

**Importante:** es condición necesaria para la aprobación que **todos los pasos estén claramente justificados**.

Si considera que hay alguna expresión que necesita y no tiene como deducirla rápidamente levante la mano y solicítela. Resuelva cada ejercicio en hojas separadas. Se aprueba con 6/10.

1. (3 puntos) La matriz hamiltoniana de un sistema de dos niveles puede escribirse como

$$H = \begin{pmatrix} E_1^0 & \lambda\Delta \\ \lambda\Delta & E_2^0 \end{pmatrix}.$$

Asuma  $E_1^0 \geq E_2^0$ . Claramente los autovectores de la energía del problema no perturbado ( $\lambda = 0$ ) son

$$\phi_1 = (1, 0)^t, \quad \phi_2 = (0, 1)^t$$

El parámetro  $\Delta$  es real y tiene unidades de energía, mientras que  $\lambda$  es una constante real adimensional que al variarla nos va a permitir probar distintas situaciones.

- Resuelva este problema exactamente, encuentre los autovectores y autovalores de la energía.
  - Assumiendo que  $\lambda|\Delta| \ll E_1^0 - E_2^0$ , resuelva el mismo problema usando la teoría de perturbaciones. Halle la corrección de primer orden en los autovectores y de segundo orden en los niveles de energía. Compare los resultados con los obtenidos en (a).
  - Suponga ahora que los niveles de energía no perturbados están casi degenerados:  $E_1^0 - E_2^0 \ll \lambda|\Delta|$ . Muestre que los resultados exactos obtenidos en (a) de autoenergías y autoestados conciden al orden más bajo con las energías y autoestados que obtendría al aplicar la teoría de perturbaciones para el caso degenerado  $E_1^0 = E_2^0$  a primer orden.
2. (4 puntos) Considere un átomo de hidrógeno con autoestados  $|n, l, m_l, 1/2, m_s\rangle = |n, l, m\rangle \otimes |m_s\rangle$  y asuma conocidas sus energías. En  $t = 0$  se encuentra en el estado

$$|i\rangle = c_1|4, 3, 1\rangle \otimes |-\rangle + c_2|3, 2, 0\rangle \otimes |+\rangle$$

y comienza a ser sometido a una perturbación que depende armónicamente del tiempo, dada por un potencial de interacción

$$V(t) = V_0(Y_1^1 + Y_{-1}^1) \otimes S_x \cos(\omega t).$$

- Calcule la probabilidad de obtener los siguientes estados finales luego de un tiempo  $\tau$  a primer orden en la teoría de perturbaciones (deje expresado el resultado en términos de elementos de matriz que no pueda calcular). Ayuda: tenga en cuenta argumentos de simetría.
  - $|f\rangle = |4, 1, -1\rangle \otimes (\alpha|+\rangle + \beta|-\rangle)$
  - $|f\rangle = |4, 0, 0\rangle \otimes (\alpha|+\rangle + \beta|-\rangle)$
  - $|f\rangle = |4, 2, -1\rangle \otimes (\alpha|+\rangle + \beta|-\rangle)$ .

Donde  $\alpha$  y  $\beta$  son constantes conocidas.

- Suponga la transición primera del ítem anterior. Calcule nuevamente para el caso de resonancia, donde  $\hbar\omega$  coincide con la diferencia de energía  $E_f - E_i$ . Explique si la teoría a primer orden deja de valer en este caso.

3. (3 puntos) Considere un átomo de dos electrones, ambos en la órbita  $2p$ . Tenga en cuenta que los electrones son fermiones de espín  $1/2$  y desprecie la interacción entre electrones.

- Indique qué valores se pueden obtener del  $J^2$  total (suma de todos los posibles momentos angulares). ¿Cuántas configuraciones distintas con  $j = 1$  hay?
- Para el caso de un electrón en el estado  $|2p, m_1 = 1, +\rangle$  y el otro en el estado  $|2p, m_2 = 0, -\rangle$ , escriba la función de onda con la simetría adecuada. ¿Qué valores de  $L^2$ ,  $S^2$  y  $J^2$  se pueden medir y con qué probabilidad? (o sea, decir qué  $l, s, j$  se puede obtener)
- Se tiene **estadísticamente**  $1/3$  de probabilidad de tener el estado con  $S = 0$  y  $m_1 + m_2 = 2$  y  $2/3$  de probabilidad de tener el estado con  $S = 0$  y  $m_1 + m_2 = -2$ . i) Escriba el operador densidad correspondiente y ii) calcule el valor medio del observable  $J_z$ .

### Algunas expresiones que podrían resultar útiles

1. Perturbaciones:

$$\dot{c}_m^{(1)}(t) = \frac{-i}{\hbar} \sum_n c_n^{(0)} e^{-i(E_n - E_m)t/\hbar} \langle m | V(t) | n \rangle$$

2. Teorema de Wigner-Eckart:

$$\langle n' \ell' m' | T_q^{(k)} | n \ell m \rangle = \langle k \ell; q m | k \ell; \ell' m' \rangle \langle n' \ell' || T^{(k)} || n \ell \rangle$$