

# Meccanica Quantistica: Recupero Compitino I

1 febbraio 2016 (A.A. 15/16)

Tempo a disposizione: 3 ore

## Problema 1

Si consideri una particella che si muove lungo l'asse  $x$  nel verso positivo, con numero d'onda  $k$ , dove  $\hbar k = p$ . È presente una barriera di potenziale schematizzabile forma

$$V(x) = f \delta(x) \quad (1)$$

- 1) Si calcolino i coefficienti di riflessione e trasmissione attraverso la barriera.
- 2) Si estenda ora il problema in due dimensioni, la barriera è sempre data dalla (1) ma ora l'onda incide sulla barriera con un angolo di incidenza  $\alpha$  rispetto alla normale (asse  $x$ ) cioè l'onda incidente è della forma

$$\psi(x, y) = e^{ik \cos \alpha x + ik \sin \alpha y} = e^{ik \cos \alpha x} e^{ik \sin \alpha y}$$

Si scriva l'onda riflessa e l'onda trasmessa.

## Problema 2

Si consideri una Hamiltoniana di oscillatore armonico bidimensionale

$$H = \frac{1}{2m} p_x^2 + \frac{1}{2m} p_y^2 + \frac{1}{2} m \omega^2 (x^2 + y^2) \quad (2)$$

- 1) Usando la notazione  $N = n_x + n_y$ , dove  $n_x, n_y$  sono i numeri di occupazione per i due oscillatori unidimensionali, si faccia un elenco degli autostati  $|n_x, n_y\rangle$  di  $H$  per  $N \leq 2$  scrivendo accanto la corrispettiva energia.
- 2) Si consideri l'operatore (generatore infinitesimale delle rotazioni nel piano)

$$L_z = \frac{1}{\hbar} (xp_y - yp_x) = \frac{1}{i} \left( x \frac{\partial}{\partial y} - y \frac{\partial}{\partial x} \right) \quad (3)$$

Si scriva  $L_z$  in termini degli operatori di creazione e distruzione dei due oscillatori

$$x = \frac{\ell}{\sqrt{2}} (a + a^\dagger); \quad p_x = \frac{1}{i} \frac{m\omega\ell}{\sqrt{2}} (a - a^\dagger) \quad (4)$$

$$y = \frac{\ell}{\sqrt{2}} (b + b^\dagger); \quad p_y = \frac{1}{i} \frac{m\omega\ell}{\sqrt{2}} (b - b^\dagger) \quad (5)$$

dove

$$\ell \equiv \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}}.$$

Allo stesso modo si scriva  $H$  in termini di questi operatori e si dimostri che gli operatori commutano fra loro:  $[L_z, H] = 0$ , usando i noti commutatori tra gli operatori di creazione e distruzione.

- 3) Si scriva il risultato di  $L_z|\alpha\rangle$  per ognuno degli stati scritti nel punto 1).
- 4) Visto che  $L_z$  ed  $H$  commutano fra loro devono essere diagonalizzabili simultaneamente. Si scriva per ognuno dei tre sottospazi corrispondenti agli autovalori di  $H$  trovati al punto 1) la matrice che rappresenta  $L_z$  e la si diagonalizzi trovando gli autovalori.

## Soluzione

### Problema 1

- 1) La funzione d'onda per  $x < 0$  e  $x > 0$  rispettivamente ha la forma

$$\psi_a(x) = e^{ikx} + R e^{-ikx}; \quad \psi_b(x) = T e^{ikx}$$

Le condizioni di raccordo sono, ponendo

$$f = \frac{\hbar^2}{m} \beta, \quad \beta \equiv \frac{fm}{\hbar^2},$$

$$\psi_a(0) = \psi_b(0); \quad \frac{\hbar^2}{2m} (\psi'_b(0) - \psi'_a(0)) = \frac{\hbar^2}{m} \beta \psi_a(0)$$

cioè

$$1 + R = T; \quad i \frac{k}{2} (T - (1 - R)) = \beta T$$

da cui

$$R = \frac{\beta}{ik - \beta}; \quad T = \frac{k}{k + i\beta}. \quad (6)$$

I coefficienti di trasmissione e di riflessione sono dati da:

$$\mathcal{D} = |T|^2 = \frac{k^2}{k^2 + \beta^2}; \quad \mathcal{R} = |R|^2 = \frac{\beta^2}{k^2 + \beta^2}; \quad (7)$$

- 2) La parte in  $y$  non risente della barriera, quindi l'onda riflessa e l'onda trasmessa sono

$$\psi_R(x, y) = R e^{-ikx \cos \alpha + ik y \sin \alpha}; \quad \psi_T(x, y) = T e^{ikx \cos \alpha + ik y \sin \alpha}$$

### Problema 2

- 1)

$$\begin{aligned} E_0 &= \hbar \omega & \text{deg. 1} & |0,0\rangle \\ E_1 &= 2\hbar \omega & \text{deg. 2} & |1,0\rangle, |0,1\rangle \\ E_2 &= 3\hbar \omega & \text{deg. 3} & |2,0\rangle, |0,2\rangle, |1,1\rangle \end{aligned}$$

- 3) Sostituendo

$$L_z = -i(a^\dagger b - ab^\dagger) \quad (8)$$

e

$$H = \hbar \omega + \hbar \omega (a^\dagger a + b^\dagger b) \quad (9)$$

Effettuando i commutatori si ha

$$\begin{aligned} [L_z, a^\dagger a] &= -i(-a^\dagger b - ab^\dagger) \\ [L_z, b^\dagger b] &= -i(a^\dagger b + ab^\dagger) \end{aligned}$$

quindi

$$[L_z, H] = 0$$

4) Ricordando che  $a^\dagger|n\rangle = \sqrt{n+1}|n+1\rangle$  e  $a|n\rangle = \sqrt{n}|n-1\rangle$  si ha subito

$$\begin{aligned} L_z|0,0\rangle &= 0 \\ L_z|1,0\rangle &= -i(-ab^\dagger)|1,0\rangle = i|0,1\rangle \\ L_z|0,1\rangle &= -i(a^\dagger b)|0,1\rangle = -i|1,0\rangle \\ L_z|2,0\rangle &= -i(-ab^\dagger)|2,0\rangle = i\sqrt{2}|1,1\rangle \\ L_z|0,2\rangle &= -i(a^\dagger b)|0,2\rangle = -i\sqrt{2}|1,1\rangle \\ L_z|1,1\rangle &= -i(a^\dagger b - ab^\dagger)|1,1\rangle = -i\sqrt{2}(|2,0\rangle - |0,2\rangle) \end{aligned}$$

5)

Nel sottospazio con  $E = E_0$  si ha dimensione 1 e l'autovalore  $L_z = 0$ .

Nel sottospazio  $E = E_1$  dai risultati del punto precedente la matrice  $L_z$  ha la forma  
(l'elenco degli stati è quello del punto 2)

$$L_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

con autovalori  $L_z = \pm 1$ .

Nel sottospazio  $E = E_2$  la matrice  $L_z$  ha la forma

$$L_z = \begin{pmatrix} 0 & 0 & -i\sqrt{2} \\ 0 & 0 & i\sqrt{2} \\ i\sqrt{2} & -i\sqrt{2} & 0 \end{pmatrix}$$

con autovalori  $0, 2, -2$ .