

# Clase 11

Manuel Garcia.

September 14, 2023

## 1

$$H = \frac{P^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 x^2$$
$$E_n = (n + \frac{1}{2})\hbar\omega$$

Introducimos el operador  $a = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}(x + i\frac{P}{m\omega})$  y  $a^\dagger = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}(x - i\frac{P}{m\omega})$ . Recordemos que  $[a, a^\dagger] = 1$ . Y el operador  $N_{op} = a^\dagger a$ ,  $N_{op}^\dagger = N_{op}$ .

Podemos escribir  $H$  como:

$$H = (N_{op} + \frac{1}{2})\hbar\omega$$

En la clase pasada habiamos visto que:

$$N_{op} |n\rangle = n |n\rangle \quad n : \text{Reales}$$

$$\text{Discretos } \langle n' | n \rangle = \delta_{n', n}$$

$$[N_{op}, a] = -a$$

Aplicamos un  $|n\rangle$  cualquiera:

$$N_{op} a |n\rangle = a N_{op} |n\rangle - a |n\rangle$$

$$N_{op} a |n\rangle = (n - 1) a |n\rangle$$

Al aplicar el operador  $N_{op}$  a  $a |n\rangle$  obtenemos un autovalor  $(n - 1)$ .

nota

$$a \underset{\text{norm. 1}}{|n\rangle} = c \underset{\text{norm. 1}}{|n-1\rangle} \quad c : \text{Complejo}$$

**Ejemplo** Hagamos el hermitico conjugado de lo anterior:

$$\langle n | a^\dagger = c^* \langle n - 1 |$$

$$\langle n | a^\dagger a | n \rangle = |c|^2 \underset{\text{norm. 1}}{\langle n - 1 | n - 1 \rangle}$$

$$n \langle n | n \rangle = |c|^2 \langle n - 1 | n - 1 \rangle$$

$$\rightarrow |c|^2 = n \quad n \text{ debe ser positivo}$$

Podemos escribir  $c$  como:  $c = e^{i\alpha} \sqrt{n}$

$$a |n\rangle = e^{i\alpha} \sqrt{n} |n - 1\rangle$$

De forma analoga:

$$a |n\rangle = e^{i\alpha} \sqrt{n} |n-1\rangle$$

$$aa |n\rangle = e^{i2\alpha} \sqrt{n} \sqrt{n-1} |n-2\rangle$$

Si tenemos que  $n=0 \rightarrow aa|0\rangle = 0$

$a^\dagger$  nos "sube" un escalon:

$$a^\dagger |n\rangle = \sqrt{n+1} |n+1\rangle \quad n=0,1,2,\dots$$

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

Operador de aniquilacion y creacion

$$a = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(x + i \frac{P}{m\omega}\right) \text{ y } a^\dagger = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(x - i \frac{P}{m\omega}\right)$$

$$[a, a^\dagger] = 1$$

Por ejemplo para llegar al estado 3 debemos aplicar 3 veces  $a^\dagger$ .

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

$$\langle x|0\rangle = \psi_0(x) \quad \langle x|x|0\rangle = x\psi_0(x)$$

$$\langle x|a|0\rangle = 0$$

$$\sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left[ x\psi_0(x) + \frac{1}{m\omega} \langle x|P|0\rangle \right] = 0$$

Podemos hacer:

$$\langle x|P|0\rangle =$$

$$\langle x|P|\psi\rangle = -i\hbar \frac{d}{dx} \psi(x)$$

$$\langle x|P|0\rangle = -i\hbar \frac{d}{dx} \psi_0(x)$$

Por lo tanto:

$$\sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left[ x\psi_0(x) + \frac{1}{m\omega} \langle x|P|0\rangle \right] = 0$$

$$\rightarrow x\psi_0(x) + \frac{\hbar}{m\omega} \frac{d}{dx} \psi_0(x) = 0$$

En las unidades tenemos que  $\left[\frac{\hbar}{m\omega}\right] = \text{Longitud}^2$ . A esto se le llama  $\frac{\hbar}{m\omega} = (x_0)^2 = (\bar{x})^2$ .

### Oscilador armonico

$$x\psi_0(x) - \bar{x}^2 \frac{d}{dx}\psi_0(x) = 0$$

Donde  $\frac{\hbar}{m\omega} = (x_0)^2 = (\bar{x})^2$

$$\psi_0(x) = (Const.)e^{-\frac{1}{2}\frac{x^2}{\bar{x}^2}}$$

La constante se halla utilizando la condicion de normalizacion:

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx |\psi_0(x)|^2 = 1$$

Las unidades de la constante es  $\frac{1}{\sqrt{longitud}}$ .

Si queremos conocer  $\psi_2$  aplicamos  $a^\dagger$ :

$$\begin{aligned} |1\rangle &= a^\dagger |0\rangle \\ \psi_1(x) &= \langle x|1\rangle = \langle x|a^\dagger|0\rangle = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \langle x|x - i\frac{P}{m\omega}|0\rangle \\ &= \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \left[ x\psi_0(x) - \frac{\hbar}{m\omega} \frac{d}{dx}\psi_0(x) \right] \end{aligned}$$

$$\psi_n(x) = c_n P_n\left(\frac{x}{\bar{x}}\right) e^{-\frac{1}{2}\frac{x^2}{\bar{x}^2}}$$

Polinomios de hermit (buscar polinomios ortogonales).