## GRADO EN FÍSICA, CURSO 2023-2024

## MECÁNICA CUÁNTICA I

## Control Final, 8 de noviembre de 2023

- 1. Supongamos una barrera infinita en x=0 y a una distancia L de esta un pozo de potencial descrito por una función delta  $V=-\alpha\delta(x-L)$  donde  $\alpha$  es una constante real positiva. Considera partículas incidentes desde la derecha (esto es, la solución asintótica en  $x\to\infty$  está definida por una onda plana de momento definido) con energía E>0.
  - (a) Escribe la función para los estados estacionarios  $\psi(x)$  (1.0 punto)
  - (b) Calcula la relación entre las amplitudes de la onda reflejada y la onda incidente para x>L. Explica el significado del resultado. (2.0 puntos)
- 2. Los operadores creación y destrucción para el oscilador armónico unidimensional vienen dados por las expresiones:

$$\hat{a}_{\pm} = \frac{1}{\sqrt{2\hbar m\omega}} \left( \mp i\hat{p} + m\omega\hat{x} \right)$$

- (a) Utilizando las expresiones anteriores, obtén el operador posición  $\hat{x}$  en función de los operadores creación y destrucción. (0.5 puntos)
- (b) Calcula el valor esperado de x en el estado  $\psi_n$  del oscilador armónico teniendo en cuenta la expresión del operador  $\hat{x}$  del apartado anterior y las relaciones:

$$\hat{a_+}\psi_n = \sqrt{n+1}\psi_{n+1}$$
$$\hat{a_-}\psi_n = \sqrt{n}\psi_{n-1}$$

Razona tu respuesta. (1.0 punto)

3. (a) Enuncia el principio de Heisenberg generalizado y explica su significado. En particular, explica qué implicaciones tiene que dos operadores, asociados a observables, conmuten para el valor de sus incertidumbres y sus autovectores. (1 punto) (b) Si la posición x de un electrón se mide con una precisión de 0.01nm; cuál es la incertidumbre en su velocidad  $v_x$ ? ¿Qué puedes decir sobre la incertidumbre en la posición x y del momento en la dirección y,  $p_y$ ? Razona tu respuesta. (1 punto). Datos:  $m_e = 9.11 \times 10^{-31} kg$ ;  $\hbar = 6.63 \times 10^{-34} J.s$ 

4. Considera un sistema A que puede encontrarse en dos estados ortonormales  $\{|\uparrow\rangle, |\downarrow\rangle\}$ . El Hamiltoniano de este sistema viene dado por el siguiente operador:

$$\hat{H} = \epsilon \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$$

con  $\epsilon$  un número con dimensiones de energía.

- (a) Obtén los autovalores y autovectores del Hamiltoniano en función del parámetro  $\epsilon$  (1.5 puntos)
- (b) Explica cómo calcularías la función de onda  $\psi(x)$  en el espacio de posiciones asociada a un estado  $|\psi\rangle$  del sistema A (0.5 puntos).
- (c) Considera un sistema compuesto BA formado por el subsistema A anterior con los estados  $\{|\uparrow\rangle, |\downarrow\rangle\}$  y un subsistema B con estados  $\{|0\rangle, |1\rangle, |2\rangle\}$ . Si el sistema BA se encuentra en el estado

$$\begin{split} |BA\rangle &= c_{0\uparrow} \left| 0 \right\rangle \left| \uparrow \right\rangle + c_{0\downarrow} \left| 0 \right\rangle \left| \downarrow \right\rangle + c_{1\downarrow} \left| 1 \right\rangle \left| \downarrow \right\rangle + c_{2\downarrow} \left| 2 \right\rangle \left| \downarrow \right\rangle \\ &\text{con } c_{0\uparrow} = 0.25; \ c_{0\downarrow} = 0.2; \ c_{1\downarrow} = 0.5; \ c_{2\downarrow} = 0.8 \end{split}$$

- i. ¿Se trata de un estado correlacionado? Justifica tu respuesta. (0.5 puntos)
- ii. Si medimos el subsistema A y se encuentra en un determinado instante de tiempo en el estado  $|\downarrow\rangle$ , ¿cuál será la probabilidad de que al medir subsecuentemente en el sistema B este se encuentre en el estado  $|2\rangle$ . (1 punto)

Relaciones de utilidad:

Discontinuidad en la derivada para una función delta:

$$\Delta \left(\frac{d\psi}{dx}\right) = -\frac{2m\alpha}{\hbar^2}\psi(x_d)$$

donde  $x_d$  depende de la posición de la función delta.

(1)

(1 punto)

Aplicamos las condicione de contorno:

$$(1) \quad |\Pi(x)| = -\frac{2mx}{t^2} \Psi_{II}(x=L)$$

1) 
$$Ae^{-ikL} + Be^{ikL} = C'.sen(KL) \rightarrow C' = \frac{Ae^{-ikL} + Be^{ikL}}{sen(KL)}$$

6)  $Ae^{-ikL} + Be^{ikL} = c'(e^{-ikL} - e^{ikL}) \rightarrow c' = \frac{Ae^{-ikL} + Be^{ikL}}{e^{-ikL} - e^{ikL}}$ 

(2) 
$$-iKAe^{-iKL} + iKBe^{iKL} - KC'\cos(KL) = -gC'\sin(KL) \cos g = \frac{2mx}{t_1^2}$$

$$6' -iKAe^{-iKL} + iKBe^{iKL} - C'(-iKe^{-iKL}) = -gC'(e^{-iKL} - e^{iKL})$$

sustitujendo (1) en (2) se llega al signiente resultado:

$$\frac{B}{A} = e^{-2ikL} \frac{iktg(kL) + k - gtg(kL)}{iktg(kL) - k + gtg(kL)}$$

$$\frac{B}{A} = e^{-2ikL} \frac{ik - g - ik \left(\frac{e^{ikL} + e^{-ikL}}{e^{-ikL} - e^{ikL}}\right)}{ik + g + ik \left(\frac{e^{ikL} + e^{-ikL}}{e^{-ikL} - e^{ikL}}\right)}$$

eikl +e-ikl = i e-ikl -eikl = tg(KL) Remblado equivalente ya que

Interpretación:  $\left|\frac{B}{A}\right|^2 = R$  coefficiente de replexión. R = 1la moda re ve reflejada, el ejecto del poro S es un retardo en la reflexión (situación similar a lo que valus en retardo en la reflexión (situación similar a lo que valus en clave con un poso avadrado frente a una banera injunita). (2 puntos)

(2) (a) 
$$\chi = \frac{\sqrt{2 \operatorname{tm} \omega}}{2 \operatorname{m} \omega} (\hat{a}_{+} + \hat{a}_{-})$$
 (0,5 punts)

$$(4n) \hat{x} | \Psi_n \rangle = \int \Psi_n^* \hat{x} \Psi_n dx = g^2 \int \Psi_n^* (\hat{a}_+ + \hat{a}_-) \Psi_n dx =$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \hat{a}_+ \Psi_n dx + g^2 \int \Psi_n^* \hat{a}_- \Psi_n dx =$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_n^* \Psi_{n+1} dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_{n-1} dx = 0$$

$$= g^2 \int \Psi_n^* \Psi_n^* \Psi_n^* dx + g^2 \int \Psi_n^* \Psi_n^* dx + g$$

 $cou g = \frac{\sqrt{2t} mw}{2m w}$ 

(1 punto)

(3) (a) Si 
$$\hat{A}$$
 y  $\hat{B}$  son dos operadores Hermitica (asociados a difervalles) el principio de incertidumbre generalizado indica que  $\int_A^2 \int_B^2 \ge \left(\frac{1}{2i} < [\hat{A}, \hat{B}] > \right)^2$ 

Si les opéradores Ây Buo commutan [Â, B] \$0 6 imposible determinar simultaineamente de forma exacta les valores de los observables asociades a estos operadores. Si  $[\hat{A}, \hat{B}] = 0$  los dus observables re pueden detennuar munclémeamente de forma exacta. Existe un conjunto completo de autofunciones común para Ây B.

(1 punto)

Coumm tador [x, fy]

$$\hat{P}y = i\hbar \frac{\partial}{\partial y} \longrightarrow \left[\hat{x}, \hat{p}y\right] = \hat{x}.\hat{p}y - \hat{p}y\hat{x}$$

$$\left(\hat{x}\hat{p}y - \hat{p}y\hat{x}\right) f(x,y) = i\hbar \frac{\partial}{\partial y} - i\hbar \frac{\partial}{\partial y}(x.f(x,y)) = i\hbar$$

= it x 
$$\frac{\partial f}{\partial y}$$
 - it x  $\frac{\partial f}{\partial y}$  = 0  $\rightarrow$  operadores compatibles  $\rightarrow$  se pueden conocer nu valores de forma exacta simultémeasuente.

(1 punto)

(1 punto)

Autovectores 
$$|E_{1}\rangle = \frac{1}{\sqrt{4+2\sqrt{2}}} \left(-\sqrt{2}-1\right)$$

$$|E_{2}\rangle = \frac{1}{\sqrt{4+2\sqrt{2}}} \left( \frac{\sqrt{2}+1}{1} \right)$$

(hay otras punibles soluciones). Debeu ser ortonormales.

(1,5 punts)

(b) Y(x) se puede obteuer como la projección del estado IY sobre 1x> autorector de posiciones

$$\psi(x) = \langle x | \psi \rangle$$

ya que el etado 14> = 
$$\int dx \, \Psi(x) \, 1x>$$

superperición de una bore continua.

(0,5 punts)

(c) Correlacionado. Si se muide muo de les mossistemas el segundo queda de terminado.

(0,5 guestos)

(6) se mide 115 cologne 18A5 después de novembitar el nuevo estado:

$$P(1B)_{eu}(12) = \left| \left\langle \frac{21BA}{2} \right|^2 = \frac{0.8^2}{0.2^2 + 0.5^2 + 0.8^2} = 0.7 \approx 70\%$$
(1) panto)