

Introducción: Funciones

- Una función puede definirse como una regla que permite obtener un único número dado un conjunto inicial o **dominio** de existencia de la función $f : A \rightarrow B, a \rightarrow f(a)$, donde A es el dominio de la función f , su primer conjunto o conjunto de partida; y B es el **codominio** de f , su segundo conjunto o conjunto de llegada. Por $f(a)$ se denota la regla o algoritmo para obtener la imagen de un cierto objeto arbitrario a del dominio A , es decir, el (único) objeto de B que le corresponde.
- **producto interno** de dos funciones: $(f, g) = \langle f|g \rangle = \int f^* g d\tau$
- No es **conmutativo**: $\langle f|g \rangle = \int f^* g d\tau = (\int f g^* d\tau)^* = \langle g|f \rangle^*$
- **Norma N** de una función: $\langle f|f \rangle = N$, por tanto, $\frac{f}{\sqrt{N}}$ será una función **normalizada**.
- Productos internos con constantes, otras dos propiedades interesantes son (donde a es una constante, en general, compleja): $\langle af|g \rangle = \int a^* f^* g d\tau = a^* \int f^* g d\tau = a^* \langle f|g \rangle$, $\langle f|ag \rangle = \int f^* a g d\tau = a \int f^* g d\tau = a \langle f|g \rangle$
- funciones **ortogonales**: $\langle f|g \rangle = 0$, hay varios métodos para ortogonalizar funciones, Gram-Schmidt, Householder, Givens, Löwdin,...
- Conjunto **ortonormal** de funciones: $\langle f_i|f_j \rangle = \delta_{ij}$, donde δ_{ij} es la función delta de Kronecker; $\delta_{ij} = 0$ si $i \neq j$, $\delta_{ij} = 1$ si $i = j$
- **Conjunto completo** de funciones: $\{f_i\}_{i=1, \dots, n}$, tal que cualquier función de las mismas variables y dominio de existencia puede ser combinación lineal de ellas: $g = \sum_i^n c_i f_i$, los coeficientes c_i se obtienen mediante $\langle f_i|g \rangle = \langle f_i|c_1 f_1 + c_2 f_2 + \dots + c_n f_n \rangle = \sum_j^n c_j \langle f_i|f_j \rangle = \sum_j^n c_j \delta_{ij} = c_i$

Introducción: Operadores I

- Los **operadores** son unos entes matemáticos que resumen una o varias operaciones que se van a realizar sobre cierta función a la que se aplican, y que, en general, están asociados a variables dinámicas. Ejemplos de operadores son las derivadas: $\frac{d}{dx}$, $\frac{\partial}{\partial x}$, $\frac{\partial^2}{\partial x^2}$
- **Suma** de operadores: $(\hat{A} + \hat{B})f = \hat{A}f + \hat{B}f$
- **Producto** de operadores: $\hat{P} = \hat{A} \cdot \hat{B}$ tal que $\hat{P}f = \hat{A} \cdot \hat{B}f = \hat{A}(\hat{B}f) = \hat{A}g = h$, este producto, en general, **NO** es conmutativo, por ejemplo: $\hat{x} \frac{d}{dx}(f) = \hat{x}f' = xf'$ mientras que: $\frac{d}{dx}\hat{x}(f) = \frac{d}{dx}(x \cdot f) = f + xf'$
- **Conmutador** de dos operadores se define como: $[\hat{A}, \hat{B}] = \hat{A}\hat{B} - \hat{B}\hat{A}$, que será cero si ambos operadores conmutan. Usando el ejemplo anterior tenemos: $[\hat{x}, \frac{d}{dx}]f = \hat{x} \frac{d}{dx}f - \frac{d}{dx}\hat{x}f = xf' - (f + xf') = -f$, luego: $[\hat{x}, \frac{d}{dx}] = -1$
- Operador **nulo**: $\hat{O} \cdot f = 0$
- Operador **unidad**: $\hat{I} \cdot f = f$
- Operador **inverso**: $\hat{A} \cdot \hat{A}^{-1} = \hat{I}$
- Operador **lineal**:

$$\begin{aligned}\hat{A}(f + g) &= \hat{A}f + \hat{A}g \\ \hat{A}(c \cdot f) &= c \cdot \hat{A}f\end{aligned}$$

Introducción: Operadores II

- **Funciones propias y valores propios:** $\hat{A} \cdot f = a \cdot f$, entonces se dice que f es función propia (o autofunción) del operador \hat{A} y a es su valor propio (o autovalor). Por ejemplo: supongamos la función $f = \text{sen}kx$, $\hat{D} = \frac{d}{dx}$ y $\hat{D}^2 = \frac{d^2}{dx^2}$, entonces:

$$\hat{D}f = \frac{d}{dx} \text{sen}kx = k \cos kx, \quad \hat{D}^2 f = \frac{d^2}{dx^2} \text{sen}kx = -k^2 \text{sen}kx = -k^2 \cdot f$$

luego, la función $\text{sen}kx$ es autofunción del operador derivada segunda con autovalor $-k^2$

- Producto **interno:** $\langle f | \hat{A} f \rangle = \int f^* \hat{A} f d\tau$
- Operador **adjunto:** $\langle f | \hat{A}^\dagger f \rangle = \langle f | \hat{A} f \rangle^*$, una propiedad de estos operadores es:
 $\langle f | \hat{A}^\dagger g \rangle = \langle \hat{A} f | g \rangle = \langle g | \hat{A} f \rangle^*$, también otras propiedades son:

$$(\hat{A} + \hat{B})^\dagger = \hat{A}^\dagger + \hat{B}^\dagger \quad \text{y} \quad (\hat{A} \cdot \hat{B})^\dagger = \hat{B}^\dagger \cdot \hat{A}^\dagger$$

- Operadores **hermíticos** o **autoadjuntos:** $\hat{A} = \hat{A}^\dagger$ tienen la importante propiedad de que sus autovalores son **números reales**. Esto es fácilmente demostrable

$$\langle f | \hat{A} f \rangle = \langle f | a f \rangle = a \langle f | f \rangle$$

$$\langle f | \hat{A}^\dagger f \rangle = \langle \hat{A} f | f \rangle = \langle a f | f \rangle = a^* \langle f | f \rangle$$

$$\langle f | \hat{A} f \rangle = \langle f | \hat{A}^\dagger f \rangle \implies a = a^* \implies a \text{ es un número real}$$

- Algunas **propiedades importantes de los operadores hermíticos** son:
- si $\hat{A} f_a = a f_a$ y $\hat{A} f_b = b f_b$ entonces las dos funciones f_a y f_b son ortogonales
- sean \hat{A} y \hat{B} hermíticos y f_a y f_b son funciones propias de \hat{A} con valores propios a y b distintos entre si, y si ambos operadores conmutan entonces $\langle f_a | \hat{B} f_b \rangle = 0$
- sean \hat{A} y \hat{B} hermíticos y su conmutador nulo, entonces ambos tienen un conjunto completo de funciones propias comunes

Postulados de la Mecánica Cuántica

Postulados I

Postulado I

El estado de un sistema viene descrito por una función de las coordenadas de posición y de espín de las partículas que forman el sistema y del tiempo. Dicha función recibe el nombre de *función de estado* o *función de onda*, y debe cumplir ciertos requisitos: ser uniforme y continua, sus derivadas primeras deben ser continuas (salvo en los posibles puntos en que el potencial se haga infinito), y la función debe ser de cuadrado integrable (esta condición sólo es exigible en sistemas ligados).

Postulado II

A cada observable del sistema se asocia un operador lineal y hermítico definido en el espacio de las funciones aceptables.

Postulado III

La medida de un observable cualquiera en un sistema sólo puede dar como resultado uno de los autovalores a del operador correspondiente a dicho observable \hat{A} :

$$\hat{A}\Psi = a\Psi$$

Postulado IV

Si el sistema se encuentra en un estado definido por una función de onda, Ψ , que no es autofunción de un operador, \hat{A} , asociado a un observable, a , una medida del observable a dará como resultado un autovalor de \hat{A} , pero no se puede predecir cuál de todos los posibles será. No obstante, si se hacen repetidas mediciones de ese observable, la media de los valores obtenidos vendrá dada por:

$$\bar{a} \equiv \langle \hat{A} \rangle = \frac{\int \Psi^* \hat{A} \Psi d\tau}{\int \Psi^* \Psi d\tau} = \frac{\langle \Psi | \hat{A} | \Psi \rangle}{\langle \Psi | \Psi \rangle}$$

donde las integrales se extienden a todo el espacio de definición de Ψ .

Postulado V

La evolución de un sistema viene dada por la ecuación:

$$\hat{H}\Psi = i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t}$$

Esta es la llamada ecuación de Schrödinger dependiente del tiempo.

Postulados III

Postulado VI

El operador mecano-cuántico asociado a una magnitud física se obtiene expresando la ecuación clásica correspondiente en términos de las variables de posición y momento y sustituyendo estas variables por los correspondientes operadores, de acuerdo a las siguientes reglas:

$$\text{Posición: } x \longrightarrow \hat{x} \longrightarrow x \cdot$$

$$\text{Momento: } p_x \longrightarrow \hat{p}_x \longrightarrow -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$$

Postulado VII

La función de onda correspondiente a un sistema de fermiones idénticos (espín semientero) debe ser antisimétrica respecto al intercambio de las coordenadas de dos de ellos (*Principio de Exclusión de Pauli*). Para un sistema de bosones idénticos (espín entero), debe ser simétrica respecto de dicho intercambio.