



Prueba Recuperativa II
Mecánica Cuántica I
Licenciatura en Física - 2022

Problema I : Ecuación de Schrodinger y potencial de paridad Par

Se define el operador Paridad como:

$$\hat{P}\phi(x) = \phi(x)$$

1. (15 pts.) Demuestre que los autovalores de \hat{P} son $\lambda = \pm 1$.
2. (20 pts.) Demuestre que las funciones propias (autovectores) del operador \hat{P} son funciones de paridad definida: Pares ($\phi_P(x)$) o Impares ($\phi_I(x)$).
3. (20 pts.) Demuestre que cualquier función $f(x)$ es posible reescribirla como una combinación lineal Par-Impar, esto es:

$$f(x) = \phi_P(x) + \phi_I(x)$$

Determine la forma que debe tener $\phi_P(x)$ y $\phi_I(x)$ en función de $f(x)$.

4. Para el intervalo $]-\infty, \infty[$:
 - (a) (20 pts.) Si $\phi_P(x)$ y $\phi_I(x)$ son funciones normalizadas demostrar que son ortogonales en dicho intervalo.
 - (b) (25 pts.) Demostrar que las funciones $F(x) = \frac{1}{\sqrt{2}} [\phi_P(x) + \phi_I(x)]$ y $G(x) = \frac{1}{\sqrt{2}} [\phi_P(x) - \phi_I(x)]$ están normalizadas y son ortogonales entre si. Suponga que todas las funciones son reales y que $\phi_P(x)$ y $\phi_I(x)$ son funciones ya normalizadas
5. Se conoce que $\phi(x)$ es solución de la ecuación de Schrodinger. Suponga que el potencial cumple con $V(-x) = V(x)$, una función Par en la posición:
 - (a) (10 pts.) Aplique operador \hat{P} a la ecuación de Schrodinger. ¿Es $\phi(-x)$ solución de esta ecuación?
 - (b) (25 pts.) Concluya y demuestre que las soluciones de la ecuación de Schrodinger tienen paridad definida si el potencial es Par.

Problema II : Oscilador armónico

Se cumple que:

$$\hat{a}|n\rangle = \sqrt{n}|n-1\rangle \quad \text{y} \quad \hat{a}^\dagger|n\rangle = \sqrt{n+1}|n+1\rangle \quad (\text{para } n = 0, 1, \dots)$$

tal que $\langle j|n\rangle = \delta_{j,n}$.

1. (25 pts.) En la expresión $|n\rangle = \text{ALGO} \cdot |0\rangle$ determine el factor **ALGO**. Obs. : El estado $|0\rangle$ corresponde al estado base.
2. (15 pts.) Utilizando el resultado anterior determine el bracket $\langle x|n\rangle$.
3. (25 pts.) Se conoce que $\hat{a}|0\rangle = 0$. Halle la función de onda del estado base $\phi_0(x) = \langle x|0\rangle$.
4. (20 pts.) Halle \hat{x} y \hat{p} en función de \hat{a} y \hat{a}^\dagger .
5. (10 pts.) Halle el valor de expectación de la posición $\langle x\rangle$ para el estado estacionario $|n\rangle$.

6. Evalúe los siguientes elementos de matriz:

(a) (10 pts.) $\langle j | \hat{x} | n \rangle$.

(b) (10 pts.) $\langle j | \hat{p} | n \rangle$.

Reglas de equivalencia:

En espacio del dominio x

$$f(\hat{x}) \longleftrightarrow f(x)$$

$$g(\hat{k}) \longleftrightarrow g\left(-i\frac{d}{dx}\right)$$

En espacio del dominio k

$$f(\hat{x}) \longleftrightarrow f\left(i\frac{d}{dk}\right)$$

$$g(\hat{k}) \longleftrightarrow g(k)$$

Recordar que:

$$\hat{a} = \frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{\mathbf{Q}} + i\hat{\mathbf{P}})$$

$$\hat{\mathbf{Q}} = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \hat{x}$$

$$\hat{\mathbf{P}} = \frac{1}{\sqrt{m\omega\hbar}} \hat{p}$$

Prob. II)

$$1) \text{ si } \hat{P}\phi(x) = \phi(-x) \Rightarrow \hat{P}(\hat{P}\phi(x)) = \hat{P}\phi(-x) = \phi(x)$$

$$\circ \circ \quad \hat{P}^2 = \hat{I} \Rightarrow \text{Valores propios son } \lambda = \pm 1$$

$$\hat{P}|\lambda\rangle = \lambda|\lambda\rangle \quad \text{y} \quad \hat{P}^2|\lambda\rangle = |\lambda\rangle$$

$$\hat{P}|\lambda\rangle = \lambda^2|\lambda\rangle \quad \circ \circ \quad \lambda^2 = 1$$

$$\Downarrow$$

$$\lambda = \pm 1 //$$

2) Sea $\phi_1(x)$ y $\phi_{-1}(x)$ los correspondientes autovectores de $\lambda=1$ y $\lambda=-1$ respectivamente, m:

$$\hat{P}\phi_1(x) = \phi_1(x)$$

$$\Downarrow$$

$$\phi_1(-x) = \phi_1(x)$$

$$\Downarrow$$

$\phi_1(x)$ es una fn. PAR (autovector de \hat{P})
 sea $\phi_1(x) = \phi_p(x)$

$$\hat{P}\phi_{-1}(x) = -\phi_{-1}(x)$$

$$\Downarrow$$

$$\phi_{-1}(-x) = -\phi_{-1}(x)$$

$$\Downarrow$$

$\phi_{-1}(x)$ es Impar
 sea $\phi_{-1}(x) = \phi_I(x)$

∴ las fns. con paridad definida son autovectores
o funciones propias del operador paridad \hat{P} .

5

$$3) \quad f(x) = \phi_P(x) + \phi_I(x)$$

$$\text{con } \phi_P(x) = \frac{1}{2} (f(x) + f(-x)) \quad \gamma$$

$$\phi_I(x) = \frac{1}{2} (f(x) - f(-x)) //$$

Otra forma válida:

$$\text{suponer que } f(x) = \sum_{n \geq 0} a_n x^n \quad (\text{sin paridad definida})$$

\Downarrow

$$f(x) = \underbrace{\sum_{n \geq 0} a_{2n} x^{2n}}_{\phi_P(x)} + x \underbrace{\sum_{n \geq 0} a_{2n+1} x^{2n}}_{\phi_I(x)} //$$

↗ sin embargo esta forma no
explicita dependencia de $f(x)$
de manera directa (∴ tiene un
punteo menor)

4) a) se tiene que $\langle \phi_P | \phi_P \rangle = 1$ y $\langle \phi_I | \phi_I \rangle = 1$ 6

Ahora $\langle \phi_P | \phi_I \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \underbrace{\phi_P^*(x) \phi_I(x)}_{\text{integrando impar}} dx = 0$

\uparrow
 \hat{H}

$\therefore \phi_P(x)$ y $\phi_I(x)$ son fns. ortogonales en el intervalo $] -\infty, \infty [$.

b) $\langle F | F \rangle = \frac{1}{2} \left[\cancel{\langle \phi_P | \phi_P \rangle}^1 + 2 \cancel{\langle \phi_P | \phi_I \rangle}^0 + \cancel{\langle \phi_I | \phi_I \rangle}^1 \right]$

$= 1 //$

$\langle G | G \rangle = \frac{1}{2} \left[\cancel{\langle \phi_P | \phi_P \rangle}^1 - 2 \cancel{\langle \phi_P | \phi_I \rangle}^0 + \cancel{\langle \phi_I | \phi_I \rangle}^1 \right]$

$= 1 //$

finalmente:

$\langle F | G \rangle = \frac{1}{2} \left[\cancel{\langle \phi_P | \phi_P \rangle}^1 - \cancel{\langle \phi_P | \phi_I \rangle}^1 \right] = 0 //$

$F(x)$ y $G(x)$ son ortogonales en el intervalo $] -\infty, \infty [$.

5)

a) \hat{P}

$$\frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \phi(x) + V(x) \phi(x) = E \phi(x)$$

$$\Downarrow$$

$$\frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{d(-x)^2} \phi(-x) + \overset{\substack{\uparrow \\ \text{PAR}}}{V(-x)} \phi(-x) = E \phi(-x)$$

$$\Downarrow$$

$$\frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \phi(x) + V(x) \phi(-x) = E \phi(-x) //$$

- b) Se concluye que tanto $\phi(x)$ como $\phi(-x)$ son soluciones de la ecuación. La ec. es de 2º orden y se requieren soluciones ortogonales (son autovectores de \hat{H}) y $\phi(x)$ y $\phi(-x)$ en quel, no lo son, pero combinaciones lineales de ellos también son solución, en particular haciendo las combinaciones ortogonales

$$\phi_{\pm}(x) = \phi(x) \pm \phi(-x) \text{ se concluye que } \phi_{\pm}(x) \text{ tiene paridad definida (se demostró antes) si } V(-x) = V(x) //$$

Probl. II

8

$$1) \quad \hat{a}|n\rangle = \sqrt{n}|n-1\rangle \quad \wedge \quad \hat{a}^\dagger|n\rangle = \sqrt{n+1}|n+1\rangle$$

Por inducción:

$$\hat{a}^\dagger|0\rangle = |1\rangle$$

$$\hat{a}^\dagger \hat{a}^\dagger|0\rangle = \hat{a}^\dagger|1\rangle = \sqrt{2}|2\rangle$$

$$(\hat{a}^\dagger)^3|0\rangle = \sqrt{2} \hat{a}^\dagger|2\rangle = \sqrt{2}\sqrt{3}|3\rangle$$

$$(\hat{a}^\dagger)^4|0\rangle = \sqrt{1}\sqrt{2}\sqrt{3}\sqrt{4}|4\rangle$$

⋮

$$(\hat{a}^\dagger)^n|0\rangle = \sqrt{n!}|n\rangle$$

$$\therefore |n\rangle = \frac{1}{\sqrt{n!}} (\hat{a}^\dagger)^n|0\rangle$$

$$\text{ALGO} = \frac{(\hat{a}^\dagger)^n}{\sqrt{n!}}$$

$$2) \quad \langle x|n\rangle = \frac{1}{\sqrt{n!}} \langle x|(\hat{a}^\dagger)^n|0\rangle \quad , \text{pero } \hat{a}^\dagger = \frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{Q} - i\hat{P})$$

$$\Rightarrow (\hat{a}^\dagger)^n = \left[\frac{1}{\sqrt{2}} \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \hat{x} - i \frac{\hat{p}}{\sqrt{m\omega\hbar}} \right) \right]^n$$

Usando reglas de equivalencias:

$$\langle x|n\rangle = \frac{1}{\sqrt{n!}} \frac{1}{\sqrt{2^n}} \langle x| \left[\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \hat{x} - i \frac{\hat{p}}{\sqrt{m\omega\hbar}} \right]^n |0\rangle$$

$$\langle x|n\rangle = \frac{1}{\sqrt{2^n}} \frac{1}{\sqrt{n!}} \left[\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x - \frac{\hbar}{\sqrt{m\omega\hbar}} \frac{d}{dx} \right]^n \phi_0(x) //$$

$$\text{con } \phi_0(x) = \langle x|0\rangle$$

$$3) \hat{a}|0\rangle = 0$$

\Downarrow

$$(\hat{Q} + i\hat{P})|0\rangle = 0 \Rightarrow \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \hat{x} + i \frac{\hat{p}}{\sqrt{m\omega\hbar}} \right) |0\rangle = 0$$

$$(m\omega \hat{x} + i\hat{p})|0\rangle = 0$$

\Downarrow

$$(m\omega x + \hbar \frac{d}{dx}) \phi_0(x) = 0$$

\Downarrow

$$\frac{d}{dx} \phi_0(x) = -\frac{m\omega}{\hbar} x \phi_0(x)$$

\Downarrow

$$\ln \phi_0 = -\frac{1}{2} \frac{m\omega}{\hbar} x^2 + \text{cte.}$$

∞

$$\phi_0(x) = C e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}}$$

↑
de

10

$$4) \quad \hat{x} = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (\hat{a} + \hat{a}^\dagger)$$

$$\hat{p} = \sqrt{\frac{m\omega\hbar}{2}} i (\hat{a}^\dagger - \hat{a})$$

$$5) \quad \langle n | \hat{x} | n \rangle = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left[\langle n | \hat{a} | n \rangle + \langle n | \hat{a}^\dagger | n \rangle \right]$$

$\xrightarrow{|n-1\rangle}$ $\xrightarrow{|n+1\rangle}$

$$= 0$$

$$6) \quad \hat{x} | n \rangle = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} [\hat{a} | n \rangle + \hat{a}^\dagger | n \rangle]$$

$$= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} [\sqrt{n} | n-1 \rangle + \sqrt{n+1} | n+1 \rangle]$$

$$\hat{p} | n \rangle = \sqrt{\frac{m\omega\hbar}{2}} [\hat{a}^\dagger | n \rangle - \hat{a} | n \rangle]$$

$$= \sqrt{\frac{m\omega\hbar}{2}} [\sqrt{n+1} | n+1 \rangle - \sqrt{n} | n-1 \rangle]$$

$$\circ \circ \quad \langle g | \hat{x} | n \rangle = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} [\sqrt{n} \delta_{g,n-1} + \sqrt{n+1} \delta_{g,n+1}] //$$

$$\langle g | \hat{p} | n \rangle = \sqrt{\frac{m\omega\hbar}{2}} i [\sqrt{n+1} \delta_{g,n+1} - \sqrt{n} \delta_{g,n-1}] //$$