$z = z_{\pm} = \pm 1 + i. \quad (10)$$

Consideriamo l'integrale

$$\int_{\gamma} f(z) dz, \quad (11)$$

dove

$$\gamma = \gamma_1 + \gamma_2, \quad (12)$$

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

$$\gamma_2 = Re^{i\theta}, \quad 0 \leq \theta \leq \pi. \quad (14)$$

Per il teorema dei residui abbiamo

$$\int_{\gamma} f(z) dz = 2\pi i [\text{Res}(f, z_+) + \text{Res}(f, z_-)], \quad (15)$$

dove

$$\text{Res}(f, z_+) = -\frac{e^{-i}}{2e}, \quad (16)$$

$$\text{Res}(f, z_-) = \frac{e^i}{2e}. \quad (17)$$

Inoltre:

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\gamma} f(z) dz = I + \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\gamma_2} f(z) dz. \quad (18)$$

Per il lemma di Jordan si ha

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\gamma_2} f(z) dz = 0. \quad (19)$$

In totale, quindi, si ha

$$I = 2\pi i \left(-\frac{e^{-i}}{2e} + \frac{e^i}{2e} \right) = -\frac{2\pi}{e} \left(\frac{e^i - e^{-i}}{2i} \right) = -\frac{2\pi}{e} \sin(1). \quad (20)$$

Soluzione Es. 2

La funzione $f(z)$ è analitica tranne che in $z = 1$ e nel punto all'infinito. In $z = 1$ ha un polo singolo. Il punto all'infinito è un punto di non analiticità, come si vede studiando la funzione

$$f\left(\frac{1}{\omega}\right) = \frac{\omega \sin\left(\frac{\pi}{2\omega}\right)}{1 - \omega} \quad (21)$$

nel limite di piccolo ω .

Lo sviluppo di Laurent di $f(z)$ in $z = 1$ si può ottenere come segue. Facciamo un cambio di variabile

$$z - 1 = \xi, \quad (22)$$

con cui si riesprime la $f(z)$ come

$$f(\xi) = \frac{1}{\xi} \sin\left(\frac{\pi}{2}(\xi + 1)\right) = \frac{1}{\xi} \cos\left(\frac{\pi}{2}\xi\right). \quad (23)$$

Quindi

$$f(\xi) = \frac{1}{\xi} \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \left(\frac{\pi}{2}\right)^{2k} \frac{\xi^{2k}}{(2k)!}, \quad (24)$$

ovvero

$$f(z) = \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \left(\frac{\pi^{2k}}{2^{2k}(2k)!}\right) (z-1)^{2k-1} \sim \frac{1}{z-1} - \frac{\pi^2}{8}(z-1) + \dots \quad (25)$$

Per il teorema di Cauchy si ha

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

Soluzione Es. 3

Notare che il punto fisso della regola ricorsiva e'

$$(x^*, y^*) = \left(\frac{2}{1-a}, 2\right)$$

scrivendo $x = u - x^*$, $y = v - y^*$ abbiamo

$$\begin{pmatrix} u_{t+1} \\ v_{t+1} \end{pmatrix} = \mathcal{A} \begin{pmatrix} u_t \\ v_t \end{pmatrix}, \quad \mathcal{A} = \begin{pmatrix} a & 1 \\ 0 & \frac{1}{2} \end{pmatrix}$$

Notando che

$$\mathcal{A} = \mathcal{A}_0 + \mathcal{B}, \quad \mathcal{A}_0 = \begin{pmatrix} a & 0 \\ 0 & \frac{1}{2} \end{pmatrix}, \quad \mathcal{B} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix},$$

poiché $\mathcal{B}^n = 0$ se $n \geq 2$ si ha

$$\mathcal{A}^n = \mathcal{A}_0^n + n\mathcal{A}_0^{n-1}\mathcal{B}$$

ricordando che $|a| < 1$ si ha

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \mathcal{A}^n = 0,$$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} u_t = \lim_{t \rightarrow \infty} v_t = 0$$

e quindi

$$\lim_{t \rightarrow \infty} x_t = \frac{2}{1-a}.$$

Alternativamente possiamo scrivere

$$\begin{pmatrix} x_{t+1} \\ y_{t+1} \end{pmatrix} = \mathcal{A} \begin{pmatrix} x_t \\ y_t \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

da cui si ottiene

$$\begin{pmatrix} x_t \\ y_t \end{pmatrix} = \mathcal{A}^t \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \end{pmatrix} + \sum_{n=0}^{t-1} \mathcal{A}^n \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

utilizzando la struttura della matrice \mathcal{A}^n e' facile arrivare a lo stesso risultato. Ancora piu' semplice: iterando l'equazione per la y_t si ha

$$y_t = 2^{-t}y_0 + 2^{-t+1} + 2^{-t+2} + \dots + 2^{-2} + 2^{-1} + 1$$

etc etc

Soluzione Es. 4

Nell'intervallo $t \in (-0.5, -\epsilon)$ si ha $f(x, t) = 0$, usando le proprietà della delta di Dirac al tempo $t = \epsilon$ si ha

$$f(x, \epsilon) = e^{-x^2}.$$

Per $t > 0$ il problema si riduce all'equazione

$$\partial_t f(x, t) = -e^{-t} \partial_x f(x, t)$$

e condizione iniziale

$$f(x, 0) = g(x) = e^{-x^2}.$$

Usando la trasformata di Fourier si ottiene

$$\frac{d}{dt} \hat{f}_k(t) = -ik e^{-t} \hat{f}_k(t), \quad \hat{f}_k(t) = e^{ik(-1+e^{-t})} \hat{f}_k(0)$$

ricordando le proprietà delle trasformate delle trasformate di Fourier si ha

$$f(x, t) = g(x - 1 + e^{-t}) = e^{-(x-1+e^{-t})^2}$$

quindi

$$\lim_{t \rightarrow \infty} f(x, t) = e^{-(x-1)^2}$$