

## Oscilador armónico

Queremos hallar los autoestados en un potencial  $V(x) = \frac{1}{2}kx^2 = \frac{1}{2}m\omega^2x^2$

$$H = \frac{1}{2m}P^2 + \frac{1}{2}m\omega^2X^2 \quad [X, P] = i\hbar$$

Análisis dimensional:

$$[\hbar] = \text{kg m}^2 \text{ s}^{-1} \quad [m] = \text{kg} \quad [\omega] = \text{s}^{-1}$$

Operadores adimensionales :

$$[H] = \hbar\omega \quad [X] = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} \quad [P] = \sqrt{\hbar m\omega}$$
$$\hat{H} \equiv \frac{1}{\hbar\omega} H \quad \hat{X} \equiv \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X \quad \hat{P} \equiv \sqrt{\frac{1}{\hbar m\omega}} P$$

El problema a resolver es:

$$\hat{H} = \frac{1}{2}(\hat{X}^2 + \hat{P}^2) \quad [\hat{X}, \hat{P}] = i$$

## Los operadores $a$ y $a^\dagger$

Definimos los operadores no-hermíticos

$$a = \frac{1}{\sqrt{2}}(\hat{X} + i\hat{P}) \qquad a^\dagger = \frac{1}{\sqrt{2}}(\hat{X} - i\hat{P})$$

cuyas inversas son

$$\begin{cases} \hat{X} = \frac{1}{\sqrt{2}}(a^\dagger + a) \\ \hat{P} = \frac{i}{\sqrt{2}}(a^\dagger - a) \end{cases} \qquad \begin{cases} X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}}(a^\dagger + a) \\ P = i\sqrt{\frac{\hbar m\omega}{2}}(a^\dagger - a) \end{cases}$$

La relación de conmutación  $[a, a^\dagger]$  sale de  $[\hat{X}, \hat{P}] = i$  :

$$\begin{cases} a^\dagger a = \frac{1}{2}(\hat{X} - i\hat{P})(\hat{X} + i\hat{P}) = \frac{1}{2}[\hat{X}^2 + \hat{P}^2 + i(\hat{X}\hat{P} - \hat{P}\hat{X})] = \frac{1}{2}[\hat{X}^2 + \hat{P}^2 - 1] = \hat{H} - \frac{1}{2} \\ a a^\dagger = \frac{1}{2}(\hat{X} + i\hat{P})(\hat{X} - i\hat{P}) = \frac{1}{2}[\hat{X}^2 + \hat{P}^2 - i(\hat{X}\hat{P} - \hat{P}\hat{X})] = \frac{1}{2}[\hat{X}^2 + \hat{P}^2 + 1] = \hat{H} + \frac{1}{2} \end{cases}$$

El problema a resolver queda :

$$\hat{H} = a^\dagger a + \frac{1}{2} \qquad [a, a^\dagger] = 1$$

# Los operadores $a$ y $a^\dagger$

Llamemos  $n \in \mathbb{R}$  a los autovalores de  $a^\dagger a$ , y  $|n\rangle$  a los correspondientes autoestados

$$a^\dagger a |n\rangle = n |n\rangle \quad \langle n|n\rangle = 1$$

①  $n \geq 0$

Sea  $|\psi\rangle = a|n\rangle$ . Entonces:  $0 \leq \langle \psi|\psi\rangle = \langle n|a^\dagger a|n\rangle = n \langle n|n\rangle = n$

② Los operadores  $a^\dagger$  y  $a$  son de subida y bajada

$$\begin{cases} a^\dagger |n\rangle = c |n+1\rangle & \text{pues} & a^\dagger a [a^\dagger |n\rangle] = a^\dagger (a^\dagger a + 1) |n\rangle = (n+1) [a^\dagger |n\rangle] \\ a |n\rangle = c' |n-1\rangle & \text{pues} & a^\dagger a [a |n\rangle] = (a a^\dagger - 1) a |n\rangle = (n-1) [a |n\rangle] \end{cases}$$

③ Los coeficientes  $c$  y  $c'$  se determinan imponiendo normalización de los kets

$$\begin{cases} a^\dagger |n\rangle = c |n+1\rangle & \Rightarrow & |c|^2 \langle n+1|n+1\rangle = \langle n|a a^\dagger |n\rangle & \Rightarrow & |c|^2 = \langle n|(a a^\dagger + 1)|n\rangle = n+1 \\ a |n\rangle = c' |n-1\rangle & \Rightarrow & |c'|^2 \langle n-1|n-1\rangle = \langle n|a^\dagger a |n\rangle & \Rightarrow & |c'|^2 = n \end{cases}$$

$$a^\dagger |n\rangle = \sqrt{n+1} |n+1\rangle$$

$$a |n\rangle = \sqrt{n} |n-1\rangle$$

## Autovalores de $a^\dagger a$ y base de autoestados del Hamiltoniano

④ Si hay un autovalor  $n' \in \mathbb{N}^0$  entonces todos los naturales son autovalores :

⇨ aplicando  $a^\dagger |n'\rangle = \sqrt{n'+1} |n'+1\rangle$  se recorre todo  $n > n'$

⇨ aplicando  $a |n'\rangle = \sqrt{n'} |n'-1\rangle$  se recorre todo  $n < n'$  hasta  $n = 0$

⇨ no se puede bajar de  $n = 0$  pues:  $a |0\rangle = 0$

⑤ No puede haber autovalores  $n' \notin \mathbb{N}^0$  :

⇨ aplicando  $a |n'\rangle = \sqrt{n'} |n'-1\rangle$  se llegaría a  $n < 0$  contradiciendo que  $n \geq 0$ .

⑥ Los autovalores y autoestados de  $a^\dagger a$  son los naturales con el cero.

Usando la expresión para el hamiltoniano  $H = (a^\dagger a + \frac{1}{2}) \hbar \omega$  :

Base  $\{ |n\rangle, n \in \mathbb{N}^0 \}$

$$a^\dagger a |n\rangle = n |n\rangle$$

$$H |n\rangle = (n + \frac{1}{2}) \hbar \omega |n\rangle$$

## Propiedades de la base $\{|n\rangle\}$

① El cálculo del valor de expectación de  $X$  y  $P$  en  $\{|n\rangle\}$  es inmediato :

$$\begin{cases} X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a^\dagger + a) \\ P = i\sqrt{\frac{\hbar m\omega}{2}} (a^\dagger - a) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \langle n | X | n \rangle = 0 \\ \langle n | P | n \rangle = 0 \end{cases} \quad \text{pues} \quad \begin{cases} \langle n | a | n \rangle = 0 \\ \langle n | a^\dagger | n \rangle = 0 \end{cases}$$

## Propiedades de la base $\{|n\rangle\}$

- ① El cálculo del valor de expectación de  $X$  y  $P$  en  $\{|n\rangle\}$  es inmediato :

$$\begin{cases} X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a^\dagger + a) \\ P = i\sqrt{\frac{\hbar m\omega}{2}} (a^\dagger - a) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \langle n | X | n \rangle = 0 \\ \langle n | P | n \rangle = 0 \end{cases} \quad \text{pues} \quad \begin{cases} \langle n | a | n \rangle = 0 \\ \langle n | a^\dagger | n \rangle = 0 \end{cases}$$

- ② El valor de expectación de  $X^2$  y  $P^2$  :

$$\begin{cases} X^2 = \frac{\hbar}{2m\omega} (a^\dagger + a)(a^\dagger + a) = \frac{\hbar}{2m\omega} (a^{\dagger 2} + a^\dagger a + a a^\dagger + a^2) \\ P^2 = -\frac{m\omega\hbar}{2} (a^\dagger - a)(a^\dagger - a) = -\frac{m\omega\hbar}{2} (a^{\dagger 2} - a^\dagger a - a a^\dagger + a^2) \end{cases}$$

## Propiedades de la base $\{|n\rangle\}$

① El cálculo del valor de expectación de  $X$  y  $P$  en  $\{|n\rangle\}$  es inmediato :

$$\begin{cases} X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a^\dagger + a) \\ P = i\sqrt{\frac{\hbar m\omega}{2}} (a^\dagger - a) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \langle n | X | n \rangle = 0 \\ \langle n | P | n \rangle = 0 \end{cases} \quad \text{pues} \quad \begin{cases} \langle n | a | n \rangle = 0 \\ \langle n | a^\dagger | n \rangle = 0 \end{cases}$$

② El valor de expectación de  $X^2$  y  $P^2$  :

$$\begin{cases} X^2 = \frac{\hbar}{2m\omega} (a^\dagger + a)(a^\dagger + a) = \frac{\hbar}{2m\omega} (a^{\dagger 2} + a^\dagger a + a a^\dagger + a^2) \\ P^2 = -\frac{m\omega\hbar}{2} (a^\dagger - a)(a^\dagger - a) = -\frac{m\omega\hbar}{2} (a^{\dagger 2} - a^\dagger a - a a^\dagger + a^2) \end{cases}$$

$$\begin{cases} \langle n | X^2 | n \rangle = \frac{\hbar}{2m\omega} \langle n | (+a^\dagger a + a a^\dagger + 1) | n \rangle \\ \langle n | P^2 | n \rangle = -\frac{m\omega\hbar}{2} \langle n | (-a^\dagger a - a a^\dagger - 1) | n \rangle \end{cases} \quad \begin{cases} \langle n | X^2 | n \rangle = \frac{\hbar}{m\omega} (n + \frac{1}{2}) \\ \langle n | P^2 | n \rangle = m\omega\hbar (n + \frac{1}{2}) \end{cases}$$

## Propiedades de la base $\{|n\rangle\}$

- ① El cálculo del valor de expectación de  $X$  y  $P$  en  $\{|n\rangle\}$  es inmediato :

$$\begin{cases} X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a^\dagger + a) \\ P = i\sqrt{\frac{\hbar m\omega}{2}} (a^\dagger - a) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \langle n | X | n \rangle = 0 \\ \langle n | P | n \rangle = 0 \end{cases} \quad \text{pues} \quad \begin{cases} \langle n | a | n \rangle = 0 \\ \langle n | a^\dagger | n \rangle = 0 \end{cases}$$

- ② El valor de expectación de  $X^2$  y  $P^2$  :

$$\begin{cases} X^2 = \frac{\hbar}{2m\omega} (a^\dagger + a)(a^\dagger + a) = \frac{\hbar}{2m\omega} (a^{\dagger 2} + a^\dagger a + a a^\dagger + a^2) \\ P^2 = -\frac{m\omega\hbar}{2} (a^\dagger - a)(a^\dagger - a) = -\frac{m\omega\hbar}{2} (a^{\dagger 2} - a^\dagger a - a a^\dagger + a^2) \end{cases}$$

$$\begin{cases} \langle n | X^2 | n \rangle = \frac{\hbar}{2m\omega} \langle n | (+a^\dagger a + a a^\dagger + 1) | n \rangle \\ \langle n | P^2 | n \rangle = -\frac{m\omega\hbar}{2} \langle n | (-a^\dagger a - a a^\dagger - 1) | n \rangle \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \langle n | X^2 | n \rangle = \frac{\hbar}{m\omega} (n + \frac{1}{2}) \\ \langle n | P^2 | n \rangle = m\omega\hbar (n + \frac{1}{2}) \end{cases}$$

- ③ La relación de incerteza:

$$\begin{cases} \Delta X = \sqrt{\langle X^2 \rangle - \langle X \rangle^2} = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega} (n + \frac{1}{2})} \\ \Delta P = \sqrt{\langle P^2 \rangle - \langle P \rangle^2} = \sqrt{m\omega\hbar (n + \frac{1}{2})} \end{cases} \Rightarrow \Delta X \Delta P = (n + \frac{1}{2}) \hbar$$



## Autofunciones de H en la base $\{|x\rangle\}$

El estado fundamental :

$$a|0\rangle = 0 \Rightarrow \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X + i \sqrt{\frac{1}{m\omega\hbar}} P \right) |0\rangle = 0 \Rightarrow \left( X + \frac{i}{m\omega} P \right) |0\rangle = 0$$

En la base  $\{|x\rangle\}$  :

$$\left( x + \frac{i}{m\omega} (-i\hbar) \frac{d}{dx} \right) \varphi_0(x) = 0 \Rightarrow \frac{d\varphi_0}{dx} = -\left(\frac{m\omega}{\hbar}\right) x \varphi_0 \Rightarrow \varphi_0(x) = c e^{-\frac{1}{2} \frac{m\omega}{\hbar} x^2}$$

Normalizando  $\int |\varphi_0|^2 dx = 1 \quad \Rightarrow$

$$\varphi_0(x) = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/4} e^{-\frac{1}{2} \frac{m\omega}{\hbar} x^2}$$

## Autofunciones de H en la base $\{|x\rangle\}$

El estado fundamental :

$$a|0\rangle = 0 \Rightarrow \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X + i \sqrt{\frac{1}{m\omega\hbar}} P \right) |0\rangle = 0 \Rightarrow \left( X + \frac{i}{m\omega} P \right) |0\rangle = 0$$

En la base  $\{|x\rangle\}$  :

$$\left( x + \frac{i}{m\omega} (-i\hbar) \frac{d}{dx} \right) \varphi_0(x) = 0 \Rightarrow \frac{d\varphi_0}{dx} = -\left(\frac{m\omega}{\hbar}\right) x \varphi_0 \Rightarrow \varphi_0(x) = c e^{-\frac{1}{2} \frac{m\omega}{\hbar} x^2}$$

Normalizando  $\int |\varphi_0|^2 dx = 1 \quad \Rightarrow$

$$\varphi_0(x) = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/4} e^{-\frac{1}{2} \frac{m\omega}{\hbar} x^2}$$

Para hallar el n-ésimo nivel excitado :

$$a^{\dagger 3}|0\rangle = a^{\dagger 2}|1\rangle = a^{\dagger} \sqrt{2}|2\rangle = \sqrt{3!}|3\rangle \Rightarrow a^{\dagger n}|0\rangle = \sqrt{n!}|n\rangle \Rightarrow |n\rangle = \frac{1}{\sqrt{n!}} a^{\dagger n}|0\rangle$$

## Autofunciones de H en la base $\{|x\rangle\}$

El estado fundamental :

$$a|0\rangle = 0 \Rightarrow \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X + i\sqrt{\frac{1}{m\omega\hbar}} P\right)|0\rangle = 0 \Rightarrow \left(X + \frac{i}{m\omega} P\right)|0\rangle = 0$$

En la base  $\{|x\rangle\}$  :

$$\left(x + \frac{i}{m\omega} (-i\hbar) \frac{d}{dx}\right) \varphi_0(x) = 0 \Rightarrow \frac{d\varphi_0}{dx} = -\left(\frac{m\omega}{\hbar}\right) x \varphi_0 \Rightarrow \varphi_0(x) = c e^{-\frac{1}{2} \frac{m\omega}{\hbar} x^2}$$

Normalizando  $\int |\varphi_0|^2 dx = 1 \quad \Rightarrow$

$$\varphi_0(x) = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/4} e^{-\frac{1}{2} \frac{m\omega}{\hbar} x^2}$$

Para hallar el n-ésimo nivel excitado :

$$a^{\dagger 3}|0\rangle = a^{\dagger 2}|1\rangle = a^{\dagger} \sqrt{2}|2\rangle = \sqrt{3!}|3\rangle \Rightarrow a^{\dagger n}|0\rangle = \sqrt{n!}|n\rangle \Rightarrow |n\rangle = \frac{1}{\sqrt{n!}} a^{\dagger n}|0\rangle$$

$$\varphi_n(x) = \frac{1}{\sqrt{n!}} \langle x|a^{\dagger n}|0\rangle$$

$$a^{\dagger} = \frac{1}{\sqrt{2}} \left[ \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X - i\sqrt{\frac{1}{m\omega\hbar}} P \right]$$

$$\varphi_n(x) = \frac{1}{\sqrt{n!}} \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/4} \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^n \left[ \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x - \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} \frac{d}{dx} \right]^n e^{-\frac{1}{2} \frac{m\omega}{\hbar} x^2}$$