Compito 15 luglio 2022

Si consideri una particella di massa m e spin s=1/2 confinata nello spazio da una forza centrale armonica, il cui Hamiltoniano è

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2\hat{r}^2$$
, $\hat{p}^2 \equiv \sum_{i=1}^3 \hat{p}_i^2$, $\hat{r}^2 \equiv \sum_{i=1}^3 \hat{x}_i^2$.

L'operatore di spin \hat{S} della particella non compare esplicitamente nell'Hamiltoniano.

- (1) Definire le unità naturali del problema, che permettono di riscrivere l'equazione di Schrödinger in termini di quantità adimensionali. In particolare, scrivere la scala di lunghezza, di tempo e di energia del problema. Scrivere l'Hamiltoniano in termini degli operatori di costruzione e distruzione a^{\dagger} e a associati alle varie direzioni cartesiane.
 - (2) Calcolare lo spettro energetico e, per i primi due autovalori dell'Hamiltoniana, le degenerazioni dei livelli.
- (3) Scrivere le funzioni d'onda dello stato fondamentale e dei primi stati eccitati (associati al primo autovalore dell'energia sopra quello dello stato fondamentale). Su questi stati calcolare la distanza quadratica media dal centro definita come $d=\sqrt{\langle\psi|r^2|\psi\rangle}$, e l'impulso quadratico medio definito come $\kappa=\sqrt{\langle\psi|p^2|\psi\rangle}$. Verificare il principio di indeterminazione

$$\Delta_{x_i} \, \Delta_{p_i} \ge \frac{\hbar}{2}$$

nello stato fondamentale, per ogni coppia \hat{x}_i , \hat{p}_i associata alle varie direzioni.

- (4) Dato 0 < c < 1 esiste un valore r_{max} tale che la probabilità di trovare la particella a distanza $r < r_{\text{max}}$ dal centro sia $P(r_{\text{max}}) = c$. Scrivere l'equazione che determina questo r_{max} per lo stato fondamentale, lasciando indicati eventuali integrali adimensionali non scrivibili in termini di funzioni elementari.
- (5) Al fine di determinare le leggi di conservazione, consideriamo le osservabili \hat{O} per le quali si conserva il valore medio $\langle \Psi(t)|\hat{O}|\Psi(t)\rangle$, dove $|\Psi(t)\rangle$ è l'evoluzione temporale di un generico stato della particella. Dire quali delle seguenti osservabili soddisfano la proprietà di rimanere costanti nel tempo:

$$\hat{m{x}},~\hat{m{p}},~\hat{m{H}},~\hat{m{L}}\equiv\hat{m{x}} imes\hat{m{p}},~\hat{m{S}},~\hat{m{J}}\equiv\hat{m{L}}+\hat{m{S}},~\hat{P}_{
m arity}.$$

Giustificare brevemente.

- (6) Determinare gli autovalori dell'operatore momento angolare L^2 dello stato fondamentale e dei primi stati eccitati. Scrivere le funzioni d'onda corrispondenti in coordinate sferiche.
- (7) Assumiamo adesso che nel centro del sistema sia posta un'altra particella di spin s = 1/2, e che sia vincolata nella posizione x = 0. Si consideri il sistema globale delle due particelle, e assumiamo una perturbazione spin-spin locale tra le due particelle (quella che si muove soggetta al potenziale armonico e quella vincolata al centro), cioè

$$\hat{V}(\boldsymbol{x}) = \beta \, \delta(\boldsymbol{x}) \, \hat{\boldsymbol{S}}_c \cdot \hat{\boldsymbol{S}}$$

dove \hat{S}_c è l'operatore di spin della particella vincolata nel centro. Calcolare l'effetto di questa perturbazione sui livelli più bassi, al primo ordine.

(8) Consideriamo adesso un interazione del tipo $L \cdot S$, più precisamente

$$H_{ls} = \gamma \, \boldsymbol{L} \cdot \boldsymbol{S} \,, \qquad \gamma = -\frac{\hbar^2 \omega^2}{2mc^2} \,.$$

Rispondere alla domanda (5) in presenza di questa interazione (si consideri $\beta = 0$).

- (9) Scrivere lo spostamento dei livelli energetici dei primi stati dello spettro assumendo l'interazione $L \cdot S$ perturbativa, discutere i limiti di validità della approssimazione e la degenerazione dei livelli in presenza di questa perturbazione.
- (10) Vogliamo adesso studiare gli effetti di un'eventuale perturbazione dovuta ad un ulteriore potenziale centrale $U(r) = -\kappa/r$. Si descriva il suo effetto sui primi livelli dello spettro dell'oscillatore armonico tridimensionale al primo ordine in κ (assumendo $\beta = \gamma = 0$).

Riportiamo per referenza le funzioni d'onda in rappresentazione di Schrödinger dei primi due livelli dell'oscillatore armonico unidimensionale

$$\varphi_0(x) = \frac{1}{\sqrt{\ell_\omega}} \frac{1}{\pi^{1/4}} e^{-\frac{x^2}{2\ell_\omega^2}} \; ; \quad \varphi_1(x) = \frac{1}{\sqrt{\ell_\omega}} \frac{\sqrt{2}}{\pi^{1/4}} \frac{x}{\ell_\omega} e^{-\frac{x^2}{2\ell_\omega^2}}$$

dove ℓ_{ω} è la lunghezza caratteristica dell'oscillatore armonico.

Alcuni integrali potenzialmente utili

$$\begin{split} &\int_{-\infty}^{+\infty} x^2 e^{-\alpha x^2} \mathrm{d}x = -\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}\alpha} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\alpha x^2} \mathrm{d}x = -\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}\alpha} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}} = \frac{\sqrt{\pi}}{2} \alpha^{-3/2} \;, \\ &\int_{-\infty}^{+\infty} x^4 e^{-\alpha x^2} \mathrm{d}x = \frac{\mathrm{d}^2}{\mathrm{d}\alpha^2} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\alpha x^2} \mathrm{d}x = -\frac{\sqrt{\pi}}{2} \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}\alpha} \alpha^{-3/2} = \frac{3\sqrt{\pi}}{4} \alpha^{-5/2} \;. \end{split}$$