

Partículas idénticas

Clásicamente podemos distinguir partículas idénticas por sus trayectorias (midiendo con infinita precisión la posición y el momento)

Cuánticamente no podemos medir x y p con precisión infinita.

Def: Partículas idénticas son aquellas que ningún observable puede distinguir.

Simetría bajo permutaciones. Sean dos partículas idénticas y $\{A, B, \dots\}$ un CCOC

$$A|a'a''\rangle = (A_1 + A_2)|a'a''\rangle = (a' + a'')|a'a''\rangle$$

$$A|a''a'\rangle = (a' + a'')|a''a'\rangle$$

No podemos distinguir los estados
(incluso si son ortogonales)

Postulado de simetrización: Un sistema cuántico de n partículas idénticas es o bien completamente simétrico (bosones) o bien completamente antisimétrico (fermiones) bajo el intercambio de dos partículas cualesquiera.

Conexión Espín-estadística: Partículas de espín entero son bosones y semi-impar fermiones.

Corolario: Principio de exclusión de Pauli. Dos fermiones idénticos no pueden estar en el mismo estado cuántico.

Partículas idénticas

El intercambio de partículas se formula mediante el grupo de permutaciones de n elementos (grupo simétrico S_n)

$$p = \begin{pmatrix} 1 & 2 \dots & n \\ p_1 & p_2 & \dots & p_n \end{pmatrix} \in S_n \qquad \begin{pmatrix} 1 & 2 & 3 \\ 2 & 3 & 1 \end{pmatrix} \equiv (1 \ 2 \ 3)$$

$$(1 \ 2)|a'a''\rangle = |a''a'\rangle \qquad (1 \ 2 \ 3)|a'a''a'''\rangle = |a'''a'a''\rangle$$

Simetrizador en S_n : $s = \frac{1}{n!} \sum_{p \in S_n} p, \quad |i_1, \dots, i_n\rangle_s = \frac{s|i_1, \dots, i_n\rangle}{\|s|i_1, \dots, i_n\rangle\|}$

Antisimetrizador en S_n : $a = \frac{1}{n!} \sum_{p \in S_n} (-1)^p p, \quad |i_1, \dots, i_n\rangle_a = \frac{a|i_1, \dots, i_n\rangle}{\|a|i_1, \dots, i_n\rangle\|}$

Actuación sobre función de onda $p\psi(x_1, \dots, x_n) = \psi(p^{-1}(x_1, \dots, x_n))$

Correlación de intercambio. $\psi_{\pm}(x_1, x_2) = [\omega_A(x_1)\omega_B(x_2) \pm \omega_A(x_2)\omega_B(x_1)]/\sqrt{2}$

$$\langle \psi_{\pm} | O | \psi_{\pm} \rangle \approx \langle O \rangle_{\omega_A} \langle O \rangle_{\omega_B} \quad (\omega_{A,B} \text{ localizados en regiones espaciales separadas})$$

Espacio de Fock

Sea un número arbitrario de bosons, cada uno con un espacio de Hilbert con base $\{|i\rangle\}$. Podemos caracterizar los estados por el núm. de ocupación en cada $|i\rangle$: $|N_1, N_2, \dots, N_d\rangle$

El espacio de Fock para bosones se define como: $\mathcal{H}_B = \mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1 \oplus \dots \oplus \mathcal{H}_n \oplus \dots$

$\mathcal{H}_n = \{|N_1, N_2, \dots\rangle / N_i \in \mathbb{N}_0, \sum_i N_i = n\}$ Esp. de Hilbert con n bosones idénticos

Operadores creación y destrucción:

$$a_i |N_1, N_2, \dots, N_i, \dots\rangle = \sqrt{N_i} |N_1, N_2, \dots, N_i - 1, \dots\rangle$$

$$a_i^\dagger |N_1, N_2, \dots, N_i, \dots\rangle = \sqrt{N_i + 1} |N_1, N_2, \dots, N_i + 1, \dots\rangle$$

$$a_i |0\rangle = 0, \quad \forall i \text{ (vacío)}$$

$$\text{Op número } \mathcal{N}_i = a_i^\dagger a_i \quad \mathcal{N}_i |N_1, \dots, N_i, \dots\rangle = N_i |N_1, \dots, N_i, \dots\rangle$$

$$[a_i, a_j] = [a_i^\dagger, a_j^\dagger] = 0, \quad [a_i, a_j^\dagger] = \delta_{ij}$$

$$|N_1, \dots, N_i, \dots\rangle = [N_1! \dots N_i! \dots]^{-\frac{1}{2}} (a_1^\dagger)^{N_1} \dots (a_i^\dagger)^{N_i} \dots |0\rangle$$

Espacio de Fock

Para fermiones se puede usar el mismo formalismo con la diferencia de que los operadores creación y destrucción anticonmutan (antisimetría).

La anticonmutación implica que los únicos valores admisibles para N_i son 0 o 1 y la aparición de signos (-)

Operadores creación y destrucción:

$$\eta_i |N_1, \dots, N_i, \dots\rangle = (-1)^{\nu_i} N_i |N_1, \dots, N_i - 1, \dots\rangle$$

$$\eta_i^\dagger |N_1, \dots, N_i, \dots\rangle = (-1)^{\nu_i} (1 - N_i) |N_1, \dots, N_i + 1, \dots\rangle$$

$$\eta_i |0\rangle = 0, \quad \forall i \text{ (vacío)}$$

$$\text{Op número } \mathcal{N}_i = \eta_i^\dagger \eta_i \quad \mathcal{N}_i |N_1, \dots, N_i, \dots\rangle = N_i |N_1, \dots, N_i, \dots\rangle$$

$$\{\eta_i, \eta_j\} = \{\eta_i^\dagger, \eta_j^\dagger\} = 0, \quad \{\eta_i, \eta_j^\dagger\} = \delta_{ij} \Rightarrow (\eta_i^\dagger)^2 = 0 \Rightarrow N_i = 0, 1$$

$$|N_1, \dots, N_i, \dots\rangle = (\eta_1^\dagger)^{N_1} \dots (\eta_i^\dagger)^{N_i} \dots |0\rangle$$

$$\nu_i = \sum_{k=1}^{i-1} N_k$$