

Postulados de la mecánica cuántica

Postulado 1: Estados físicos representados por vectores de norma 1 ($|\psi\rangle$) que pertenecen a un espacio de Hilbert H , con dimensión dada por la máxima cantidad de resultados mutuamente exclusivos en una medición.

Postulado 2: Observables representados por operadores lineales hermíticos sobre H → Dado un observable A , su operador es diagonalizable y posee un espectro real $\{a_i\}$, que representa los posibles resultados de medir A sobre el sistema.

$$A|a_i\rangle = a_i |a_i\rangle, \quad \langle a_i | a_j \rangle = \delta_{ij} \quad (\text{caso no degenerado})$$

La descomposición espectral de A es: $A = \sum_i a_i |a_i\rangle \langle a_i|$

Postulado 3 (Regla de Born): Si el estado del sistema es $|\psi\rangle$ y medimos A , la probabilidad de obtener el resultado a_i es:

$$P(a_i|\psi) = \langle \psi | \hat{P}_{a_i} | \psi \rangle = \langle \psi | a_i \rangle \langle a_i | \psi \rangle = |\langle \psi | a_i \rangle|^2 \quad (\text{caso no degenerado})$$

Postulado 4: Si el estado del sistema es $|\psi\rangle$, medimos A y obtenemos el resultado a_i , entonces el estado después de la medición es el autovector $|a_i\rangle$.

$$|\psi\rangle \xrightarrow{\text{mido } A \text{ obtengo } a_i} |a_i\rangle$$

Caso degenerado

¿Qué quiere decir que un operador tenga un espectro degenerado?

$$A|\psi_1\rangle = a|\psi_1\rangle, \quad A|\psi_2\rangle = a|\psi_2\rangle$$

Tengo dos autovectores LI, asociados a un mismo autovalor.

¿Cómo escribo la descomposición espectral de un operador con espectro degenerado?

Sea $\text{deg}(a_i)$ la degeneración del autovalor a_i y Π_i el proyector asociado a todo ese subespacio degenerado

$$\longrightarrow A = \sum_i a_i \Pi_i$$

¿Cómo escribir el proyector Π_i ?

Sea $|i, k\rangle$ una base del subespacio degenerado sobre el autovalor a_i :

$$\{|i, k\rangle, k = 1, \dots, \text{deg}(a_i)\} \longrightarrow \Pi_i = \sum_{k=1}^{\text{deg}(a_i)} |i, k\rangle \langle i, k| \text{ con } \langle i, k' | i, k\rangle = \delta_{k, k'}$$

La descomposición espectral completa de un operador A con espectro degenerado es:

$$A = \sum_i \sum_{k=1}^{\text{deg}(a_i)} a_i |i, k\rangle \langle i, k|$$

Un ejemplo sencillo: $A = \begin{pmatrix} 3 & 0 & 0 \\ 0 & 5 & 0 \\ 0 & 0 & 5 \end{pmatrix} \longrightarrow \Pi_3 = |1\rangle \langle 1|, \quad \Pi_5 = |2\rangle \langle 2| + |3\rangle \langle 3|$

Caso degenerado

¡Generalicemos los postulados al caso degenerado!

Postulado 3 (Regla de Born): Si el estado del sistema es $|\psi\rangle$ y medimos A , la probabilidad de obtener el resultado a_i es:

$P(a_i | \psi) = \langle \psi | \Pi_i | \psi \rangle$ con Π_i el proyector sobre el subespacio de autovalor a_i

$$P(a_i | \psi) = \langle \psi | (\sum_k |i, k\rangle \langle i, k|) | \psi \rangle = \sum_k \langle \psi | |i, k\rangle \langle i, k| | \psi \rangle = \sum_k |\langle i, k | \psi \rangle|^2$$

Postulado 4: Si el estado del sistema es $|\psi\rangle$, medimos A y obtenemos el resultado a_i , entonces el **estado después de la medición** es la proyección de $|\psi\rangle$ sobre el subespacio de autovalor a_i (normalizado)

$$|\psi\rangle \xrightarrow{\text{mido } A \text{ obtengo } a_i} \frac{1}{\sqrt{P(a_i | \psi)}} \Pi_i |\psi\rangle$$

Nota: Estas expresiones incluyen el caso no degenerado de antes.

¡Aplicemos estos postulados a problemas particulares!

Problema II

P2 Considere un sistema físico cuyo espacio de estados es de dimensión 3 y sea $\{|1\rangle, |2\rangle, |3\rangle\}$ una base ortonormal. Sean $B = b|1\rangle\langle 1| + a|2\rangle\langle 3| + a|3\rangle\langle 2|$ y $A = a|1\rangle\langle 1| - ia|2\rangle\langle 3| + ia|3\rangle\langle 2|$ (con a y $b \in \mathbb{R}$) dos observables y suponga que el sistema se encuentra inicialmente en el estado

$$|\psi\rangle = \frac{1}{2}|1\rangle + \frac{1}{2}|2\rangle + \frac{i}{\sqrt{2}}|3\rangle$$

(a) Calculemos los autoestados y autovalores de B . ¿Está degenerado el espectro de B ?

$$B = b|1\rangle\langle 1| + a|2\rangle\langle 3| + a|3\rangle\langle 2| \longrightarrow B = \begin{pmatrix} b & 0 & 0 \\ 0 & 0 & a \\ 0 & a & 0 \end{pmatrix} \quad \text{Solo falta diagonalizar un bloque de } 2 \times 2 \text{ } (\sigma_x)$$

$$\begin{vmatrix} -\lambda & a \\ a & -\lambda \end{vmatrix} = \lambda^2 - a^2 = 0 \implies \lambda = \pm a \quad \text{con los autoestados: } |\phi_{\pm a}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|2\rangle \pm |3\rangle)$$

El espectro
NO es degenerado
y la base de
autoestados es:

$$|\phi_{+b}\rangle = |1\rangle \implies B|\phi_{+b}\rangle = b|\phi_{+b}\rangle,$$

$$|\phi_{+a}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|2\rangle + |3\rangle) \implies B|\phi_{+a}\rangle = a|\phi_{+a}\rangle,$$

$$|\phi_{-a}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|2\rangle - |3\rangle) \implies B|\phi_{-a}\rangle = -a|\phi_{-a}\rangle.$$

Problema II

(b) Escriba $|\psi\rangle$ en una base de autoestados de B.

$$|\psi\rangle = \frac{1}{2} |1\rangle + \frac{1}{2} |2\rangle + \frac{i}{\sqrt{2}} |3\rangle$$

Método principal: Usar la expresión general de la expansión de un vector en una base ortonormal

(o también podemos despejar una base en función de la otra con un sistema de ecuaciones)

$$|\psi\rangle = \mathbb{I} |\psi\rangle = \sum_i |\phi_i\rangle \langle \phi_i | \psi \rangle$$

$$\longrightarrow |\psi\rangle = \langle \phi_{+b} | \psi \rangle |\phi_{+b}\rangle + \langle \phi_{+a} | \psi \rangle |\phi_{+a}\rangle + \langle \phi_{-a} | \psi \rangle |\phi_{-a}\rangle$$

$$\langle \phi_{+b} | = \langle 1 |$$

$$\langle \phi_{+a} | = \frac{1}{\sqrt{2}} (\langle 2 | + \langle 3 |) \longrightarrow |\psi\rangle = \frac{1}{2} |\phi_{+b}\rangle + \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{1}{2} + \frac{i}{\sqrt{2}} \right)}_{C_1} |\phi_{+a}\rangle + \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{1}{2} - \frac{i}{\sqrt{2}} \right)}_{C_2} |\phi_{-a}\rangle$$

$$\langle \phi_{-a} | = \frac{1}{\sqrt{2}} (\langle 2 | - \langle 3 |)$$

(c) Si medimos B sobre $|\psi\rangle$, ¿qué resultados podemos obtener y con qué probabilidad?

$$\left\{ \begin{array}{l} P(+b | \psi) = |\langle \psi | \phi_{+b} \rangle|^2 = 1/4 \\ P(+a | \psi) = |\langle \psi | \phi_{+a} \rangle|^2 = |C_1|^2 = 3/8 \\ P(-a | \psi) = |\langle \psi | \phi_{-a} \rangle|^2 = |C_2|^2 = 3/8 \end{array} \right.$$

Problema II

(d) Si medimos B sobre $|\psi\rangle$ y obtenemos $-a$, ¿cuál es el estado después de la medición? ¿Y si obtenemos $+a$?

$$|\psi\rangle = \frac{1}{2} |\phi_{+b}\rangle + \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{1}{2} + \frac{i}{\sqrt{2}} \right)}_{C_1} |\phi_{+a}\rangle + \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{1}{2} - \frac{i}{\sqrt{2}} \right)}_{C_2} |\phi_{-a}\rangle$$

$$|\psi\rangle \xrightarrow{\text{mido } B \text{ y obtengo } +a} |\phi_{+a}\rangle \quad |\psi\rangle \xrightarrow{\text{mido } B \text{ obtengo } -a} |\phi_{-a}\rangle$$

(e) ¿Pero qué pasaría si el observable tiene un espectro degenerado? Ej:

$$A = a |1\rangle\langle 1| - ia |2\rangle\langle 3| + ia |3\rangle\langle 2| \longrightarrow A = \begin{pmatrix} a & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -ia \\ 0 & ia & 0 \end{pmatrix} \quad \text{Solo falta diagonalizar un bloque de } 2 \times 2 \text{ } (\sigma_y): \text{ autovalores } \pm a$$

El espectro ahora **ES degenerado** y la base de autoestados es:

$$\left\{ \begin{array}{l} |\xi_{+a}^{(1)}\rangle = |1\rangle \implies A |\xi_{+a}^{(1)}\rangle = a |\xi_{+a}^{(1)}\rangle, \\ |\xi_{+a}^{(2)}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|2\rangle + i|3\rangle) \implies A |\xi_{+a}^{(2)}\rangle = a |\xi_{+a}^{(2)}\rangle, \\ |\xi_{-a}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|2\rangle - i|3\rangle) \implies A |\xi_{-a}\rangle = -a |\xi_{-a}\rangle. \end{array} \right.$$

Problema II

Si medimos A (observable degenerado) sobre $|\psi\rangle$, ¿qué resultados podemos obtener y con qué prob.?

Puedo obtener $+a$ (**degenerado**) o $-a$, con probs:

$$\begin{aligned} P(+a|\psi) &= \langle \psi | \Pi_{+a}^A | \psi \rangle \\ &= \langle \psi | \underbrace{\left(|\xi_{+a}^{(1)}\rangle \langle \xi_{+a}^{(1)}| + |\xi_{+a}^{(2)}\rangle \langle \xi_{+a}^{(2)}| \right)}_{\Pi_{+a}^A} | \psi \rangle \\ &= \left| \langle \psi | \xi_{+a}^{(1)} \rangle \right|^2 + \left| \langle \psi | \xi_{+a}^{(2)} \rangle \right|^2 \simeq 0.9786 \end{aligned}$$

$$P(-a|\psi) = \langle \psi | \Pi_{-a}^A | \psi \rangle = \langle \psi | \underbrace{|\xi_{-a}\rangle \langle \xi_{-a}|}_{\Pi_{-a}^A} | \psi \rangle = \left| \langle \psi | \xi_{-a} \rangle \right|^2 \simeq 0.0214$$

Los estados después de la medición serán:

$$\begin{aligned} |\psi\rangle &\xrightarrow{\text{mido } A \text{ obtengo } +a} \frac{1}{\sqrt{P(+a|\psi)}} \Pi_{+a} |\psi\rangle \\ |\psi\rangle &\xrightarrow{\text{mido } A \text{ obtengo } -a} \frac{1}{\sqrt{P(-a|\psi)}} \Pi_{-a} |\psi\rangle \end{aligned}$$

Ayuda memoria:

$$\langle \psi | = \frac{1}{2} \langle 1 | + \frac{1}{2} \langle 2 | + \frac{-i}{\sqrt{2}} \langle 3 |$$

$$|\xi_{+a}^{(1)}\rangle = |1\rangle$$

$$|\xi_{+a}^{(2)}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|2\rangle + i|3\rangle)$$

$$|\xi_{-a}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|2\rangle - i|3\rangle)$$

Problema II

(f) Si sobre el estado inicial $|\psi\rangle$ se mide primero B y luego A obteniéndose $\{a, -a\}$, calcule la prob. de ese resultado. Y si se mide primero A y luego B con el mismo estado inicial $|\psi\rangle$, ¿es posible encontrar como resultado el par $\{-a, a\}$? si es así ¿con qué prob.? ¿Son los operadores B y A compatibles?

$$A = \sum_i a_i \Pi_i^A, \quad B = \sum_j b_j \Pi_j^B \quad (\text{descomposición espectral de los observables})$$

Caso 1: Primero mido B y luego mido A. La prob. de medir $+b$ dado $|\psi\rangle$ era:

$$P(+a|\psi) = \langle \psi | \Pi_{+a}^B | \psi \rangle = |\langle \psi | \phi_{+a} \rangle|^2 = 3/8 \quad (\text{no había degeneración})$$

$$|\psi\rangle \xrightarrow{\text{mido } B \text{ y obtengo } +a} |\phi_{+a}\rangle \longrightarrow$$

Equivalente a haber calculado:

$$|\phi_{+a}\rangle = \frac{1}{\sqrt{P(+a|\psi)}} \Pi_{+a}^B |\psi\rangle$$

Ahora mido A, la prob. de medir $-a$ dado $|\phi_{+a}\rangle$ es:

$$P(-a|\phi_{+a}) = \langle \phi_{+a} | \Pi_{-a}^A | \phi_{+a} \rangle = |\langle \phi_{+a} | \xi_{-a} \rangle|^2 = 1/2$$

$$|\phi_{+a}\rangle \xrightarrow{\text{mido } A \text{ y obtengo } -a} |\tilde{\psi}_{-a}\rangle = \frac{1}{\sqrt{P(-a|\phi_{+a})}} \Pi_{-a}^A |\phi_{+a}\rangle$$

La prob. total del caso 1 es: $P(\{+a, -a\}|\psi) = P(+a|\psi) P(-a|\phi_{+a}) = 3/16$

Problema II

Caso 2: Primero mido A y luego mido B. La prob. de medir $-a$ dado $|\psi\rangle$ era:

$$P(-a|\psi) = \langle \psi | \Pi_{-a}^A | \psi \rangle = \left| \langle \psi | \xi_{-a} \rangle \right|^2 \simeq 0.0214$$

$$|\psi\rangle \xrightarrow{\text{mido } A \text{ y obtengo } -a} |\tilde{\psi}_{-a}\rangle = \frac{1}{\sqrt{P(-a|\psi)}} \Pi_{-a}^A |\psi\rangle = |\xi_{-a}\rangle$$

Ahora mido B, la prob. de medir $+a$ dado $|\xi_{-a}\rangle$ es:

$$P(+a|\xi_{-a}) = \langle \xi_{-a} | \Pi_{+a}^B | \xi_{-a} \rangle = |\langle \xi_{-a} | \phi_{+a} \rangle|^2 = 1/2$$

La prob. total del

$$\text{caso 2 es: } P(\{-a, +a\}|\psi) = P(-a|\psi) P(+a|\xi_{-a}) \simeq \frac{0.0214}{2}$$

➔ $P(\{+a, -a\}|\psi) \neq P(\{-a, +a\}|\psi)$ Los operadores A y B son incompatibles!

Moraleja:

$$[A, B] = 0 \quad \iff \quad P(\{a_i, b_j\}|\psi) = P(\{b_j, a_i\}|\psi) \quad \forall |\psi\rangle$$

$$[A, B] \neq 0 \quad \iff \quad \exists |\psi\rangle \quad \text{s.t.} \quad P(\{a_i, b_j\}|\psi) \neq P(\{b_j, a_i\}|\psi)$$