

# METODI MATEMATICI PER LA FISICA

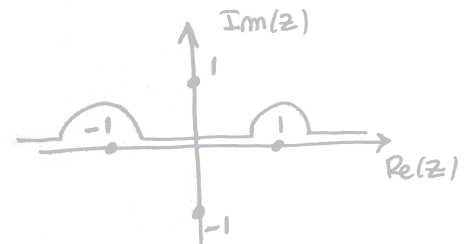
PROVA SCRITTA - 20 SETTEMBRE 2016

Si risolvano cortesemente i seguenti problemi.

## PRIMO PROBLEMA (PUNTEGGIO: 6/30)

Si calcoli l'integrale in valore principale

$$P = \text{Pr} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x \operatorname{sen}(x)}{x^4 - 1} dx.$$



## SOLUZIONE DEL PRIMO PROBLEMA

L'integranda ha quattro poli semplici nei punti

$$z_{1,2} = \pm 1, \quad z_{3,4} = \pm i.$$

Possiamo applicare il lemma di Jordan scrivendo la funzione seno come differenza di esponenziali, ovvero

$$P = \frac{1}{2i} \text{Pr} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x e^{ix}}{x^4 - 1} dx - \frac{1}{2i} \text{Pr} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x e^{-ix}}{x^4 - 1} dx = P_1 - P_2.$$

Consideriamo il primo integrale, definiamo un percorso di integrazione dentato in corrispondenza dei punti  $z_1$  e  $z_2$ , e chiuso nel semipiano superiore, in modo che all'interno cada solo il polo semplice  $z_3 = i$ . Al divergere del raggio dell'arco il contributo su tale arco si annulla per il lemma di Jordan, rimangono il valore principale e i contributi sugli archi infinitesimi, ovvero

$$P_1 = \frac{1}{2i} \text{Pr} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x e^{ix}}{x^4 - 1} dx = 2i\pi \operatorname{Res} \left[ \frac{1}{2i} \frac{z e^{iz}}{z^4 - 1}, i \right] - \frac{1}{2i} \int_{-\gamma_-}^{\gamma_-} \frac{z e^{iz}}{z^4 - 1} dz - \frac{1}{2i} \int_{-\gamma_+}^{\gamma_+} \frac{z e^{iz}}{z^4 - 1} dz,$$

dove  $\gamma_{\pm}$  sono archi di raggio infinitesimo,  $\epsilon$ , centrati in  $z = z_{1,2} = \pm 1$ , immersi nel semipiano superiore. I contributi di tali archi infinitesimi sono

$$\lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{-\gamma_{\pm}}^{\gamma_{\pm}} \frac{z e^{iz}}{z^4 - 1} dz = -i\pi \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \frac{z e^{iz}}{z^4 - 1} (z - z_{1,2}) = -i\pi \frac{e^{iz_{1,2}}}{4z_{1,2}^2} = -i\pi \frac{e^{\pm i}}{4},$$

mentre il residuo del polo semplice in  $z_3 = i$  è

$$\operatorname{Res} \left[ \frac{1}{2i} \frac{z e^{iz}}{z^4 - 1}, i \right] = -\frac{1}{8ie}.$$

Sommando i contributi, si ottiene

$$P_1 = \frac{\pi}{4} \left( -\frac{1}{e} + \cos(1) \right).$$

Nel caso del secondo integrale procediamo nello stesso modo, ovvero consideriamo un percorso chiuso dentato in corrispondenza dei poli reali, in modo tale da lasciare dentro solo il polo  $z_4 = -i$ , si ha quindi

$$P_2 = \frac{1}{2i} \text{Pr} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x e^{-ix}}{x^4 - 1} dx = -2i\pi \operatorname{Res} \left[ \frac{1}{2i} \frac{z e^{iz}}{z^4 - 1}, -i \right] - \frac{1}{2i} \int_{\gamma'_-}^{\gamma'_+} \frac{z e^{iz}}{z^4 - 1} dz - \frac{1}{2i} \int_{\gamma'_+}^{\gamma'_-} \frac{z e^{iz}}{z^4 - 1} dz,$$

dove  $\gamma'_{\pm}$  sono archi di raggio infinitesimo,  $\epsilon$ , centrati in  $z = z_{1,2} = \pm 1$ , immersi nel semipiano inferiore, per cui

$$\int_{\gamma'_{\pm}} \frac{z e^{-iz}}{z^4 - 1} dz = i\pi \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \frac{z e^{-iz}}{z^4 - 1} (z - z_{1,2}) = i\pi \frac{e^{-iz_{1,2}}}{4z_{1,2}^2} = i\pi \frac{e^{\mp i}}{4},$$

mentre il residuo è

$$\text{Res} \left[ \frac{1}{2i} \frac{z e^{-iz}}{z^4 - 1}, -i \right] = -\frac{1}{8ie}.$$

L'integrale  $P_2$  vale

$$P_2 = \frac{1}{2i} \text{Pr} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x e^{-ix}}{x^4 - 1} dx = \frac{\pi}{4} \left( \frac{1}{e} - \cos(1) \right)$$

e quindi l'integrale cercato

$$P = P_1 - P_2 = \frac{\pi}{2} \left( \cos(1) - \frac{1}{e} \right).$$

## SECONDO PROBLEMA (PUNTEGGIO 6/30)

Si calcoli la serie di Mittag-Leffler della funzione

$$f(z) = \frac{\cot(\pi z)}{z^2}.$$

### SOLUZIONE DEL SECONDO PROBLEMA

La funzione ha poli semplici nei punti

$$z_k = k, \quad k \in \mathbb{Z}, k \neq 0,$$

mentre  $z_0 = 0$  è un polo triplo. Ne consegue che lo sviluppo ha la forma

$$f(z) = g(z) + \sum_{k \neq 0} \frac{R_k}{z - z_k} + \frac{A_{-1}}{z} + \frac{A_{-2}}{z^2} + \frac{A_{-3}}{z^3},$$

dove  $g(z)$  rappresenta la parte intera di  $f(z)$ , che ha il suo stesso comportamento asintotico, i coefficienti  $R_k$  sono i residui dei poli semplici, mentre  $A_{-1}$ ,  $A_{-2}$ , e  $A_{-3}$  sono i coefficienti della parte principale della serie di Laurent di  $f(z)$  centrata nell'origine. I residui dei poli semplici sono

$$R_k = \lim_{z \rightarrow z_k} \frac{\cot(\pi z)}{z^2} (z - z_k) = \frac{\cos(k\pi)}{\pi k^2 \cos(k\pi)} = \frac{1}{\pi k^2}.$$

I coefficienti  $A_{-1}$ ,  $A_{-2}$ , e  $A_{-3}$  si possono calcolare sia usando gli sviluppi in serie noti delle funzione seno e coseno, che le definizioni in termini della formula integrale di Cauchy. In quest'ultimo caso il calcolo risulta semplice per il coefficiente  $A_{-3}$ , mentre la difficoltà cresce per  $A_{-2}$  e  $A_{-1}$ , per i quali è necessario calcolare derivate prima e seconda, rispettivamente. Infatti si ha

$$A_k = \frac{1}{2i\pi} \oint_{|z|=1} \frac{\cot(\pi z)}{z^2 z^{k+1}} dz = \frac{1}{2i\pi} \oint_{|z|=1} \frac{z \cot(\pi z)}{z^{k+4}} dz = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{1}{(k+3)!} \frac{d^{k+3}}{dz^{k+3}} [z \cot(\pi z)],$$

dove si è considerata la funzione  $z \cot(\pi z)$  derivabile nell'origine in cui ha solo una singolarità eliminabile. Si hanno quindi

$$A_{-3} = \lim_{z \rightarrow 0} z \cot(\pi z) = \frac{1}{\pi},$$

$$A_{-2} = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{d}{dz} [z \cot(\pi z)] = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{\cos(\pi z) \operatorname{sen}(\pi z) - \pi z}{\operatorname{sen}^2(\pi z)} = 0,$$

$$A_{-1} = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{1}{2!} \frac{d^2}{dz^2} [z \cot(\pi z)] = \lim_{z \rightarrow 0} \pi(\pi z \cot(\pi z) - 1) \operatorname{csc}^2(\pi z) = -\frac{\pi}{3}.$$

Usando, invece gli sviluppi delle funzioni seno e coseno, avremo

$$\begin{aligned} \frac{\cot(\pi z)}{z^2} &= \frac{1}{z^2} \frac{1 - (z\pi)^2/2! + (z\pi)^4/4! + \dots}{z\pi - (z\pi)^3/3! + (z\pi)^5/5! + \dots} \\ &= \frac{1}{z^3\pi} \frac{1 - (z\pi)^2/2! + (z\pi)^4/4! + \dots}{1 - (z\pi)^2/3! + (z\pi)^4/5! + \dots} \\ &= \frac{1}{z^3\pi} \left[ 1 - \frac{(z\pi)^2}{2!} + \frac{(z\pi)^4}{4!} + \dots \right] \left[ 1 + \left( \frac{(z\pi)^2}{3!} - \frac{(z\pi)^4}{5!} + \dots \right) + \left( \frac{(z\pi)^2}{3!} - \frac{(z\pi)^4}{5!} + \dots \right)^2 + \dots \right]. \end{aligned}$$

Siamo interessati solo alla parte principale, quindi alle tre potenze minori che si ottengono dal prodotto delle quantità in parentesi quadre, ovvero

$$\frac{\cot(\pi z)}{z^2} = \frac{1}{z^3\pi} \left[ 1 + z^2 \left( -\frac{\pi^2}{2!} + \frac{\pi^2}{3!} \right) + O(z^4) \right] = \frac{1}{z^3\pi} \left[ 1 - z^2 \frac{\pi^2}{3} + O(z^4) \right] = \frac{1}{\pi} z^{-3} - \frac{\pi}{3} z^{-1} + O(z),$$

quindi i coefficienti sono

$$A_{-3} = \frac{1}{\pi}, \quad A_{-2} = 0, \quad A_{-1} = -\frac{\pi}{3},$$

che, ovviamente, coincidono con quelli già ottenuti usando la formula integrale. Inoltre  $g(z) = 0$  poiché asintoticamente  $f(z)$  si annulla. La serie di Mittag-Leffler è

$$f(z) = \frac{1}{\pi} \sum_{k \neq 0} \frac{1}{k^2(z-k)} + \frac{1}{\pi z^3} - \frac{\pi}{3z} = \frac{2z}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2(z^2 - k^2)} + \frac{1}{\pi z^3} - \frac{\pi}{3z}.$$

### TERZO PROBLEMA (PUNTEGGIO 5/30)

Si calcolino i coefficienti  $C_{-1}$  e  $C_{-2}$  della serie di Laurent centrata nell'origine della funzione

$$f(z) = \exp[\exp(1/z)].$$

### SOLUZIONE DEL TERZO PROBLEMA

Anche per la risoluzione di questo problema abbiamo almeno due possibilità: possiamo sfruttare due volte lo sviluppo in serie dell'esponenziale oppure usare la formula integrale di Cauchy. Nel primo caso si ha

$$f(z) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{e^{k/z}}{k!} = \sum_{k=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(k/z)^m}{k!m!}.$$

Il coefficiente  $C_{-1}$ , ovvero il residuo nell'origine di  $f(z)$ , si ottiene, in forma di serie, fissando  $m = 1$

$$C_{-1} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{k}{k!} = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{k}{k!} = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(k-1)!} = \sum_{k'=0}^{\infty} \frac{1}{k'!},$$

dove la seconda identità consegue dal fatto che il primo termine della prima serie è nullo. Usando ancora una volta la serie dell'esponenziale  $e^z$ , si vede che in  $z = 1$  possiamo scrivere

$$e^1 = e = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1^k}{k!} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k!},$$

da cui si ha

$$C_{-1} = e.$$

Seguendo la stessa logica avremo che anche  $C_{-2}$  è uguale ad  $e$ , infatti

$$C_{-2} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{k^2}{2k!} = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{k^2}{k!} = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{k}{(k-1)!} = \frac{1}{2} \sum_{k'=0}^{\infty} \frac{k+1}{k!} = \frac{1}{2} \left( \underbrace{\sum_{k'=1}^{\infty} \frac{1}{(k-1)!}}_{=e} + \underbrace{\sum_{k'=0}^{\infty} \frac{1}{k!}}_{=e} \right) = e.$$

Usando invece la formula integrale, avremo

$$C_k = \frac{1}{2i\pi} \oint_{|z|=1} \frac{e^{e^{1/z}}}{z^{k+1}} dz,$$

con la sostituzione  $w = 1/z$  e considerando i coefficienti con  $k < 0$ ,

$$C_k = \frac{1}{2i\pi} \oint_{-(|w|=1)} e^{e^w} w^{k+1} \frac{dw}{-w^2} = \frac{1}{2i\pi} \oint_{|w|=1} \frac{e^{e^w}}{w^{-k+1}} dw = \lim_{w \rightarrow 0} \frac{1}{(-k)!} \frac{d^{-k}}{dw^{-k}} e^{e^w}.$$

Nei casi cercati si ottengono gli stessi risultati, ovvero

$$C_{-1} = \lim_{w \rightarrow 0} \frac{d}{dw} e^{e^w} = \lim_{w \rightarrow 0} e^w w^{e^w} = e;$$

$$C_{-2} = \lim_{w \rightarrow 0} \frac{1}{2!} \frac{d^2}{dw^2} e^{e^w} = \frac{1}{2} \lim_{w \rightarrow 0} e^{e^w+w} (e^w + 1) = e.$$

#### QUARTO PROBLEMA (PUNTEGGIO 5/30)

Si dimostrino le seguenti proposizioni:

- un operatore  $\hat{O}$ , definito nello spazio di Hilbert  $E$ , può essere sempre scritto come somma di un operatore hermitiano ed uno anti-hermitiano;
- un operatore normale  $\hat{A}$ , definito nello spazio di Hilbert  $E$ , può essere sempre scritto come prodotto di un operatore unitario ed uno hermitiano, si faccia un esempio;
- sia  $\hat{P}$  un proiettore, definito nello spazio di Hilbert  $E$ , allora,  $\forall \alpha \in \mathbb{C}$  con  $\alpha \neq 0$ , si ha

$$e^{\alpha \hat{P}} = e^{\alpha} \hat{P}.$$

### SOLUZIONE DEL QUARTO PROBLEMA

La prima proposizione si dimostra osservando che i due operatori  $\hat{A} = (\hat{O} + \hat{O}^\dagger)/2$  e  $\hat{B} = (\hat{O} - \hat{O}^\dagger)/2$  sono hermitiano il primo, anti-hermitiano il secondo e ovviamente

$$\hat{O} = \hat{A} + \hat{B}.$$

Per la seconda proposizione possiamo considerare la rappresentazione diagonale dell'operatore normale  $\hat{A}$ , cioè  $A = \text{diag}(\alpha_1, \alpha_2, \dots)$ , dove gli autovalori  $\alpha_k$  sono numeri complessi, ovvero  $\alpha_k = |\alpha_k| e^{i \arg(\alpha_k)}$ . Possiamo quindi definire le due matrici diagonali  $M = \text{diag}(|\alpha_1|, |\alpha_2|, \dots)$  e  $F = \text{diag}(e^{i \arg(\alpha_1)}, e^{i \arg(\alpha_2)}, \dots)$ , per cui si ha la relazione  $A = M F$  e analogamente per gli operatori rappresentati dalle matrici avremo  $\hat{A} = \hat{M} \hat{F}$ . Infine, dalle rappresentazioni diagonali si evince che  $\hat{M}$  è hermitiano e  $\hat{F}$  è unitario.

**L'ultima identità non è vera.** Infatti, un proiettore è un operatore hermitiano e idempotente, ovvero  $\hat{P}^n = \hat{P}$ ,  $\forall n \in \mathbb{N}$ , ma  $\hat{P}^0 = \hat{I}$ , quindi

$$e^{\alpha \hat{P}} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k!} (\alpha \hat{P})^k = \hat{I} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k!} (\alpha \hat{P})^k = \hat{I} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\alpha}{k!} \hat{P}^k = \hat{I} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\alpha}{k!} \hat{P} = \hat{I} + (e^\alpha - 1) \hat{P} = \hat{I} - \hat{P} + e^\alpha \hat{P}.$$

### QUINTO PROBLEMA (PUNTEGGIO 6/30)

Si determini la funzione incognita  $u(x)$ , risolvendo l'equazione integro-differenziale

$$\hat{O}_x (f * u)(x) = g(x),$$

$$\mathcal{F}_k [f * u] = \sqrt{2\pi} \mathcal{F}_k [f] \mathcal{F}_k [u]$$

dove il simbolo "\*" indica la convoluzione e

$$\hat{O}_x = \frac{d^2}{dx^2} - 1, \quad f(x) = \frac{1}{x^3}, \quad g(x) = \frac{1}{x}.$$

### SOLUZIONE DEL QUINTO PROBLEMA

La trasformata di Fourier (TF) dell'equazione è

$$\sqrt{2\pi} (-k^2 - 1) \tilde{f}(k) \tilde{u}(k) = \tilde{g}(k).$$

La TF della funzione  $g(x)$  si ottiene usando la formula di Sokhotski-Plemelj, scegliendo il segno di  $i\epsilon$  in funzione di quello di  $k$ , in modo da non avere singolarità nel percorso chiuso e annullare di conseguenza l'integrale non in valore principale. Per  $k > 0$  ( $k < 0$ ) dobbiamo chiudere nel semipiano inferiore (superiore) e quindi scegliamo  $-i\epsilon$  ( $+i\epsilon$ ) in modo che la singolarità sia nel semipiano opposto e quindi esterna. Quindi

$$\tilde{g}(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{-ikx}}{x} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \text{Pr} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{-ikx}}{x} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{-ikx}}{x - \text{segn}(k)i\epsilon} dx - \frac{\text{segn}(k)i\pi}{\sqrt{2\pi}} = -i \text{segn}(k) \sqrt{\frac{\pi}{2}}.$$

Per la TF della funzione  $f(x)$  sfruttiamo questo risultato dopo aver integrato per parti due volte, ovvero

$$\begin{aligned}\tilde{f}(k) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{-ikx}}{x^3} dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left[ \underbrace{-\frac{e^{-ikx}}{2x^2}}_{=0} \Big|_{-\infty}^{\infty} - \frac{ik}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{-ikx}}{x^2} dx \right] \\ &= \frac{-ik}{2\sqrt{2\pi}} \left[ \underbrace{-\frac{e^{-ikx}}{x}}_{=0} \Big|_{-\infty}^{\infty} - ik \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{-ikx}}{x} dx \right] \\ &= \frac{(-ik)^2}{2} \tilde{g}(k) = i \operatorname{segn}(k) \frac{k^2}{2} \sqrt{\frac{\pi}{2}}.\end{aligned}$$

La TF della soluzione è

$$\tilde{u}(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{-i \operatorname{segn}(k)}{i \operatorname{segn}(k) \frac{k^2}{2} (-k^2 - 1)} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{1}{k^2(k^2 + 1)} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \left( \frac{1}{k^2} - \frac{1}{k^2 + 1} \right).$$

Le anti-TF sono

$$\mathcal{F}_{-x} \left[ \frac{1}{k^2} \right] = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ikx}}{k^2} dk = \frac{ix}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ikx}}{k} dk = -x \operatorname{segn}(x) \sqrt{\frac{\pi}{2}},$$

dove, ancora una volta, si è fatto uso del risultato precedente, mentre come è noto si ha

$$\mathcal{F}_{-x} \left[ \frac{1}{k^2 + 1} \right] = \sqrt{\frac{\pi}{2}} e^{-|x|}.$$

Ne consegue che il risultato finale è

$$u(x) = -x \operatorname{segn}(x) - e^{-|x|}$$

## SESTO PROBLEMA (PUNTEGGIO 7/30)

Data la matrice

$$A = \begin{pmatrix} 2 & 0 & -1 \\ 0 & i & 0 \\ -1 & 0 & 2 \end{pmatrix},$$

che rappresenta, rispetto ad una data base, l'operatore  $\hat{A}$  nello spazio di Hilbert  $E_3$ , a tre dimensioni, si determinino le matrici che rappresentano, rispetto alla stessa base, gli operatori  $\hat{X}$  che verificano l'equazione

$$\hat{X}^2 - \hat{X}\hat{A} + \hat{A}^2 = \hat{0},$$

dove  $\hat{0}$  è l'operatore nullo.

## SOLUZIONE DEL SESTO PROBLEMA

Risolvendo l'equazione operatoriale per  $\hat{X}$  si ha

$$\hat{X}_{1,2} = \frac{1}{2} \left( \hat{A} \pm \sqrt{-3\hat{A}^2} \right), \quad (1)$$

la stessa relazione vale per la matrici che rappresentano gli operatori. Si può applicare il teorema spettrale, gli operatori  $\hat{A}$  e  $\hat{X}_{1,2}$  hanno gli stessi autovettori ed autovalori che verificano la stessa equazione di secondo grado con cui si definiscono  $\hat{X}_{1,2}$  in funzione di  $\hat{A}$ .

Gli autovalori di  $\hat{A}$  si ottengono dall'equazione caratteristica

$$\det \begin{pmatrix} 2-x & 0 & -1 \\ 0 & i-x & 0 \\ -1 & 0 & 2-x \end{pmatrix} = 0$$
$$[(2-x)^2 - 1](i-x) = 0$$

e sono

$$x_1 = 3, \quad x_1 = i, \quad x_1 = 1.$$

Dagli autovettori corrispondenti

$$u_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ -1 \end{pmatrix}, \quad u_2 = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad u_3 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix},$$

si ottiene la matrice diagonalizzante

$$U = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} & 0 & 1/\sqrt{2} \\ 0 & 1 & 0 \\ -1/\sqrt{2} & 0 & 1/\sqrt{2} \end{pmatrix}.$$

Infine, partendo dalle rappresentazioni diagonali di  $\hat{X}_{1,2}$ ,

$$X_{1,2}^{(d)} = \begin{pmatrix} 3/2 \pm 3i\sqrt{3}/2 & 0 & 0 \\ 0 & i/2 \pm \sqrt{3}/2 & 0 \\ 0 & 0 & 1/2 \pm i\sqrt{3}/2 \end{pmatrix},$$

dove gli autovalori sono ottenuti usando la relazione di eq. (1) con gli autovalori di  $\hat{A}$ , si ricavano le rappresentazioni cercate

$$X_{1,2} = UX_{1,2}^{(d)}U^\dagger = \begin{pmatrix} 1 \pm i\sqrt{3} & 0 & -1/2 \mp i\sqrt{3}/2 \\ 0 & i/2 \pm \sqrt{3}/2 & 0 \\ -1/2 \mp i\sqrt{3}/2 & 0 & 1 \pm i\sqrt{3} \end{pmatrix}.$$

È interessante osservare che, in generale,

$$\sqrt{\hat{A}^2} \neq \pm \hat{A},$$

ovvero non possiamo usare l'algebra degli scalari con gli operatori. Ciò è infatti possibile solo nei casi in cui si possa usare il teorema spettrale e quindi solo per operatori diagonalizzabili.