

“We will have to abandon the philosophy of Democritus and the concept of elementary particles. We should accept instead the concept of elementary symmetries.” - W. Heisenberg.

1 Teorema de Wigner

Sea T un operador que deja invariante el módulo del producto interno entre dos vectores arbitrarios, es decir, que es tal que

$$|\langle T\psi|T\phi\rangle| = |\langle\psi|\phi\rangle|,$$

para todo ψ y ϕ en el espacio de Hilbert. El teorema de Wigner ¹ nos dice que T es entonces un operador unitario o antiunitario ².

- Dar ejemplos de operadores que cumplan la hipótesis del teorema de Wigner y que sean unitarios.
- * Para una partícula unidimensional sin espín y cuyo operador de evolución es $U(t)$, se define el operador de inversión temporal T por medio de la siguiente acción $T[U(t)\psi(x)] = [U(t)^{-1}\psi(x)]^*$, para toda $\psi(x)$ en $L^2(\mathbb{R})$. Ver que T es antiunitario.

2 Decimos que una transformación U es una simetría de un sistema si deja invariante el módulo del producto interno entre dos vectores cualesquiera y además deja invariante al hamiltoniano del sistema H (es decir, cumple $UHU^{-1} = H$). Demostrar que:

- $e^{-ip\cdot d/\hbar}$, siendo d una constante real, es una simetría de la partícula libre unidimensional.
- $e^{-i\mathbf{L}\cdot\hat{\mathbf{n}}/\hbar}$, siendo $\hat{\mathbf{n}}$ un versor constante real, es una simetría del oscilador armónico isotrópico tridimensional.
- $e^{-i\epsilon H/\hbar}$, siendo ϵ una constante real, es una simetría de cualquier sistema cuyo hamiltoniano H no dependa explícitamente del tiempo.

Simetrías continuas

3 Sea $U(s) = e^{isK}$, con K hermítico y s real, un operador que es simetría de cierto sistema físico de hamiltoniano H independiente del tiempo para todo s .

- Probar que $[H, K] = 0$. K se conoce como el generador infinitesimal de la simetría.
- Demostrar que el valor de expectación de K se conserva en el tiempo. Se dice que K es entonces una constante de movimiento.
- Probar que el momento lineal es la constante de movimiento asociada a la invariancia ante traslaciones arbitrarias.
- Probar que L_z es la constante de movimiento asociada a la invariancia ante rotaciones arbitrarias respecto al eje z .

4 Simetrías y degeneración

Sea G el generador infinitesimal de una simetría de cierto sistema con hamiltoniano H . Demostrar que si $|\psi\rangle$ es un autoestado de H con energía E , entonces $G|\psi\rangle$ también es autoestado de H y tiene la misma energía E ³.

¹El teorema de Wigner en realidad se formula en términos de rayos.

²Un operador es antiunitario si vale $\langle T\psi|T\phi\rangle = \langle\psi|\phi\rangle^*$ para todo ψ y ϕ en el espacio de Hilbert.

³Como en general será $G|\psi\rangle \neq |\psi\rangle$, la existencia de simetrías suele generar un aumento en la degeneración de los niveles de energía.

5 Degeneración accidental del átomo de Hidrógeno

Demostrar que el vector de Runge-Lenz

$$\mathbf{K} = \frac{1}{2me^2} (\mathbf{L} \times \mathbf{p} - \mathbf{p} \times \mathbf{L}) + \frac{\mathbf{r}}{r},$$

conmuta con el hamiltoniano del átomo de Hidrógeno $H_0 = \frac{\mathbf{p}^2}{2m} - \frac{e^2}{r}$. \mathbf{K} es el generador infinitesimal de una transformación de simetría y es la existencia de esta simetría la responsable de la degeneración accidental en el espectro de energía del átomo de Hidrógeno.

Simetrías discretas

6 Teorema de Bloch

Un cristal tiene invariancia ante traslaciones en un vector de la forma $\mathbf{R}_n = n_1 \mathbf{a}_1 + n_2 \mathbf{a}_2 + n_3 \mathbf{a}_3$, con n_i entero. Esto significa que el hamiltoniano H del cristal es invariante ante traslaciones en el vector \mathbf{R}_n , es decir

$$U(\mathbf{R}_n) H U(\mathbf{R}_n)^{-1} = H,$$

siendo $U(\mathbf{R}_n) = \exp(-ip \cdot \mathbf{R}_n / \hbar)$.

- (a) Demostrar que los autovalores de $U(\mathbf{R}_n)$ tienen la forma $c(\mathbf{R}_n) = \exp(-i\mathbf{k} \cdot \mathbf{R}_n)$, siendo \mathbf{k} un vector de componentes reales.
- (b) Como H y $U(\mathbf{R}_n)$ conmutan, tienen una base común de autofunciones *Psi*(\mathbf{r}). Demostrar que dichas autofunciones satisfacen

$$\Psi(\mathbf{r} - \mathbf{R}_n) = \exp(-i\mathbf{k} \cdot \mathbf{R}_n) \Psi(\mathbf{r}).$$

- (c) Expandir las autofunciones del inciso anterior en ondas planas y demostrar que la distribución de momentos asociada es discreta.

7 Considere dos autoestados del operador paridad

$$\Pi |\alpha\rangle = \epsilon_\alpha |\alpha\rangle \quad \Pi |\beta\rangle = \epsilon_\beta |\beta\rangle,$$

donde los autovalores ϵ_α y ϵ_β pueden ser 1 o -1. Muestre que

$$\langle \beta | \mathbf{x} | \alpha \rangle = 0$$

salvo si $\epsilon_\alpha = -\epsilon_\beta$. Relacione este resultado con el argumento usual $\int \phi_\beta^* \mathbf{x} \phi_\alpha d^3\mathbf{x} = 0$ si ϕ_α y ϕ_β tienen la misma paridad. ¿Qué ocurre con $\langle \beta | \mathbf{p} | \alpha \rangle$? ¿Y con $\langle \beta | \mathbf{S} \cdot \mathbf{x} | \alpha \rangle$?

8 Sea una partícula sometida a un potencial de oscilador armónico cuyo estado inicial a $t = 0$ es el estado coherente

$$|\beta\rangle = e^{-|\beta|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\beta^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle,$$

donde $\beta \in \mathbb{C}$.

- (a) Se mide el operador paridad Π a $t = 0$ obteniéndose el autovalor +1. ¿Cuál es el estado $|\psi\rangle$ del sistema a tiempo $t > 0$?

(b) ¿Qué valores puede tomar a $t > 0$ el operador H y con qué probabilidad? ¿Cuál es el estado a un tiempo posterior? ¿Cuál es el primer estado excitado? ¿Qué resultados posibles daría la medición de Π ?

9 Se tiene un sistema con hamiltoniano $H = \frac{\mathbf{p}^2}{2m} + \alpha L_z + \frac{1}{2}m\omega^2 z^2$. Demostrar que $\langle 0 | (x^2 + y^2) z | 0 \rangle = 0$ y $\langle 0 | xy | 0 \rangle = 0$ (para esto último suponer que el vacío es no degenerado).

10 Decidir si cada una de las siguientes afirmaciones es verdadera o falsa. Justificar.

- (a) Se tiene una partícula libre de masa m en un anillo en uno de sus autoestados de energía. Entonces, la distribución de momentos de la partícula en dicho estado es discreta.
- (b) Cierta estado $|\phi\rangle$ es autovector simultáneo de los operadores de paridad y momento lineal. Entonces, el valor de expectación del momento lineal en dicho estado es nulo.
- (c) * Si el hamiltoniano de un sistema no degenerado y sin espín es invariante ante inversión temporal, entonces la función de onda, puede ser elegida real en cada instante de tiempo.