

## 36 ¿Verdadero o falso?

- (a) Sobre cierto sistema cuántico se realizan mediciones sucesivas (a intervalos de tiempo ente pequeños entre ellas) de ciertos observables  $A$ ,  $B$  y  $C$  en el siguiente orden  $\{A, B, A, C, C, A\}$  obteniéndose respectivamente los valores  $\{a_1, b_1, a_2, c_1, c_1, a_2\}$ . Entonces, si inmediatamente después de la última medición se mide  $A$  se obtendrá el valor  $a_2$ .

Luego de la última medición de  $A$ , cuando se obtiene  $a_2$ , el estado del sistema colapsa a su proyección sobre el subespacio asociado al autovalor  $a_2$ , por lo que si inmediatamente después se mide  $A$ , se va a obtener nuevamente  $a_2$  (ya que el estado del sistema sólo tiene proyección no nula sobre el subespacio asociado a dicho autovalor de  $A$ ). Por lo tanto, el enunciado es **VERDADERO**.

- (b) No es posible encontrar un operador  $T$  cuyo conmutador con el hamiltoniano  $H$  de un sistema sea  $[T, H] = i\hbar$  si  $H$  está acotado por debajo (aclaración: esto nos dice que el operador tiempo no existe en mecánica cuántica)

Supongamos que existe un  $\hat{T}$  autoadjunto que cumple con las características propuestas. Definimos el operador de “traslación en energía”

$$\hat{U}(\Delta) \equiv e^{-\frac{i}{\hbar}\Delta\hat{T}},$$

siendo  $\Delta$  una constante real. Notemos que efectivamente este es un operador que traslada la energía de un estado en un valor  $-\Delta$ . Si  $|E\rangle$  es un autoestado de  $\hat{H}$  de energía  $E$ , se tiene

$$\hat{H}\hat{U}(\Delta)|E\rangle = [\hat{H}, \hat{U}(\Delta)]|E\rangle + \hat{U}(\Delta)\hat{H}|E\rangle = \quad (1)$$

$$= -i\hbar\left(-\frac{i}{\hbar}\Delta\right)\hat{U}(\Delta)|E\rangle + E\hat{U}(\Delta)|E\rangle = \quad (2)$$

$$= -\Delta\hat{U}(\Delta)|E\rangle + E\hat{U}(\Delta)|E\rangle = \quad (3)$$

$$= (E - \Delta)\hat{U}(\Delta)|E\rangle, \quad (4)$$

por lo que  $\hat{U}(\Delta)|E\rangle$  es autoestado de  $\hat{H}$  con energía  $E - \Delta$ . Tomando entonces valores arbitrariamente positivos de  $\Delta$  podemos fabricarnos autoestados de  $\hat{H}$  con autovalores arbitrariamente negativos, lo que contradice el hecho de que  $\hat{H}$  está acotado por debajo. Esto es un absurdo, por lo que dicho  $\hat{T}$  no puede existir y entonces el enunciado es **VERDADERO**.

¿Por qué esto nos dice que no existe un operador tiempo en mecánica cuántica? Bueno, de existir dicho operador  $T$ , y teniendo en cuenta la relatividad especial que pone en pie de igualdad espacio con tiempo y momento con energía (unificadas estas cantidades en los cuadvectores  $x^\mu$  y  $p^\mu$ ), uno esperaría que el conmutador de  $T$  con  $H$  sea el mismo que el de  $x$  con  $p$ , es decir,  $[T, H] = i\hbar$ . Esta es la hipótesis que hicimos justamente en el enunciado y vimos que dicho operador no puede existir si el sistema es estable (tiene un valor mínimo de energía).

- (c) Se tienen dos sistemas con hamiltonianos dados por  $H = \frac{p^2}{2m} + V(x)$  y  $H' = \frac{(p+B)^2}{2m} + V(x)$ . Si  $\langle p \rangle$  es nulo en cada autoestado de  $H$  entonces también es nulo en cada autoestado de  $H'$ .

Este problema se puede hacer de forma similar al inciso anterior, verificando que los autoestados del Hamiltoniano con  $B \neq 0$  son traslaciones en momento de los autoestados del Hamiltoniano con  $B = 0$ . Para no utilizar un razonamiento similar al que ya hicimos damos una alternativa que consiste en utilizar la representación de impulsos. En dicha representación, recordando que el operador  $p$  actúa multiplicando mientras que el operador  $x$  actúa

como  $i\hbar\frac{\partial}{\partial p}$ , las ecuaciones de Schrödinger estacionarias para los autoestados  $\tilde{\psi}$  y  $\tilde{\psi}_B$  de  $H$  y  $H'$ , respectivamente, se escriben como

$$H\tilde{\psi}(p) = E_p\tilde{\psi}(p) \implies \left[ \frac{p^2}{2m} + V\left(i\hbar\frac{\partial}{\partial p}\right) \right] \tilde{\psi}(p) = E_p\tilde{\psi}(p),$$

$$H'\tilde{\psi}_B(p) = E'_p\tilde{\psi}_B(p) \implies \left[ \frac{(p+B)^2}{2m} + V\left(i\hbar\frac{\partial}{\partial p}\right) \right] \tilde{\psi}_B(p) = E'_p\tilde{\psi}_B(p).$$

Haciendo el cambio de variables  $p \rightarrow p - B$ , la segunda ecuación queda

$$\left[ \frac{p^2}{2m} + V\left(i\hbar\frac{\partial}{\partial p}\right) \right] \tilde{\psi}_B(p - B) = E'_{p-B}\tilde{\psi}_B(p - B).$$

Esta última ecuación es la ecuación de autovalores y autovectores para el operador  $H = \frac{p^2}{2m} + V\left(i\hbar\frac{\partial}{\partial p}\right)$ . Ya habíamos escrito más arriba esta misma ecuación. Comparándolas, obtenemos que el espectro de  $H$  (el conjunto de todos los valores de energía) es el mismo que el de  $H'$  y además

$$\tilde{\psi}_B(p - B) = \tilde{\psi}(p),$$

lo que nos relaciona las autofunciones de  $H$  con las de  $H'$ . Ojo que para que esta última igualdad sea cierta usamos que en una dimensión no hay degeneración en los autoestados del Hamiltoniano, algo que vimos en la práctica 0 (de manera que si fijamos un valor de energía hay sólo un autoestado asociado a dicho valor y podemos concluir entonces que  $\tilde{\psi}_B(p - B) = \tilde{\psi}(p)$ ). Con esta información podemos ver que el enunciado es **FALSO**:

$$\langle p \rangle_{\tilde{\psi}_B} = \int_{-\infty}^{+\infty} dp p |\tilde{\psi}_B(p)|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} dp p |\tilde{\psi}(p+B)|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} dp' (p' - B) |\tilde{\psi}(p')|^2 = \underbrace{\langle p \rangle_{\tilde{\psi}}}_{=0} - B = -B.$$