## Física Teórica II Práctica 3: Dinámica

## Parte I: Dinámica de sistemas discretos.

1. Se considera un sistema físico con un espacio de estados de tres dimensiones, del cual una base ortonormal es  $\{|u_1\rangle, |u_2\rangle, |u_3\rangle\}$ . En dicha base el hamiltoniano H y los operadores A y B están dados por

$$H = \begin{pmatrix} \hbar\omega_0 & 0 & 0 \\ 0 & 2\hbar\omega_0 & 0 \\ 0 & 0 & 2\hbar\omega_0 \end{pmatrix} \quad A = \begin{pmatrix} a & 0 & 0 \\ 0 & 0 & a \\ 0 & a & 0 \end{pmatrix} \quad B = \begin{pmatrix} 0 & b & 0 \\ b & 0 & 0 \\ 0 & 0 & b \end{pmatrix} ,$$

donde  $\omega_0$ , a, y b son constantes positivas. A t=0 el estado del sistema es  $|\psi(0)\rangle=\frac{1}{\sqrt{2}}|u_1\rangle+\frac{1}{2}|u_2\rangle+\frac{1}{2}|u_3\rangle$ .

- a) En t=0 se mide la energía del sistema. ¿Qué valores pueden encontrarse y con que probabilidad? Calcule  $\langle H \rangle$  y  $\langle \Delta H \rangle$  para el estado  $|\psi(0)\rangle$ .
- b) Si en t=0 en lugar de medir H se mide A, ¿qué resultados pueden obtenerse y con qué probabilidad? ¿Cuál es el vector de estado inmediatamente después de la medida? Repita el cálculo si en lugar de A se mide B.
- c) Si en t = 0 no se midió nada, calcule  $|\psi(t)\rangle$ . Repita el cálculo si se midió: (i) H, (ii) A, o (iii) B. Discuta, en cada caso, qué resultados se obtendrían si se midiese A al instante t. Idem para: (i) H, y (ii) B.
- 2. Sean  $|\varphi_1\rangle$  y  $|\varphi_2\rangle$  autoestados del hamiltoniano H de dimensión 2 con autovalores  $E_1$  y  $E_2$  respectivamente. A t=0 el estado del sistema es  $|\psi_1\rangle=a_1\,|\varphi_1\rangle+a_2\,|\varphi_2\rangle$ .
  - a) Encuentre como se comporta el valor medio de un operador hermítico B arbitrario. Vea que se mantiene constante o varía armónicamente en el tiempo con frecuencia  $\nu = |E_2 E_1|/h$ .
  - b) Diga en que casos el valor medio es constante. Generalice esta afirmación.
  - c) Diga cuanto valen  $\langle H \rangle$  y  $\langle \Delta H \rangle$  a todo tiempo.
- 3.  $\clubsuit$  Considere el hamiltoniano de un sistema de espín 1/2 en un campo magnético externo uniforme B en la dirección z,

$$H = -\left(\frac{eB}{mc}\right)S_z = \omega S_z \ .$$

- a) Verifique que los autoestados de  $S_z \mid + \rangle$  y  $\mid \rangle$  son también autoestados de la energía, y calcule los correspondientes autovalores.
- b) Suponga que en t=0 el sistema está descripto por  $|\alpha\rangle=\frac{1}{\sqrt{2}}(|+\rangle+|-\rangle)$ , que corresponde al estado  $S_x+$ . Calcule el ket de estado  $|\alpha,t\rangle$  en un instante posterior t.
- c) Calcule la probabilidad de hallar al sistema en los estados  $S_x$ + y  $S_x$  en un instante posterior.
- d) Calcule el valor de expectación  $\langle S_x \rangle$  en función del tiempo (precesión del espín).
- e) Encuentre en función de t el versor  $\hat{\mathbf{n}}$  tal que  $|\alpha(t)\rangle$  es autoestado del operador  $\mathbf{S} \cdot \hat{\mathbf{n}}(t)$ .

4. Considere nuevamente el problema de la precesión del espín. Utilizando el hamiltoniano del problema anterior, escriba las ecuaciones de movimiento de Heisenberg para los operadores dependientes del tiempo  $S_x(t)$ ,  $S_y(t)$  y  $S_z(t)$ . Resuélvalas para obtener  $S_x(t)$ ,  $S_y(t)$  y  $S_z(t)$  como funciones del tiempo. Compare el resultado con el obtenido anteriormente y discuta.

5. La representación matricial del Hamiltoniano correspondiente a un fotón propagandose en dirección del eje óptico de un cristal de cuarzo usando como base los estados de polarización lineal  $\{|x\rangle, |y\rangle\}$  es

$$\frac{1}{\sqrt{2}} \left( \begin{array}{cc} 0 & -iE_0 \\ iE_0 & 0 \end{array} \right)$$

- a) Encuentre los autoestados y autovalores del Hamiltoniano.
- b) Un fotón entra al cristal linearmente polarizado en dirección x. Encuentre el estado del fotón a todo tiempo. Diga que le ocurre a la polarización del fotón mientras viaja a través del cristal.
- c) Encuentre el operador de evolución general asociado a este hamiltoniano.
- 6. Una caja conteniendo una partícula es dividida en dos compartimientos (izquierdo y derecho) a través de un separador fino. Si se sabe que la partícula está del lado derecho (izquierdo) con certeza, el estado se representa por el autoestado de posición  $|R\rangle$  ( $|L\rangle$ ), donde se han despreciado variaciones espaciales dentro de cada mitad de la caja. El vector de estado más general puede ser escrito como

$$|\alpha\rangle = |R\rangle \langle R|\alpha\rangle + |L\rangle \langle L|\alpha\rangle$$

donde  $\langle R|\alpha\rangle$  y  $\langle L|\alpha\rangle$  pueden ser consideradas como funciones de onda. La partícula puede tunelear a través del separador; este efecto túnel es caracterizado por el hamiltoniano

$$H = \Delta \left( \left| L \right\rangle \left\langle R \right| + \left| R \right\rangle \left\langle L \right| \right)$$

donde  $\Delta$  es un número real con dimensiones de energía.

- a) Encuentre los autoestados de energía normalizados. ¿Cuáles son los autovalores de energía correspondientes?
- b) En el esquema de Schrödinger los kets base  $|R\rangle$  y  $|L\rangle$  están fijos y el vector de estado varía con el tiempo. Suponga que el sistema está dado por el  $|\alpha\rangle$  dado anteriormente a t=0. Encuentre el vector de estado  $|\alpha,t\rangle$  para un tiempo t>0 aplicando a  $|\alpha\rangle$  el operador de evolución temporal apropiado.
- c) Suponga que a t=0 la partícula está del lado derecho con certeza. ¿Cuál es la probabilidad de observar a la partícula en el lado izquierdo como función del tiempo?
- d) Escriba las ecuaciones de Schrödinger acopladas para las funciones de onda  $\langle R|\alpha,t\rangle$  y  $\langle L|\alpha,t\rangle$ . Muestre que las soluciones de las ecuaciones de Schrödinger acopladas son lo que esperaría del punto (b).
- e) Para ilustrar qué pasaría si los Hamiltonianos no se eligieran hermíticos considere la evolución bajo un H como

$$H = \Delta |L\rangle \langle R|$$
.

Muestre que se viola la conservación de la probabilidad.

## Parte II: Dinámica de sistema contínuos.

7. a) Sean f(x, p) y g(x, p) dos magnitudes físicas, y F y G sus correspondientes operadores cuánticos. Analice la validez de la relación de correspondencia

$$\lim_{\hbar \to 0} \frac{\langle [F, G] \rangle}{i\hbar} = \{f, g\}_{\text{clásico}},$$

para el caso particular  $f(x,p) = p^2$  y  $g(x,p) = x^2$ .

b) Pruebe que

$$\langle \dot{x} \rangle = \left\langle \frac{\partial H}{\partial p} \right\rangle \qquad \langle \dot{p} \rangle = -\left\langle \frac{\partial H}{\partial x} \right\rangle$$
 (1)

donde H es el hamiltoniano (este es un ejemplo particular del teorema de Ehrenfest).

8.  $\clubsuit$  Considere un paquete de ondas correspondiente a la partícula libre unidimensional. A  $t_0$  este satisface la relación de incerteza mínima

$$\langle (\Delta x)^2 \rangle \langle (\Delta p)^2 \rangle = \frac{\hbar^2}{4} \ (t = t_0).$$

- a) Muestre, aplicando el teorema de Ehrenfest, que  $\langle x \rangle$  es una función lineal del tiempo, mientras que  $\langle p \rangle$  permanece constante.
- b) Escriba e integre las ecuaciones de movimiento para  $\langle x^2 \rangle$  y  $\langle \{x, p\} \rangle$ .
- c) Muestre que para una elección conveniente del origen de tiempo, se satisface la relación

$$\left\langle (\Delta x)^2 \right\rangle = \frac{\left\langle (\Delta p)_0^2 \right\rangle}{m^2} t^2 + \left\langle (\Delta x)_0^2 \right\rangle ,$$

donde  $\langle (\Delta x)_0^2 \rangle$  y  $\langle (\Delta p)_0^2 \rangle$  son las dispersiones en el instante  $t_0$ . ¿Cómo varía el ancho del paquete en función del tiempo? Interprete el resultado.

9. Sea x(t) el operador coordenada para una partícula libre en una dimensión en el esquema de Heisenberg. Evalúe

$$[x(t),x(0)] .$$

- 10. Considere una partícula en un potencial unidimensional V(x) = -kx (por ejemplo, puede corresponder a un campo gravitatorio o a un campo eléctrico uniforme).
  - a) Escriba el teorema de Ehrenfest para los valores medios de la posición x y el momento p de la partícula. Integre las ecuaciones y compare con el resultado clásico.
  - b) Muestre que la dispersión  $\langle (\Delta p)^2 \rangle$  no varía en el tiempo.
  - c) Escriba la ecuación de Schrödinger en la representación  $\{|p\rangle\}$ . Deduzca luego una relación entre  $\partial_t |\langle p|\psi(t)\rangle|^2$  y  $\partial_p |\langle p|\psi(t)\rangle|^2$ . Integre la ecuación e interprete.
- 11. Considere una partícula en tres dimensiones cuyo hamiltoniano está dado por

$$H = \frac{\mathbf{p}^2}{2m} + V(\mathbf{x}) \ .$$

a) Calculando  $[\mathbf{x} \cdot \mathbf{p}, H]$  obtenga

$$\frac{d}{dt} \langle \mathbf{x} \cdot \mathbf{p} \rangle = \left\langle \frac{\mathbf{p}^2}{m} \right\rangle - \left\langle \mathbf{x} \cdot \nabla V \right\rangle .$$

Para identificar la relación anterior con el análogo en mecánica cuántica del teorema del virial, resulta esencial que el miembro izquierdo sea nulo. ¿Bajo qué condición ocurre ésto?

- b) Para este caso en particular, considere un potencial homogéneo de grado  $\alpha$ , es decir  $V(\lambda \mathbf{x}) = \lambda^{\alpha} V(\mathbf{x})$ . Analice los casos particulares  $\alpha = -1$  (potencial de Coulomb) y  $\alpha = 2$  (oscilador armónico).
- c) ¿Es el operador  $\mathbf{x} \cdot \mathbf{p}$  hermítico? Repita el cálculo realizado en (a) para  $[\mathbf{p} \cdot \mathbf{x}, H]$ . ¿Puede construir un análogo cuántico del producto clásico  $\mathbf{x} \cdot \mathbf{p}$  que sea hermítico?