

Clase 5

Manuel Garcia.

August 24, 2023

1 Herramientas conmutador

Propiedades e identidades

$$[E, F] = G \quad G^\dagger = -G \quad (1)$$

$$E = E^\dagger, \quad F = F^\dagger \quad (2)$$

$$\langle \psi | F | \psi \rangle \rightarrow \text{Real} \quad \langle \psi | G | \psi \rangle \rightarrow \text{Imaginario} \quad (3)$$

$$H - E, F = EF + FE \quad (4)$$

$$H^\dagger = H \quad (5)$$

$$EF = \frac{1}{2}[E, F] + \frac{1}{2}E, F \quad (6)$$

$$\langle \alpha | \alpha \rangle \langle \beta | \beta \rangle \geq |\langle \alpha | \beta \rangle|^2 \quad (7)$$

Teniendo A, B hermiticos y el operador $D_{Aop}^2 = (A - \langle \psi | A | \psi \rangle)^2$ y $D_{Bop}^2 = (B - \langle \psi | B | \psi \rangle)^2$ con un ψ cualquiera.

El operador $\Delta A = A - \langle \psi | A | \psi \rangle$ el cual es el mismo que D_{Aop} , en resumen $D_{Aop}^2 = (\Delta A)^2$.

2 Principio de incertidumbre

Principio de incertidumbre

$$\langle \psi | D_{Aop}^2 | \psi \rangle \cdot \langle \psi | D_{Bop}^2 | \psi \rangle \geq \frac{1}{4} |\langle \psi | [A, B] | \psi \rangle|^2 \quad (8)$$

En el libro (1.4.53)

Inecuacion de schwarz

$$\langle \alpha | \alpha \rangle \langle \beta | \beta \rangle \geq |\langle \alpha | \beta \rangle|^2 \quad (9)$$

Tenemos que

$$|\alpha\rangle = \Delta A |\psi\rangle \quad (10)$$

$$|\beta\rangle = \Delta B |\psi\rangle \quad (11)$$

Aplicando la desigualdad de schwarz:

$$\langle \psi | D_{Aop}^2 | \psi \rangle \langle \psi | D_{Bop}^2 | \psi \rangle \geq |\langle \psi | \Delta A \Delta B | \psi \rangle|^2 \quad (12)$$

Lo que nos dice está inequacion es que no podemos disminuir la dispersion de uno sin aumentar la del otro. Este principio de incertidumbre es algo mas que un problema de medicion es una condicion. Nos dice algo muy profundo sobre los estados no solo sobre las mediciones. Nos vincula los estados.

La parte de la derecha lo podemos escribir como (Todo este procedimiento está en la pag. 35 del sakurai):

$$\langle \psi | \Delta A \Delta B | \psi \rangle = \frac{1}{2} \langle \psi | [\Delta A, \Delta B] | \psi \rangle + \frac{1}{2} \langle \psi | \{ \Delta A, \Delta B \} | \psi \rangle \quad (13)$$

Imaginario *Real*

Recordemos que $|ic + d|^2 = c^2 + d^2$ por lo tanto la parte derecha de la inequacion nos queda:

$$|\langle \psi | \Delta A \Delta B | \psi \rangle|^2 = \frac{1}{4} |\langle \psi | [\Delta A, \Delta B] | \psi \rangle|^2 + \frac{1}{4} |\Delta A, \Delta B|^2 \quad (14)$$

En el libro escriben la parte imaginaria sin delta ya que $[\Delta A, \Delta B] = [A, B]$. Recordemos que $\Delta A = (A - \langle \psi | A | \psi \rangle)$ y $\Delta B = (B - \langle \psi | B | \psi \rangle)$ en la notacion del sakurai.

3 Espectro continuo

En el espacio discreto:

$$A |a\rangle \langle a_i| a_i\rangle \quad \langle a_j | a_i \rangle = \delta_{ij} \quad \text{Con } i = 1, 2, 3, \dots, \quad (15)$$

$$\sum_{i=1}^N |a_i\rangle \langle a_i| = \mathbb{I} \quad (16)$$

$$|\psi\rangle = \sum_i |a_i\rangle \langle a_i | \psi \rangle \quad (17)$$

$$\sum_i \langle \psi | a_i \rangle \langle a_i | \psi \rangle = 1 \quad (18)$$

En el espacio continuo

$$Q |q\rangle = q |q\rangle \quad \langle q' | q \rangle = \delta(q - q') \quad (19)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} dq \delta(q' - q) f(q) = f(q') \rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} dq |q\rangle \langle q| = \mathbb{I} \quad (20)$$

$$|\psi\rangle = \int_{-\infty}^{\infty} dq |q\rangle \langle q | \psi \rangle \quad (21)$$

$= \psi(q)$

$$\int dq \langle \psi | q \rangle \langle q | \psi \rangle = \int dq |\langle q | \psi \rangle|^2 = 1 \quad (22)$$

$$\Delta(x) = \frac{1}{\sqrt{\pi d}} e^{-\frac{x^2}{d^2}} \quad (23)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx \Delta(x) = 1 \quad (24)$$

$$\delta(ax) = \frac{1}{|a|} \delta(x) \quad (25)$$