

# Esame di Elementi di Fisica Teorica

Corso di Laurea in Scienza dei Materiali

Prova scritta del 29 Gennaio 2021, tempo disponibile 3 ore

## Problema 1

- Si consideri una particella di massa  $m$  in una dimensione descritta dalla funzione d'onda  $\Psi(x)$ . Sapendo che
- 1) in  $x = 0$  la funzione d'onda è reale e positiva
  - 2) la densità di probabilità  $P(x)$  e la corrente di probabilità  $J(x)$  sono date da

$$P(x) = e^{-|x/L|} \sqrt{1 + (x/L)^2}, \quad J(x) = \frac{\hbar}{mL} \frac{e^{-|x/L|}}{\sqrt{1 + (x/L)^2}}$$

- i. Determinare la funzione d'onda. (Suggerimento: Scrivere  $\Psi(x) = \rho(x)e^{i\theta(x)}$  con  $\rho$  e  $\theta$  funzioni reali. Si ricordi anche che  $\frac{d}{dx} \text{atan}(x) = \frac{1}{1+x^2}$ )
- ii. Per quali valori di  $x$  la funzione d'onda è puramente immaginaria?

## Problema 2

Un sistema si trova al tempo  $t = 0$  in uno stato  $|\psi\rangle$  che è una combinazione lineare dello stato fondamentale  $|0\rangle$  e del primo stato eccitato  $|1\rangle$  di un oscillatore armonico quantistico unidimensionale di Hamiltoniana  $\hat{H}$ , con frequenza  $\omega$  e massa  $m$ .

- i. Sapendo che la medie dell'energia, della posizione e dell'impulso su questo stato forniscono rispettivamente  $\langle E \rangle = \frac{7}{6}\hbar\omega$ ,  $\langle x \rangle = \frac{1}{3}\sqrt{\frac{2\hbar}{m\omega}}$  e  $\langle p \rangle = -\frac{1}{3}\sqrt{2m\hbar\omega}$ , determinare  $|\psi\rangle$  in termini di  $|0\rangle$  e  $|1\rangle$ .
- ii. Per  $t > 0$  lo stato evolve secondo l'Hamiltoniana  $\hat{H}$ . Determinare la probabilità che al generico tempo  $t$  lo stato si trovi nello stato coerente  $|\gamma\rangle = e^{-\frac{\gamma^2}{2}} e^{\gamma\hat{a}^\dagger} |0\rangle$  con  $\gamma$  reale.
- iii. Spiegare perché tale probabilità non può mai essere 1.

## Problema 3

Si consideri una particella di massa  $m$  su una sfera di raggio  $R$  avente Hamiltoniana

$$\hat{H} = \frac{\hat{L}_x^2 + \hat{L}_y^2}{2mR^2}$$

Sapendo che la misura dell'operatore  $\hat{L}^2 = \hat{L}_x^2 + \hat{L}_y^2 + \hat{L}_z^2$  fornisce sempre il valore  $2\hbar^2$

- i. qual'è il valore più basso che può fornire una misura dell'energia?
- ii. quali sono gli autostati corrispondenti a questo valore più basso?
- iii. Come viene corretto questo valore più basso se si accende la perturbazione  $P(\theta, \phi) = \lambda\delta(\phi - \theta)$ ? (Si ricordi che  $Y_{1,\pm 1}(\theta, \phi) = \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin\theta e^{\pm i\phi}$ . Utili identità sono  $\sin(2\theta) = 2\sin\theta \cos\theta$  e  $\cos(2\theta) = 2(\cos\theta)^2 - 1$ .)

---

### Soluzione Problema 1

i. Scrivendo la funzione d'onda come nel suggerimento si trova  $P(x) = \rho(x)^2$  e  $J(x) = \frac{\hbar}{m}\rho(x)^2 \frac{d\theta(x)}{dx}$ . Avremo quindi  $\rho(x) = \pm e^{-\frac{1}{2}|x/L|}(1 + (x/L)^2)^{\frac{1}{4}}$ . Per determinare il segno di  $\rho$  osserviamo che in  $x = 0$  la funzione d'onda è reale e positiva. Scegliendo  $\theta(0) = 0$  il segno di  $\rho$  deve essere  $+$ . La funzione  $\theta(x)$  soddisfa

$$\frac{d\theta(x)}{dx} = \frac{m J(x)}{\hbar P(x)} = \frac{1}{L} \frac{1}{1 + (x/L)^2}$$

Integrando ambo i membri e ricordando che abbiamo scelto  $\theta(0) = 0$  si trova  $\theta(x) = \text{atan}(x/L)$ .

ii. Utilizzando la funzione  $\theta(x)$  precedentemente determinata la funzione d'onda è puramente immaginaria solo per  $x \rightarrow \pm\infty$ .

---

### Soluzione Problema 2

i. Il generico stato  $|\psi\rangle$  può essere scritto come  $|\psi\rangle = a|0\rangle + be^{i\theta}|1\rangle$  dove  $a$  e  $b$  sono reali e positive, e  $-\pi \leq \theta < \pi$ . La normalizzazione impone  $a^2 + b^2 = 1$ . Dalla condizione  $\langle E \rangle = \frac{7}{6}\hbar\omega$  segue immediatamente  $a^2 + 3b^2 = 7/3$ , che messa a sistema con la condizione di normalizzazione fornisce  $a = \frac{1}{\sqrt{3}}$  e  $b = \sqrt{\frac{2}{3}}$ . Per determinare la fase dobbiamo usare le altre due informazioni. In particolare da quella sulla posizione troviamo  $ab \cos \theta = \frac{1}{3}$  e quindi  $\cos \theta = \frac{1}{\sqrt{2}}$ . La soluzione fornisce  $\theta = \pm\pi/4$ . Per determinare il segno della fase dobbiamo usare l'informazione sull'impulso, che fornisce  $ab \sin \theta = -\frac{1}{3}$  e quindi  $\theta = -\pi/4$ .

ii. Lo stato evoluto al tempo  $t$  risulta  $|\psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}}e^{-i\frac{\omega}{2}t}|0\rangle + \sqrt{\frac{2}{3}}e^{-i\pi/4}e^{-i\frac{3\omega}{2}t}|1\rangle$ . La probabilità  $P_\gamma(t)$  che lo stato  $|\psi(t)\rangle$  si trovi nello stato coerente  $|\gamma\rangle$  è data da  $P_\gamma(t) = |\langle\psi(t)|\gamma\rangle|^2$ , dove

$$\begin{aligned} \langle\psi(t)|\gamma\rangle &= \left( \frac{1}{\sqrt{3}}e^{i\frac{\omega}{2}t}\langle 0| + \sqrt{\frac{2}{3}}e^{i\pi/4}e^{i\frac{3\omega}{2}t}\langle 1| \right) \left( e^{-\frac{\gamma^2}{2}} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\gamma^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle \right) \\ &= e^{-\frac{\gamma^2}{2}} \left( \frac{1}{\sqrt{3}}e^{i\frac{\omega}{2}t} + \gamma\sqrt{\frac{2}{3}}e^{i\pi/4}e^{i\frac{3\omega}{2}t} \right). \end{aligned} \quad (1)$$

Pertanto la probabilità risulta

$$P_\gamma(t) = e^{-\gamma^2} \left[ \frac{1}{3} + \frac{2}{3}\gamma^2 + \frac{2}{3}\gamma(\cos \omega t + \sin \omega t) \right] \quad (2)$$

iii. La probabilità  $P_\gamma(t)$  non può mai essere 1 in quanto lo stato  $|\psi(t)\rangle$  contiene solo gli stati  $|0\rangle$  e  $|1\rangle$ , mentre lo stato coerente contiene *tutti* gli stati  $|n\rangle$  con ampiezze diverse da zero.

---

### Soluzione Problema 3

i. Riscriviamo la Hamiltoniana come  $\hat{H} = \frac{\hat{L}^2 - \hat{L}_z^2}{2mR^2}$ . Poichè  $\hat{L}^2$  fornisce con certezza  $2\hbar^2$  deve essere  $l = 1$  e quindi i possibili valori di  $\hat{L}_z$  sono  $\hbar m$  con  $m = -1, 0, 1$ . Utilizzando il fatto che  $\hat{L}^2$  ed  $\hat{L}_z$  commutano i possibili valori dell'energia sono  $\frac{\hbar^2}{2mR^2}(2 - m^2)$ . Quindi il valore più basso è  $\frac{\hbar^2}{2mR^2}$ .

ii. Gli autostati corrispondenti all'autovalore più basso sono  $|1, 1\rangle$  e  $|1, -1\rangle$ .

iii. La perturbazione va a correggere l'autovalore più basso. Per calcolare la correzione occorre preliminarmente determinare la matrice di elementi

$$P_{m,m'} = \lambda \int d\Omega Y_{1,m}^*(\theta, \phi) \delta(\phi - \theta) Y_{1,m'}(\theta, \phi) = \lambda \int_0^\pi d\theta \sin \theta Y_{1,m}^*(\theta, \theta) Y_{1,m'}(\theta, \theta).$$

Avremo quindi

$$P_{1,1} = P_{-1,-1} = \lambda \frac{3}{8\pi} \int_0^\pi d\theta (\sin \theta)^3 = \lambda \frac{3}{8\pi} \int_{-1}^1 dx (1 - x^2) = \frac{\lambda}{2\pi}$$

$$P_{1,-1} = P_{-1,1} = \lambda \frac{3}{8\pi} \int_0^\pi d\theta (\sin \theta)^3 e^{-2i\theta} = \lambda \frac{3}{8\pi} \int_0^\pi d\theta (\sin \theta)^3 (\cos(2\theta) - i \sin(2\theta))$$

In quest'ultimo integrale la parte immaginaria è nulla in quanto  $\int_0^\pi d\theta (\sin \theta)^4 \cos \theta = 0$ . Per quanto riguarda la parte reale usiamo che  $\cos(2\theta) = 2(\cos \theta)^2 - 1$ . Quindi  $P_{1,-1} = P_{-1,1} = \lambda \frac{3}{8\pi} \int_{-1}^1 dx (1-x^2)(2x^2-1) = -\frac{3\lambda}{10\pi}$ . Le correzioni all'energia sono allora date dagli autovalori della matrice

$$P = \frac{\lambda}{2\pi} \begin{pmatrix} 1 & -3/5 \\ -3/5 & 1 \end{pmatrix}.$$

È immediato verificare che gli autovalori sono dati da  $\frac{\lambda}{2\pi}(1 \pm \frac{3}{5})$ .

---

**PROVA SCRITTA ELEMENTI DI FISICA TEORICA DEL 29.01.2021****VALUTAZIONE**

	esercizio 1	esercizio 2	esercizio 3	voto
Valeria Battistelli	1	4	4.5	9.5
Luca Ferretti	9.5	4	7.5	21
Giorgia Luparelli	1	2.5	1	4.5

Ammessi alla prova orale coloro con una votazione maggiore o uguale a 18.