

# Compito d'esame 27/11/2015

(Soluzione di Marcello Colozzo, sperando in uno svolgimento corretto)

## Quesito 1

È data l'hamiltoniana di un oscillatore armonico 2-dim dotato di spin ( $s = 1/2$ ):

$$\hat{H} = \frac{1}{2m} (\hat{p}_x^2 + \hat{p}_y^2) + \frac{1}{2} m \omega^2 (\hat{x}^2 + \hat{y}^2) + 2\omega \hat{S}_z \quad (1)$$

Si chiede di determinare i valori dei livelli energetici e le loro degenerazioni per energie  $E \leq 4\hbar\omega$ , esplicitando i corrispondenti autoket in termini delle autofunzioni  $|\pm\rangle$  dell'operatore  $\hat{S}_z$  e delle funzioni  $\psi_{nm}(x, y) = \psi_n(x) \psi_m(x)$ , dove  $\psi_n(x)$  è l'autofunzione normalizzata dell'oscillatore armonico 1-dim. con autovalore  $\hbar\omega(n + \frac{1}{2})$ .

Scriviamo l'hamiltoniana come

$$\hat{H} = \hat{H}^{(orb)} + \hat{H}^{(spin)}, \quad (2)$$

dove

$$\hat{H}^{(orb)} = \frac{1}{2m} (\hat{p}_x^2 + \hat{p}_y^2) + \frac{1}{2} m \omega^2 (\hat{x}^2 + \hat{y}^2), \quad \hat{H}^{(spin)} = 2\omega \hat{S}_z \quad (3)$$

Seguono le equazioni agli autovalori:

$$\hat{H}^{(orb)} |nm\rangle = E_{n'=n+m}^{(orb)} |nm\rangle, \quad \hat{H}^{(spin)} |\pm\rangle = E_{\pm}^{(spin)} |\pm\rangle \quad (4)$$

Dalla teoria dell'oscillatore 2-dim sappiamo che

$$E_{n'=n+m}^{(orb)} = \hbar\omega(n+1), \quad g_{n'}^{(orb)} = n'+1 \quad (5)$$

L'altro termine

$$\hat{H}^{(spin)} |\pm\rangle = 2\omega \hat{S}_z |\pm\rangle = 2\omega \left( \pm \frac{\hbar}{2} \right) |\pm\rangle = \pm \hbar\omega |\pm\rangle, \quad (6)$$

per cui

$$E_{\pm}^{(spin)} = \pm \hbar\omega, \quad g^{(spin)} = 1 \quad (7)$$

Gli autoket di  $\hat{H}$  sono

$$|nm\rangle |\pm\rangle,$$

avendosi

$$\hat{H} |nm\rangle |\pm\rangle = E |nm\rangle |\pm\rangle$$

Con ovvio significato dei simboli:

$$E = \hbar\omega(n'+1) \pm \hbar\omega = \begin{cases} \hbar\omega(n'+2), & \text{se l'autoket di } \hat{S}_z \text{ è } |+\rangle \\ \hbar\omega n', & \text{se l'autoket di } \hat{S}_z \text{ è } |-\rangle \end{cases} \quad (8)$$

Segue

$$n' = 0 \implies E = \begin{cases} 2\hbar\omega, & |+\rangle \\ 0, & |-\rangle \end{cases}, \quad (9)$$

da cui vediamo che lo stato fondamentale (ovviamente non degenere):

$$E_0 = 0,$$

corrispondente all'autostato con  $n' = 0$  dell'oscillatore armonico e spin down, quindi l'autoket è

$$|0, 0\rangle |-\rangle \quad (10)$$

Aumentiamo  $n'$

$$n' = 1 \implies E = \begin{cases} 3\hbar\omega, & |+\rangle \\ \hbar\omega, & |-\rangle \end{cases}, \quad (11)$$

onde il primo livello eccitato è

$$E_1 = \hbar\omega$$

corrispondente all'autostato con  $n' = 1$  dell'oscillatore armonico e spin down, quindi gli autoket sono

$$|1, 0\rangle |-\rangle, |0, 1\rangle |-\rangle$$

perchè la degenerazione orbitale è in questo esercizio, la degenerazione dell'oscillatore 2-dim. cioè  $g_{n'}^{(orb)} = n' + 1$ . Valore successivo del numero quantico  $n'$ :

$$n' = 2 \implies E = \begin{cases} 4\hbar\omega, & |+\rangle \\ 2\hbar\omega, & |-\rangle \end{cases}, \quad (12)$$

Però dalla prima delle (9) vediamo l'autovalore  $2\hbar\omega$ , per cui il secondo livello eccitato comprende lo stato fondamentale dell'oscillatore con spin up, e il livello  $n' = 2$  con spin down. Quest'ultimo è degenere  $g_2^{(orb)} = 3$ . Quindi

$$E_2 = 2\hbar\omega, \quad g_2 = 4$$

I corrispondenti autoket si scrivono:

$$|0, 0\rangle |+\rangle, |2, 0\rangle |-\rangle, |1, 1\rangle |-\rangle, |0, 2\rangle |-\rangle \quad (13)$$

Passiamo a

$$n' = 3 \implies E = \begin{cases} 5\hbar\omega, & |+\rangle \\ 3\hbar\omega, & |-\rangle \end{cases} \quad (14)$$

Dalla prima delle (11) vediamo l'autovalore  $3\hbar\omega$ , per cui il terzo livello eccitato comprende lo stato  $n' = 1$  dell'oscillatore con spin up, e il livello  $n' = 3$  con spin down. Quest'ultimo è degenere  $g_3^{(orb)} = 4$ . Quindi

$$E_3 = 3\hbar\omega, \quad g_3 = 6$$

I corrispondenti autoket si scrivono:

$$|1, 0\rangle |+\rangle, |0, 1\rangle |+\rangle, |3, 0\rangle |-\rangle, |2, 1\rangle |-\rangle, |1, 2\rangle |-\rangle, |0, 3\rangle |-\rangle \quad (15)$$

Passiamo a

$$n' = 4 \implies E = \begin{cases} 6\hbar\omega, & |+\rangle \\ 4\hbar\omega, & |-\rangle \end{cases} \quad (16)$$

Dalla prima delle (12) vediamo l'autovalore  $4\hbar\omega$ , per cui il quarto livello eccitato comprende lo stato  $n' = 2$  dell'oscillatore con spin up, e il livello  $n' = 4$  con spin down. Quest'ultimo è degenere  $g_4^{(orb)} = 5$ . Quindi

$$E_4 = 4\hbar\omega, \quad g_4 = 8$$

I corrispondenti autoket si scrivono:

$$|2, 0\rangle |+\rangle, |1, 1\rangle |+\rangle, |0, 2\rangle |+\rangle, |4, 0\rangle |-\rangle, |3, 1\rangle |-\rangle, |2, 2\rangle |-\rangle, |1, 3\rangle |-\rangle, |0, 4\rangle |-\rangle \quad (17)$$

Abbiamo quindi riprodotto l'intero spettro discreto di  $\hat{H}$ :

$$E_n = 4\hbar\omega, \quad g_n = 2n,$$

con autoket:

$$\begin{aligned} &|n-2, 0\rangle |+\rangle, |n-1, 1\rangle |+\rangle \dots, |0, n\rangle |+\rangle, |0, n\rangle |-\rangle, \\ &|n-2, 0\rangle |-\rangle, |n-1, 1\rangle |-\rangle \dots, |0, n\rangle |-\rangle, |0, n\rangle |-\rangle \end{aligned} \quad (18)$$

### Quesito 2

$$\begin{aligned} \hat{S}_z |\alpha\rangle &= \frac{1}{2} \left( \sqrt{3}\psi_{00}(x, y) \frac{\hbar}{2} |+\rangle + \psi_{11}(x, y) \left(-\frac{\hbar}{2}\right) |-\rangle \right) \\ &= \frac{\hbar}{4} \left( \sqrt{3}\psi_{00}(x, y) |+\rangle - \psi_{11}(x, y) |-\rangle \right), \end{aligned}$$

per cui  $|\alpha\rangle$  non è autoket di  $\hat{S}_z$ .

$$\begin{aligned} \hat{S}_z^2 |\alpha\rangle &= \hat{S}_z \left( \hat{S}_z |\alpha\rangle \right) = \frac{\hbar}{4} \left( \sqrt{3}\psi_{00}(x, y) \frac{\hbar}{2} |+\rangle - \psi_{11}(x, y) \left(-\frac{\hbar}{2}\right) |-\rangle \right) \\ &= \frac{\hbar^2}{8} \left( \sqrt{3}\psi_{00}(x, y) |+\rangle + \psi_{11}(x, y) |-\rangle \right) \end{aligned}$$

Cioè

$$\hat{S}_z^2 |\alpha\rangle = \frac{\hbar^2}{4} |\alpha\rangle,$$

Quindi  $|\alpha\rangle$  è autoket di  $\hat{S}_z^2$  con autovalore  $\frac{\hbar^2}{4}$ .

$$\hat{S}_x |\alpha\rangle = ?$$

Ricordiamo che

$$\hat{S}_x = \frac{\hbar}{2} (|+\rangle \langle -| + |-\rangle \langle +|)$$

Da ciò segue

$$\begin{aligned} \hat{S}_x |\alpha\rangle &= \frac{1}{2} \left( \sqrt{3}\psi_{00}(x, y) \frac{\hbar}{2} |-\rangle - \psi_{11}(x, y) \frac{\hbar}{2} |+\rangle \right) \\ &= \frac{\hbar}{4} \left( \sqrt{3}\psi_{00}(x, y) |-\rangle + \psi_{11}(x, y) |+\rangle \right) \end{aligned}$$

Quindi  $|\alpha\rangle$  non è autoket di  $\hat{S}_x$ . Riguardo all'hamiltoniana osserviamo che  $|\alpha\rangle$  è una combinazione lineare di  $|0, 0\rangle |+\rangle$  e  $|1, 1\rangle |-\rangle$ , che sono entrambi autovettori di  $\hat{H}$  con autovalore  $2\hbar\omega$ . In altri termini, i predetti vettori appartengono all'autospazio di  $\hat{H}$ , corrispondente all'autovalore  $2\hbar\omega$ . Ne consegue:

$$\hat{H} |\alpha\rangle = 2\hbar\omega |\alpha\rangle \quad (19)$$