

Mecânica Quântica II - 4302404

2ª Prova

1) Considere o átomo de hidrogênio submetido a um campo magnético externo forte, na direção do eixo z (efeito Zeeman forte):

$$H_Z = \frac{\mu_B}{\hbar} B_{\text{ext}} (L_z + 2S_z).$$

Na ausência do campo magnético externo, os oito estados com $n = 2$ no átomo de hidrogênio são: $|2 \ l \ s \ m_l \ m_s\rangle = \psi_{2l}(r) |l \ m_l\rangle |1/2 \ m_s\rangle$, onde $H_0 |2 \ l \ s \ m_l \ m_s\rangle = E_2^{(0)} |2 \ l \ s \ m_l \ m_s\rangle$.

- a) Determine as auto-energias dos auto-estados de $H = H_0 + H_Z$. Existe degenerescência?
b) Considere agora o acoplamento spin-órbita como uma pequena correção a essa H :

$$H'_{LS} = \frac{\hbar^2}{2m^3 c^2} \frac{1}{a r^3} \vec{L} \cdot \vec{S},$$

onde a é o raio de Bohr. Determine as correções em primeira ordem na energia sabendo que

$$\left\langle \frac{1}{r^3} \right\rangle_{2l} = \frac{1}{a^3 2^3} \frac{1}{l(l+1)(l+1/2)}.$$

Escreva sua resposta em termos de $E_2^{(0)}$, as autoenergias do átomo de hidrogênio para $n = 2$. Ainda existe degenerescência?

2) Considere um elétron em repouso numa região onde existe um campo magnético uniforme $\vec{B} = B_0 \hat{k} + B_0 \hat{i}$, para o qual a hamiltoniana do sistema é:

$$H = H_0 + H', \text{ onde } H_0 = \frac{eB_0}{m} S_z, \text{ e } H' = \frac{eB_0}{m} S_x.$$

- a) Encontre os autovalores exatos da hamiltoniana perturbada: $H = H_0 + H'$.
b) Estime a energia do estado fundamental do sistema perturbado, usando o princípio variacional com a função tentativa, normalizada, na forma:

$$|\Psi(\phi)\rangle = \cos \phi |\uparrow\rangle + \sin \phi |\downarrow\rangle,$$

onde ϕ é o parâmetro variacional e $|\uparrow\rangle, |\downarrow\rangle$ são os autoestados de S_z com autovalores $\pm \frac{\hbar}{2}$. Compare suas respostas nos itens a) e b).

3) Considere um sistema de dois níveis com os autoestados $|1\rangle, |2\rangle$, com energias E_1 e E_2 respectivamente ($E_2 > E_1$). Suponha que o sistema se encontre inicialmente no estado $|1\rangle$. Se o sistema é submetido a uma perturbação :

$$H'(t) = \begin{pmatrix} 0 & V_0 \cos \omega t \\ V_0 \cos \omega t & 0 \end{pmatrix},$$

Fazendo as hipóteses usuais ($E_2 - E_1 \sim \hbar \omega$) determine a probabilidade de haver uma transição $|1\rangle \rightarrow |2\rangle$.

Formulário

$$X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}}(a_+ + a_-), \quad [a_+, a_-] = -1, \quad a_+|n\rangle = \sqrt{n+1}|n+1\rangle, \quad a_-|n\rangle = \sqrt{n}|n-1\rangle,$$

$$a_+a_-|n\rangle = N|n\rangle = n|n\rangle, \quad H|n\rangle = E_n|n\rangle, \quad E_n = \hbar\omega(n + 1/2)$$

$$|l\ m\rangle = Y_l^m(\theta, \varphi), \quad L^2|l\ m\rangle = \hbar^2 l(l+1)|l\ m\rangle, \quad L_z|l\ m\rangle = \hbar m|l\ m\rangle$$

$$L_{\pm} = \frac{L_x \pm iL_y}{2}, \quad L_{\pm}|l\ m\rangle = \hbar\sqrt{l(l+1) - m(m \pm 1)}|l\ m \pm 1\rangle$$

$$E_n^{(1)} = \langle \Psi_n^{(0)} | H' | \Psi_n^{(0)} \rangle, \quad |\Psi_n^{(1)}\rangle = \sum_{k \neq n} \frac{\langle \Psi_k^{(0)} | H' | \Psi_n^{(0)} \rangle}{E_n^{(0)} - E_k^{(0)}} |\Psi_k^{(0)}\rangle, \quad E_n^{(2)} = \sum_{k \neq n} \frac{|\langle \Psi_k^{(0)} | H' | \Psi_n^{(0)} \rangle|^2}{E_n^{(0)} - E_k^{(0)}}$$

$$\det[H' - E^{(1)}] = 0, \quad \text{onde } H'_{i,j} = \langle \Psi_i^{(0)} | H' | \Psi_j^{(0)} \rangle$$

$$H'|\psi\rangle = E^{(1)}|\psi\rangle, \quad \text{onde } |\psi\rangle = \sum \alpha_i |\Psi_i^{(0)}\rangle, \quad \text{e } |\Psi_i^{(0)}\rangle \text{ são os estados degenerados.}$$

$$\text{átomo de Hidrogênio: } E_n^{(0)} = -\frac{m}{2\hbar^2} \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \right)^2 \frac{1}{n^2} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{a^2 n^2}, \quad \frac{1}{a} = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \right) \frac{m}{\hbar^2}$$

$$E[\lambda] = \frac{\langle \psi(\lambda) | H | \psi(\lambda) \rangle}{\langle \psi(\lambda) | \psi(\lambda) \rangle}, \quad \left. \frac{\partial E[\lambda]}{\partial \lambda} \right|_{\lambda_0} = 0 \Rightarrow E[\lambda_0] \geq E_{\min}$$

$$\begin{pmatrix} \dot{c}_1 \\ \dot{c}_2 \\ \vdots \\ \dot{c}_n \end{pmatrix} = -\frac{i}{\hbar} \begin{pmatrix} H'_{11} & H'_{12}e^{i\omega_{12}t} & \dots & H'_{1n}e^{i\omega_{1n}t} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ H'_{n1}e^{i\omega_{n1}t} & \vdots & \dots & H'_{nn} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \\ \vdots \\ c_n \end{pmatrix}, \quad \omega_{ij} = \frac{E_i - E_j}{\hbar}$$

$$S_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad S_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad S_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix},$$