

## MECANICA CUANTICA 2

### LECTURA #12

#### CORRELACION ENTRE DOS PARTICULAS DE SPIN $\frac{1}{2}$

Supongamos dos partículas de spin  $\frac{1}{2}$  que se encuentran en un estado singlete ( $I=0, M=0$ )

$$|I=0, M=0\rangle \equiv |\Psi_s\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \{ |+\rangle_1 |-\rangle_2 - |-\rangle_1 |+\rangle_2 \}$$

A la primera partícula la denominaremos "a" y a la segunda "b"

Supongamos mediciones de spin para cada partícula con respecto a un eje

Para la partícula a medimos su spin con respecto a un eje

$$\vec{u}_a = \sin\theta_a \cos\phi_a \hat{i} + \sin\theta_a \sin\phi_a \hat{j} + \cos\theta_a \hat{k}$$

En el caso de la partícula b, medimos su spin con respecto al eje

$$\vec{u}_b = \sin\theta_b \cos\phi_b \hat{i} + \sin\theta_b \sin\phi_b \hat{j} + \cos\theta_b \hat{k}$$

La base que hemos escogido, y en la cual hemos escrito  $|\Psi_s\rangle$  es  $\{|+\rangle_z, |-\rangle_z\}$ , solo que hemos omitido el subíndice z.

$$\hat{S} = \frac{\hbar}{2} \{ \sigma_x \hat{i} + \sigma_y \hat{j} + \sigma_z \hat{k} \}$$

$$\text{si } \vec{u} = \sin\theta \cos\phi \hat{i} + \sin\theta \sin\phi \hat{j} + \cos\theta \hat{k} \Rightarrow \hat{S}_{\vec{u}} = \vec{S} \cdot \vec{u} = \frac{\hbar}{2} \{ \sin\theta \cos\phi \hat{\sigma}_x + \sin\theta \sin\phi \hat{\sigma}_y + \cos\theta \hat{\sigma}_z \}$$

$$\hat{S}_{\vec{u}} = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} \cos\theta & \sin\theta(\cos\phi - i\sin\phi) \\ \sin\theta(\cos\phi + i\sin\phi) & -\cos\theta \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos\theta & \sin\theta e^{-i\phi} \\ \sin\theta e^{i\phi} & -\cos\theta \end{bmatrix}$$

El espacio de Hilbert de nuestras dos partículas es de la forma:  $\mathcal{E} = \mathcal{E}_{s_a} \otimes \mathcal{E}_{s_b}$

$\Rightarrow$  los operadores  $\hat{S}_{\vec{u}_a}$  y  $\hat{S}_{\vec{u}_b}$  conmutan, ya que actúan sobre espacios diferentes.

- Los valores propios de  $\hat{S}_{\vec{u}_a}$  son  $\pm \frac{\hbar}{2}$

- Los valores propios de  $\hat{S}_{\vec{u}_b}$  son  $\pm \frac{\hbar}{2}$

Dado que en el estado inicial  $|\Psi_s\rangle$  las partículas a y b conforman una configuración singlete, debería existir una correlación entre los resultados de la medición del spin de a a lo largo del eje  $\vec{u}_a$  y la medición del spin de la partícula b a lo largo del eje  $\vec{u}_b$ . ¿A qué es igual esta correlación?

$$\text{Experimentalmente: } E(\vec{u}_a, \vec{u}_b) = \frac{4}{\hbar^2} \sum_{i=1}^N \frac{1}{N} S_{\vec{u}_a}^{(i)} S_{\vec{u}_b}^{(i)}$$

donde: realizamos N experimentos idénticos

$S_{\vec{u}_a}^{(i)}$ : resultado de la medición del spin de a en el experimento i-ésimo.

$S_{\vec{u}_b}^{(i)}$ : resultado de la medición del spin de b en el experimento i-ésimo.

$$\text{Teóricamente: } E(\vec{u}_a, \vec{u}_b) = \frac{4}{\hbar^2} \langle \Psi_s | \hat{S}_{\vec{u}_a} \hat{S}_{\vec{u}_b} | \Psi_s \rangle$$

El factor  $\frac{4}{\hbar^2}$  se lo colocó para hacer que E sea una cantidad adimensional



Debemos calcular explícitamente la función  $E(\vec{u}_a, \vec{u}_b)$

$$|\psi_s\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \{ |+, -\rangle - |- , +\rangle \}$$

$$E(\vec{u}_a, \vec{u}_b) = \frac{4}{\hbar^2} \langle \psi_s | \hat{S}_{\vec{u}_a} \hat{S}_{\vec{u}_b} | \psi_s \rangle$$

$$\hat{S}_{\vec{u}_a} = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} \cos \theta_a & \sin \theta_a e^{-i\phi_a} \\ \sin \theta_a e^{i\phi_a} & -\cos \theta_a \end{bmatrix} \quad |+_a\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \rightarrow \hat{S}_{\vec{u}_a} |+_a\rangle = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} \cos \theta_a \\ \sin \theta_a e^{i\phi_a} \end{bmatrix}$$

$$\hat{S}_{\vec{u}_a} |-_a\rangle = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} \sin \theta_a e^{-i\phi_a} \\ -\cos \theta_a \end{bmatrix}$$

$$\hat{S}_{\vec{u}_b} |+_b\rangle = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} \cos \theta_b \\ \sin \theta_b e^{i\phi_b} \end{bmatrix}$$

$$\hat{S}_{\vec{u}_b} |-_b\rangle = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} \sin \theta_b e^{-i\phi_b} \\ -\cos \theta_b \end{bmatrix}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \hat{S}_{\vec{u}_a} \hat{S}_{\vec{u}_b} |+, -\rangle &= \frac{\hbar^2}{4} \{ \cos \theta_a |+_a\rangle + \sin \theta_a e^{i\phi_a} |-_a\rangle \} \otimes \{ \sin \theta_b e^{-i\phi_b} |+_b\rangle - \cos \theta_b |-_b\rangle \} \\ &= \frac{\hbar^2}{4} \{ \cos \theta_a \sin \theta_b e^{-i\phi_b} |+, +\rangle - \cos \theta_a \cos \theta_b |+, -\rangle + \sin \theta_a \sin \theta_b e^{i(\phi_a - \phi_b)} |- , +\rangle - \sin \theta_a \cos \theta_b e^{i\phi_a} |- , -\rangle \} \end{aligned}$$

Calculando de forma idéntica obtenemos:

$$\hat{S}_{\vec{u}_a} \hat{S}_{\vec{u}_b} |- , +\rangle = \frac{\hbar^2}{4} \{ \sin \theta_a \cos \theta_b e^{i\phi_a} |+, +\rangle + \sin \theta_a \sin \theta_b e^{i(\phi_b - \phi_a)} |+, -\rangle - \cos \theta_a \cos \theta_b |- , +\rangle - \cos \theta_a \sin \theta_b |- , -\rangle \}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \hat{S}_{\vec{u}_a} \hat{S}_{\vec{u}_b} |\psi_s\rangle &= \frac{\hbar^2}{4\sqrt{2}} \{ (\cos \theta_a \sin \theta_b e^{-i\phi_b} - \sin \theta_a \cos \theta_b e^{-i\phi_b}) |+, +\rangle \\ &\quad + (-\cos \theta_a \cos \theta_b - \sin \theta_a \sin \theta_b e^{i(\phi_b - \phi_a)}) |+, -\rangle \\ &\quad + (\sin \theta_a \sin \theta_b e^{i(\phi_a - \phi_b)} + \cos \theta_a \cos \theta_b) |- , +\rangle \\ &\quad + (-\sin \theta_a \cos \theta_b e^{i\phi_a} + \cos \theta_a \sin \theta_b e^{i\phi_b}) |- , -\rangle \} \end{aligned}$$

Actuando con  $\langle \psi_s | = \frac{1}{\sqrt{2}} \{ \langle +, - | - \langle -, + | \}$  obtenemos:

$$\begin{aligned} \langle \psi_s | \hat{S}_{\vec{u}_a} \hat{S}_{\vec{u}_b} | \psi_s \rangle &= \frac{\hbar^2}{8} \{ (-\cos \theta_a \cos \theta_b - \sin \theta_a \sin \theta_b e^{i(\phi_b - \phi_a)}) - (\sin \theta_a \sin \theta_b e^{i(\phi_a - \phi_b)} + \cos \theta_a \cos \theta_b) \} \\ &= -\frac{\hbar^2}{8} \{ \cos \theta_a \cos \theta_b + \sin \theta_a \sin \theta_b e^{-i(\phi_a - \phi_b)} + \sin \theta_a \sin \theta_b e^{i(\phi_a - \phi_b)} + \cos \theta_a \cos \theta_b \} \end{aligned}$$

$$e^{i\alpha} + e^{-i\alpha} = 2 \cos \alpha$$

$$\Rightarrow \langle \psi_s | \hat{S}_{\vec{u}_a} \hat{S}_{\vec{u}_b} | \psi_s \rangle = -\frac{\hbar^2}{4} \{ \cos \theta_a \cos \theta_b + \sin \theta_a \sin \theta_b \cos(\phi_a - \phi_b) \}$$

$$\cos(\phi_a - \phi_b) = \cos \phi_a \cos \phi_b + \sin \phi_a \sin \phi_b \Rightarrow$$

$$\langle \psi_s | \hat{S}_{\vec{u}_a} \hat{S}_{\vec{u}_b} | \psi_s \rangle = -\frac{\hbar^2}{4} \{ \sin \theta_a \sin \theta_b \cos \phi_a \cos \phi_b + \sin \theta_a \sin \theta_b \sin \phi_a \sin \phi_b + \cos \theta_a \cos \theta_b \}$$

que se puede escribir como:

$$\begin{aligned} \langle \psi_s | \hat{S}_{\vec{u}_a} \hat{S}_{\vec{u}_b} | \psi_s \rangle &= -\frac{\hbar^2}{4} \{ (\sin \theta_a \cos \phi_a \hat{i} + \sin \theta_a \sin \phi_a \hat{j} + \cos \theta_a \hat{k}) \cdot (\sin \theta_b \cos \phi_b \hat{i} + \sin \theta_b \sin \phi_b \hat{j} + \cos \theta_b \hat{k}) \} \\ &= -\frac{\hbar^2}{4} \vec{u}_a \cdot \vec{u}_b \end{aligned}$$



$$E(\vec{u}_a, \vec{u}_b) = \frac{4}{\hbar^2} \langle \psi_s | \hat{S}_{\vec{u}_a} \hat{S}_{\vec{u}_b} | \psi_s \rangle$$

$$\Rightarrow E(\vec{u}_a, \vec{u}_b) = -\vec{u}_a \cdot \vec{u}_b$$

Entendamos el resultado:

$$\text{- Si } \vec{u}_a = \vec{u}_b \Rightarrow E(\vec{u}_a, \vec{u}_b) = -1$$

Esto quiere decir que si para  $a$  obtengo como resultado de la medición  $+\hbar/2$  ( $+1$  adimensionalmente) entonces para  $b$  debo obtener  $-1$  y viceversa.

$$\text{Si } \vec{u}_a = -\vec{u}_b \Rightarrow E(\vec{u}_a, \vec{u}_b) = +1 \Rightarrow \text{Si para } a \text{ obtengo } +1 \Rightarrow \text{para } b \text{ debo obtener el mismo resultado}$$

$$\text{Si } \vec{u}_a \neq \pm \vec{u}_b \Rightarrow \text{la correlación no es tan directa, pero al calcularla el resultado es } E(\vec{u}_a, \vec{u}_b) = -\vec{u}_a \cdot \vec{u}_b$$

$$|E(\vec{u}_a, \vec{u}_b)| \leq 1$$

Como veremos enseguida, el cálculo aquí realizado jugará un papel fundamental en la resolución de la paradoja EPR, en desmentar teorías de variables ocultas y en reafirmar el carácter no local de la mecánica cuántica.