

METODI MATEMATICI PER LA FISICA

PROVA SCRITTA - 24 SETTEMBRE 2014

Si svolgano cortesemente i seguenti esercizi.

ESERCIZIO 1 (6 PUNTI)

Si calcoli l'integrale

$$S = \oint_{\Gamma} \frac{\operatorname{Re}(z)}{z^4 + 1} dz,$$

con $\Gamma = \{z : z = Re^{i\theta}, \theta \in [0, \pi]\} \cup [-R, R]$ percorso in senso antiorario. Si considerino i due casi: $R < 1$ e $R > 1$.

SOLUZIONE 1

La funzione a numeratore dell'integranda **non** è analitica, non si può applicare "direttamente" il teorema di Cauchy. Sulla semicirconfenza si ha $z = Re^{i\theta}$, quindi z^* è proporzionale all'inverso di z , cioè: $z^* = Re^{-i\theta} = R^2/z$ e la parte reale è

$$\operatorname{Re}(z) = \frac{z + z^*}{2} = \frac{z + R^2/z}{2} = \frac{z^2 + R^2}{2z}.$$

Ne consegue che l'integrale può essere scritto come

$$S = \oint_{\Gamma} \frac{\operatorname{Re}(z)}{z^4 + 1} dz = \frac{1}{2} \int_{C_{R/2}} \frac{z^2 + R^2}{z(z^4 + 1)} dz + \int_{-R}^R \frac{x}{x^4 + 1} dx = \frac{1}{2} \int_{C_{R/2}} \frac{z^2 + R^2}{z(z^4 + 1)} dz,$$

dove $C_{R/2}$ indica la semicirconfenza di raggio R centrata nell'origine e appartenente al semipiano delle parti immaginarie positive. L'integrale sul segmento reale $(-R, R)$ è nullo in quanto l'integranda è dispari e l'intervallo di integrazione è simmetrico. Con le sostituzioni $w = z^2$, si ha

$$S = \frac{1}{4} \oint_{C_{R^2}} \frac{w + R^2}{w(w^2 + 1)} dw,$$

dove C_{R^2} è la circonferenza centrata nell'origine di raggio R^2 . La funzione a numeratore dell'integranda è ora analitica si può applicare il teorema dei residui e, con $R > 1$, si ha

$$\begin{aligned} S_{R>1} &= \frac{1}{4} \oint_{C_{R^2}} \frac{w + R^2}{w(w^2 + 1)} dw = 2i\pi \left(\operatorname{Res}[z = 0] + \operatorname{Res}[z = i] + \operatorname{Res}[z = -i] \right) \\ &= \frac{i\pi}{2} \left(R^2 + \frac{i + R^2}{2i^2} + \frac{-i + R^2}{2i^2} \right) \\ &= \frac{i\pi}{2} \left(R^2 - \frac{i + R^2}{2} - \frac{-i + R^2}{2} \right) \\ S_{R>1} &= 0. \end{aligned}$$

Mentre, per $R < 1$,

$$S_{R<1} = \frac{1}{4} \oint_{C_{R^2}} \frac{w + R^2}{w(w^2 + 1)} dw = 2i\pi \operatorname{Res}[z = 0] = \frac{i\pi}{2} R^2.$$

ESERCIZIO 2 (6 PUNTI)

Si calcoli l'integrale in valore principale

$$T = \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(x+1)^2}{\sinh(x)} dx.$$

SOLUZIONE 2

Il valore principale si riferisce al polo semplice dell'integranda in $x = 0$. Chiamiamo Γ_R il percorso di integrazione nel piano complesso, rappresentato in fig. 1. Si tratta di un rettangolo, con base sull'asse reale da $x = -R$ ad $x = R$ ed altezza pari a π . Sia sulla base inferiore che su quella superiore ci sono due archi infinitesimi, γ_0 e γ_π , che aggirano da sopra, in senso orario ed antiorario, i punti $z = 0$ e $z = i\pi$, poli semplici dell'integranda.

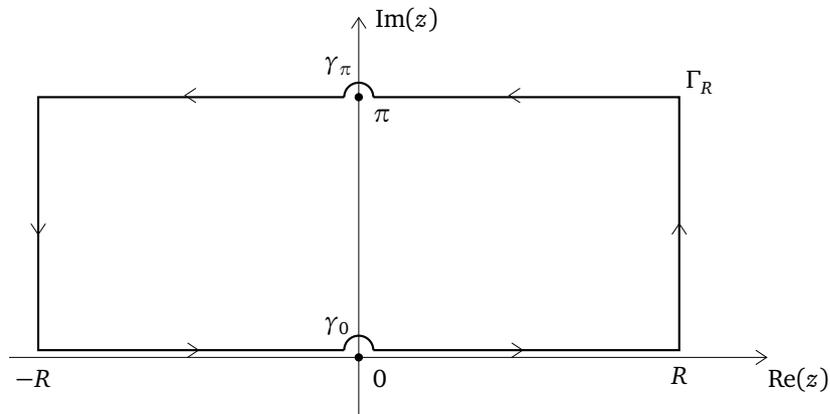


Figure 1: Percorso di integrazione dell'esercizio numero 2.

L'integrale su tale percorso non dipende da R ed è

$$\oint_{\Gamma_R} \frac{(z+1)^2}{\sinh(z)} dz = 2i\pi \text{Res}[z = i\pi] = -2i\pi(1+i\pi)^2.$$

Nel limite $R \rightarrow \infty$ si ha inoltre

$$\begin{aligned} \lim_{R \rightarrow \infty} \oint_{\Gamma_R} \frac{(z+1)^2}{\sinh(z)} dz &= \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(x+1)^2}{\sinh(x)} dx + \text{PV} \int_{\infty}^{-\infty} \frac{(x+i\pi+1)^2}{-\sinh(x)} dx + \int_{\gamma_0} \frac{(z+1)^2}{\sinh(z)} dz + \int_{\gamma_\pi} \frac{(z+1)^2}{\sinh(z)} dz \\ &= (2+i\pi) \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(x+1)^2}{\sinh(x)} dx + \int_{\gamma_0} \frac{(z+1)^2}{\sinh(z)} dz + \int_{\gamma_\pi} \frac{(z+1)^2}{\sinh(z)} dz \\ &= (2+i\pi) \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(x+1)^2}{\sinh(x)} dx - i\pi \lim_{z \rightarrow 0} \frac{(z+1)^2}{\sinh(z)} z + i\pi \lim_{z \rightarrow i\pi} \frac{(z+1)^2}{\sinh(z)} (z-i\pi) \\ &= (2+i\pi) \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(x+1)^2}{\sinh(x)} dx - i\pi - i\pi(1+i\pi)^2. \end{aligned}$$

Abbiamo usato il fatto che i contributi sui tratti verticali si annullano e che, per la parità dell'integranda, si hanno

$$T = \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(x+1)^2}{\sinh(x)} dx = \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{2x}{\sinh(x)} dx$$

$$\text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(x+i\pi+1)^2}{\sinh(x)} dx = \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(x+i\pi+1)^2}{\sinh(x)} dx = (1+i\pi) \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{2x}{\sinh(x)} dx = (1+i\pi)T.$$

In definitiva

$$(2+i\pi) \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(x+1)^2}{\sinh(x)} dx - i\pi - i\pi(1+i\pi)^2 = -2i\pi(1+i\pi)^2,$$

da cui il risultato finale

$$T = \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{(x+1)^2}{\sinh(x)} dx = \frac{-i\pi(1+i\pi)^2 + i\pi}{2+i\pi} = \pi^2.$$

ESERCIZIO 3 (5 PUNTI)

Si determini lo sviluppo di Laurent in $z = 0$ della funzione

$$f(z) = \text{sen}(z) \text{sen}(1/z^2),$$

identificando il dominio di convergenza.

SOLUZIONE 3

Le singolarità sono in $z = 0$ e $z = \infty$ e si tratta di singolarità essenziali. I coefficienti si calcolano con la formula integrale di Cauchy, sfruttando lo sviluppo in serie del seno, come

$$C_k = \frac{1}{2i\pi} \oint \frac{f(z)}{z^{k+1}} dz = \frac{1}{2i\pi} \oint \frac{(z - z^3/3! + z^5/5! + \dots)(z^{-2} - z^{-6}/3! + z^{-10}/5! + \dots)}{z^{k+1}} dz$$

$$= \frac{1}{2i\pi} \oint \frac{1}{z^{k+1}} \sum_{m,n=0}^{\infty} \frac{(-1)^{m+n} z^{2m-4n-1}}{(2m+1)!(2n+1)!} dz = \frac{1}{2i\pi} \oint \sum_{m,n=0}^{\infty} \frac{(-1)^{m+n} z^{2m-4n-k-2}}{(2m+1)!(2n+1)!} dz$$

$$= \sum_{m,n=0}^{\infty} \frac{(-1)^{m+n}}{(2m+1)!(2n+1)!} \delta_{k,2m-4n-1}.$$

Gli unici coefficienti non nulli sono quelli con $|k|$ dispari. Posto $k = 2l - 1$, con $l \in \mathbb{Z}$, avremo

$$C_{2l-1} = \sum_{m,n=0}^{\infty} \frac{(-1)^{m+n}}{(2m+1)!(2n+1)!} \delta_{l,m-2n} = (-1)^l \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2l+4n+1)!(2n+1)!}.$$

La serie di Laurent è

$$f(z) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} C_k z^k, \quad C_k = \begin{cases} (-1)^l \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2l+4n+1)!(2n+1)!} & k = 2l - 1, l \in \mathbb{Z} \\ 0 & k = 2l, l \in \mathbb{Z} \end{cases}.$$

ESERCIZIO 4 (6 PUNTI)

Si determini, usando il metodo della serie di Neumann, la soluzione dell'equazione matriciale

$$x = \lambda Ax + y$$

dove: $\lambda \in \mathbb{C}$, l'incognita x e il termine noto y sono vettori colonna 2×1 ad elementi complessi ed A è la matrice

$$A = \begin{pmatrix} e^{i\pi/4}/\sqrt{2} & e^{-i\pi/4}/\sqrt{2} \\ e^{-i\pi/4}/\sqrt{2} & e^{i\pi/4}/\sqrt{2} \end{pmatrix}.$$

Si consideri la norma euclidea.

SOLUZIONE 4

La matrice è limitata, infatti

$$\|A\| = \sup_{\|a\|=1} \{\|Aa\|\} = \sup_{\|a\|=1} \left\{ \sqrt{a^\dagger A^\dagger A a} \right\} = \sqrt{\sup_{\|a\|=1} \{a^\dagger A^\dagger A a\}},$$

e, scegliendo

$$a = \frac{1}{\sqrt{|a_1|^2 + |a_2|^2}} \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \end{pmatrix},$$

si ha

$$\|A\| = \sqrt{\sup_{\|a\|=1} \{a^\dagger A^\dagger A a\}} = 1.$$

La soluzione dell'equazione si ottiene come serie di Neumann, ovvero

$$x = \sum_{k=0}^{\infty} \lambda^k A^k y.$$

Per calcolare le potenze della matrice A la diagonalizziamo. Gli autovalori si ottengono dall'equazione caratteristica, ovvero

$$\det(A - I\alpha) = \det \begin{pmatrix} e^{i\pi/4}/\sqrt{2} - \alpha & e^{-i\pi/4}/\sqrt{2} \\ e^{-i\pi/4}/\sqrt{2} & e^{i\pi/4}/\sqrt{2} - \alpha \end{pmatrix} = [e^{i\pi/4}/\sqrt{2} - \alpha]^2 - e^{-i\pi/2}/2 = 0,$$

e sono

$$\alpha_1 = 1 \quad \alpha_2 = i.$$

Gli autovettori corrispondenti sono

$$a_1 = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 1/\sqrt{2} \end{pmatrix}, \quad a_2 = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ -1/\sqrt{2} \end{pmatrix}.$$

La rappresentazione diagonale di A è

$$A_d = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & i \end{pmatrix}.$$

Ne consegue che la forma diagonale della somma della serie di Neumann è

$$\begin{aligned} \sum_{k=0}^{\infty} \lambda^k A_d^k &= \sum_{k=0}^{\infty} \lambda^{4k} A_d^{4k} + \lambda A_d \sum_{k=0}^{\infty} \lambda^{4k} A_d^{4k} + \lambda^2 A_d^2 \sum_{k=0}^{\infty} \lambda^{4k} A_d^{4k} + \lambda^3 A_d^3 \sum_{k=0}^{\infty} \lambda^{4k} A_d^{4k} \\ &= \frac{1}{1-\lambda^4} [I + \lambda A_d + \lambda^2 A_d^2 + \lambda^3 A_d^3]. \end{aligned}$$

Per ricavare la rappresentazione canonica si usa la matrice unitaria diagonalizzante

$$U = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} & 1/\sqrt{2} \\ 1/\sqrt{2} & -1/\sqrt{2} \end{pmatrix},$$

in particolare si ha

$$\sum_{k=0}^{\infty} \lambda^k A^k = U \left(\sum_{k=0}^{\infty} \lambda^k A_d^k \right) U^\dagger = U \frac{1}{1-\lambda^4} [I + \lambda A_d + \lambda^2 A_d^2 + \lambda^3 A_d^3] U^\dagger = \frac{1}{1-\lambda^4} [I + \lambda A + \lambda^2 A^2 + \lambda^3 A^3],$$

quindi la soluzione è

$$x = \sum_{k=0}^{\infty} \lambda^k A^k y = \frac{1}{1-\lambda^4} [I + \lambda A + \lambda^2 A^2 + \lambda^3 A^3] y.$$

Infatti, si verifica che

$$\lambda A \frac{1}{1-\lambda^4} [I + \lambda A + \lambda^2 A^2 + \lambda^3 A^3] y + y = \frac{1}{1-\lambda^4} [\lambda A + \lambda^2 A^2 + \lambda^3 A^3 + \lambda^4 + I - \lambda^4] y = x.$$

Nelle espressioni precedenti si è sfruttato il fatto che

$$A_d^4 = A^4 = I.$$

ESERCIZIO 5 (6 PUNTI)

Sia \hat{h} un operatore integrale definito sulle funzioni della classe $L^2(\mathbb{R})$ come

$$\hat{h}f(x) = \frac{1}{\pi} \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f(y)}{x-y} dy.$$

Si dimostri che $\hat{h}^2 = -\hat{I}$, ovvero che

$$\hat{h}^2 f(x) = -f(x).$$

SOLUZIONE 5

Applichiamo direttamente l'operatore al quadrato

$$\hat{h}^2 f(x) = \frac{1}{\pi^2} \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f(y)}{(w-y)(x-w)} dy dw,$$

facendo la trasformata di Fourier si ha

$$\begin{aligned} \frac{1}{\pi^2} \mathcal{F}_k \left[\text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f(y)}{(w-y)(x-w)} dy dw \right] &= \frac{1}{\pi^2} \mathcal{F}_k \left[\text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{F(w)}{(x-w)} dw \right] \\ &= \frac{1}{\pi^2} \mathcal{F}_k \left[F(w) * \frac{1}{w} \right] \\ &= \frac{-i\sqrt{2\pi}}{\pi^2} \mathcal{F}_k [F(w)] \sqrt{\frac{\pi}{2}} \text{segn}(k). \end{aligned}$$

La trasformata di Fourier della funzione $F(w)$ è

$$\mathcal{F}_k [F(w)] = \mathcal{F}_k \left[\text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f(y)}{w-y} dy \right] = -i\sqrt{2\pi} \sqrt{\frac{\pi}{2}} \text{segn}(k) \tilde{f}(k),$$

ne consegue che

$$\frac{1}{\pi^2} \mathcal{F}_k \left[\text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f(y)}{(w-y)(x-w)} dy dw \right] = -\frac{2\pi}{\pi^2} \tilde{f}(k) \frac{\pi}{2} \text{segn}^2(k) = -\tilde{f}(k).$$

Infine, per l'unicità della trasformata di Fourier, otteniamo che

$$-f(x) = -\mathcal{F}_{-x} [\tilde{f}(k)] = \frac{1}{\pi^2} \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \text{PV} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f(y)}{(w-y)(x-w)} dy dw = \hat{h}^2 f(x),$$

da cui l'identità desiderata: $\hat{h}^2 = -\hat{I}$.

ESERCIZIO 6 (6 PUNTI)

Si consideri l'operatore integrale \hat{K} , che agisce sulle funzioni $f(x)$ dello spazio vettoriale $L^2(0, 2)$, come

$$\hat{K}f(x) = \int_0^2 K(x, y) f(y) dy,$$

con

$$K(x, y) = \theta(x-1)\theta(1-y) + \theta(1-x)\theta(y-1),$$

dove $\theta(x)$ è la funzione a gradino di Heaviside

$$\theta(x) = \begin{cases} 0 & x < 0 \\ 1 & x > 0 \end{cases}.$$

Si classifichi l'operatore \hat{K} e se ne determinino gli autovalori e le autofunzioni.

SOLUZIONE 6

L'equazione agli autovalori di \hat{K} è un'equazione integrale di Fredholm omogenea e con nucleo separabile, infatti

$$\begin{aligned} \hat{K}f(x) &= \lambda f(x) \\ \int_0^2 K(x, y) f(y) dy &= \lambda f(x) \\ \lambda^{-1} \int_0^2 K(x, y) f(y) dy &= f(x). \end{aligned}$$

Il nucleo può essere scritto come

$$K(x, y) = \sum_{j=1}^2 M_j(x) N_j(y),$$

con

$$\begin{aligned} M_1(x) &= \theta(x-1) & N_1(x) &= \theta(1-x) \\ M_2(x) &= \theta(1-x) & N_2(x) &= \theta(x-1) \end{aligned}.$$

Moltiplicando ambo i membri dell'equazione agli autovalori per $N_m(x)$ e integrando in dx sull'intervallo $(0, 2)$ si ha

$$\sum_{j=1}^2 \underbrace{\int_0^2 dx N_m(x) M_j(x)}_{A_{mj}} \underbrace{\int_0^2 dy N_j(y) f(y)}_{a_j} = \lambda \underbrace{\int_0^2 dx N_m(x) f(x)}_{a_m}.$$

Si ottiene l'equazione matriciale

$$Aa = \lambda a,$$

dove A è una matrice (nota) 2×2 ed a un vettore colonna (incognito) 1×2 . In particolare, gli elementi di A sono

$$\begin{aligned} A_{11} &= \int_0^2 N_1(x) M_1(x) dx = 0 & A_{12} &= \int_0^2 N_1(x) M_2(x) dx = 1 \\ A_{21} &= \int_0^2 N_2(x) M_1(x) dx = 1 & A_{22} &= \int_0^2 N_2(x) M_2(x) dx = 0 \end{aligned}.$$

Gli autovalori si determinano risolvendo l'equazione caratteristica

$$\begin{aligned} \det(A - I\lambda) &= 0 \\ \lambda^2 - 1 &= 0, \end{aligned}$$

da cui: $\lambda_1 = 1$ e $\lambda_2 = -1$. Gli autovettori corrispondenti sono

$$a_{(1)} = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 1/\sqrt{2} \end{pmatrix}, \quad a_{(2)} = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ -1/\sqrt{2} \end{pmatrix}$$

e le autofunzioni hanno al forma

$$f_j(x) = \lambda_j^{-1} \sum_{m=1}^2 M_m(x) a_{(j)m}, \quad j = 1, 2,$$

in particolare

$$f_1(x) = \frac{\theta(x-1) + \theta(1-x)}{\sqrt{2}}, \quad f_2(x) = \frac{\theta(1-x) - \theta(x-1)}{\sqrt{2}}.$$

Verifichiamo la normalizzazione, ovvero

$$(f_1, f_1) = \int_0^2 |f_1(x)|^2 dx = \frac{1}{2} \int_0^2 dx = 1, \quad (f_2, f_2) = \int_0^2 |f_2(x)|^2 dx = \frac{1}{2} \int_0^2 dx = 1.$$