
Apellidos y nombre:

..... DNI (o pasaporte):

1) [2.5 puntos] Dado $\vec{u} \in \mathbb{R}^3$ normalizado y $\alpha \in \mathbb{R}$, demuestra que el operador de rotación satisface $(R_{\vec{u}}(\alpha))^k = R_{\vec{u}}(k\alpha)$ para todo $k \in \mathbb{N}$.

2) [2.5 puntos] Alicia y Beatriz tienen, respectivamente, la primera y la segunda partícula de un estado entrelazado correspondiente a $\frac{3}{4}|++\rangle + \frac{1}{4}|+-\rangle + \frac{2+i}{4}|-+\rangle + \frac{1}{4}|--\rangle$. Primero Alicia mide el espín de su partícula en la dirección z y obtiene $|+\rangle$. Después Beatriz mide el de la suya en la dirección x . Calcula la probabilidad de que obtenga $|x-\rangle$.

3) [2.5 puntos] Sean los operadores en \mathbb{C}^2

$$S = 2|+\rangle\langle+| - 1 \quad \text{y} \quad T = 1 - (|+\rangle + |-\rangle)(\langle+| + \langle-|)$$

Calcula la matriz de $S \otimes T$ en la base usual $\{|++\rangle, |+-\rangle, |-+\rangle, |--\rangle\}$.

4) [1+1.5 puntos] Sea $|\psi_0\rangle = \frac{1}{10}|++\rangle - \frac{7}{10}|+-\rangle + \frac{i}{10}|-+\rangle - \frac{7i}{10}|--\rangle$.

a) Halla $|\alpha\rangle, |\beta\rangle \in \mathbb{C}^2$ normalizados tales que $|\psi_0\rangle = |\alpha\rangle \otimes |\beta\rangle$.

b) Completa razonadamente $|\psi_0\rangle$ a una base ortonormal $\{|\psi_0\rangle, |\psi_1\rangle, |\psi_2\rangle, |\psi_3\rangle\}$ de $\mathbb{C}^2 \otimes \mathbb{C}^2$ tal que ninguno de los $|\psi_j\rangle$ corresponda a un estado entrelazado.

1) Procedemos por inducción en k . Si $k = 1$, el resultado es trivial. Recordando la definición de $R_{\vec{u}}(\alpha)$, la hipótesis de inducción $(R_{\vec{u}}(\alpha))^k = R_{\vec{u}}(k\alpha)$ se escribe como

$$(R_{\vec{u}}(\alpha))^k = \cos \frac{k\alpha}{2} - i \operatorname{sen} \frac{k\alpha}{2} \vec{u} \cdot \vec{\sigma}.$$

Queremos deducir, $(R_{\vec{u}}(\alpha))^{k+1} = R_{\vec{u}}((k+1)\alpha)$. Con este fin, sustituimos en $(R_{\vec{u}}(\alpha))^{k+1} = R_{\vec{u}}(\alpha)(R_{\vec{u}}(\alpha))^k$ para obtener

$$\begin{aligned} (R_{\vec{u}}(\alpha))^{k+1} &= \left(\cos \frac{\alpha}{2} - i \operatorname{sen} \frac{\alpha}{2} \vec{u} \cdot \vec{\sigma} \right) \left(\cos \frac{k\alpha}{2} - i \operatorname{sen} \frac{k\alpha}{2} \vec{u} \cdot \vec{\sigma} \right) \\ &= \left(\cos \frac{\alpha}{2} \cos \frac{k\alpha}{2} - \operatorname{sen} \frac{\alpha}{2} \operatorname{sen} \frac{k\alpha}{2} (\vec{u} \cdot \vec{\sigma})^2 \right) - i \left(\operatorname{sen} \frac{\alpha}{2} \cos \frac{k\alpha}{2} + \operatorname{sen} \frac{\alpha}{2} \cos \frac{k\alpha}{2} \right) \vec{u} \cdot \vec{\sigma}. \end{aligned}$$

Se cumple $(\vec{u} \cdot \vec{\sigma})(\vec{u} \cdot \vec{\sigma}) = \vec{u} \cdot \vec{u} + i(\vec{u} \times \vec{u}) \cdot \vec{\sigma} = 1$, porque \vec{u} está normalizado y $\vec{u} \times \vec{u} = \vec{0}$. Las fórmulas de adición para el seno y el coseno muestran que los paréntesis grandes son $\cos \frac{(k+1)\alpha}{2}$ y $\operatorname{sen} \frac{(k+1)\alpha}{2}$, respectivamente, obteniéndose el resultado para $k+1$.

2) Al medir en la dirección z la primera partícula y obtener $|+\rangle$, colapsa a

$$\frac{3}{4} |++\rangle + \frac{1}{4} |+-\rangle \xrightarrow{\text{normalización}} |\psi\rangle = \frac{3}{\sqrt{10}} |++\rangle + \frac{1}{\sqrt{10}} |+-\rangle.$$

La probabilidad de obtener $|x-\rangle$ en la medición de la segunda partícula es, de acuerdo con el Postulado 3,

$$p = |\langle \psi | \phi \rangle|^2 \quad \text{con} \quad |\phi\rangle = |+\rangle \otimes |x-\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|++\rangle - |+-\rangle)$$

donde se ha usado la fórmula para $|x-\rangle$. Así pues,

$$p = \left(\frac{3}{\sqrt{10}} - \frac{1}{\sqrt{10}} \right)^2 = \frac{1}{5}.$$

3) Calculamos la acción de S y T sobre la base ortonormal $\{|+\rangle, |-\rangle\}$ de \mathbb{C}^2 :

$$\begin{aligned} S|+\rangle &= 2|+\rangle \langle +|+\rangle - |+\rangle = |+\rangle, & T|+\rangle &= |+\rangle - (|+\rangle + |-\rangle)(\langle +|+\rangle + \langle -|+\rangle) = -|-\rangle, \\ S|-\rangle &= 2|+\rangle \langle +|-\rangle - |-\rangle = -|-\rangle, & T|-\rangle &= |-\rangle - (|+\rangle + |-\rangle)(\langle +|-\rangle + \langle -|-\rangle) = -|+\rangle. \end{aligned}$$

Por tanto, si M es la matriz de $S \otimes T$,

$$S \otimes T : \begin{array}{l} |++\rangle \mapsto -|+-\rangle \\ |+-\rangle \mapsto -|++\rangle \\ |--\rangle \mapsto |--\rangle \\ |-+\rangle \mapsto |-+\rangle \end{array} \quad \Longrightarrow \quad M = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}.$$

4) a) Sacando factor común,

$$\begin{aligned} |\psi_0\rangle &= |+\rangle \otimes \left(\frac{1}{10} |+\rangle - \frac{7}{10} |-\rangle \right) + i |-\rangle \otimes \left(\frac{1}{10} |+\rangle - \frac{7}{10} |-\rangle \right) \\ &= (|+\rangle + i |-\rangle) \otimes \left(\frac{1}{10} |+\rangle - \frac{7}{10} |-\rangle \right) = |\alpha\rangle \otimes |\beta\rangle \end{aligned}$$

con

$$|\alpha\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |+\rangle + \frac{i}{\sqrt{2}} |-\rangle \quad \text{y} \quad |\beta\rangle = \frac{\sqrt{2}}{10} |+\rangle - \frac{7\sqrt{2}}{10} |-\rangle$$

que están normalizados.

b) Se tiene $|\alpha\rangle \perp |\gamma\rangle$ y $|\beta\rangle \perp |\delta\rangle$ con $|\gamma\rangle$ y $|\delta\rangle$ los vectores normalizados

$$|\gamma\rangle = \frac{i}{\sqrt{2}} |+\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |-\rangle \quad \text{y} \quad |\delta\rangle = \frac{7\sqrt{2}}{10} |+\rangle + \frac{\sqrt{2}}{10} |-\rangle.$$

Por la manera en que se hace el producto escalar en $\mathbb{C}^2 \otimes \mathbb{C}^2$ (multiplicando los productos escalares de cada "factor"), se tiene que

$$\{ |\alpha\rangle \otimes |\beta\rangle, |\gamma\rangle \otimes |\beta\rangle, |\alpha\rangle \otimes |\delta\rangle, |\gamma\rangle \otimes |\delta\rangle \}$$

es base ortonormal. Sus cuatro elementos corresponden a estados producto.
