ESTRUCTURA DE LA MATERIA 4

2DO CUATRIMESTRE 2025

CLASE 3

CLASE 3: Simetrías en partículas: Isospin

Temas: Simetría de Isospin, Grupos de simetría, SU(2), SU(3)

isospin nuclear:

$$^{6}_{2}He$$
 (2,4) $\sim ^{4}_{2}He + 2n \ (p^{3/2})$ $|3/2 - 3/2| < J < |3/2 + 3/2|$ $J = 3/2, 1/2, 0$ "dos fermiones idénticos con un mismo j (3/2)

fenómenos donde protón y el neutrón se comportan como dos estados de una misma partícula

$$|p>, |n> |p>\pm |n>$$

isospín: Heisenberg 1932

$$|p> \equiv |1/2, 1/2>$$
 $|pp> \equiv |1, 1>$
 $|nn> \equiv |1/2, -1/2>$ $|nn> \equiv |1, -1>$

$$\frac{1}{\sqrt{2}}|pn+np> \equiv |1, 0>$$

$$\frac{1}{\sqrt{2}}|pn-np> \equiv |0, 0>$$



se acoplan a J par"

isospín: análisis fenomenológico de las interacciones nucleares + $m_n \simeq m_p$

→ otros multipletes candidatos

$$p \ n$$
 938.27 939.56 MeV $I=1/2$ $\pi^+ \pi^0 \pi^-$ 139.57 134.97 MeV $I=1?$ $K^+ K^0$ 493 497 MeV $I=1/2?$ $\Delta^{++} \Delta^+ \Delta^0 \Delta^-$ 1230 $-$ 1234 MeV $I=3/2?$ $\Sigma^+ \Sigma^0 \Sigma^-$ 1189 1187 MeV $I=1?$

→ interacciones fuertes "conservan" I, I₃

simetría? ~ poder definir una operación que deja invariante algo

simetrías:

U operación de simetría (p. ej. rotación)

$$|\Psi\rangle \longrightarrow |\Psi'\rangle = U|\Psi\rangle$$

si pido que $\langle \Phi | \Psi \rangle$ no cambie cuando transformo todo el universo:

$$| < \Phi | \Psi > |^2 = | < \Phi' | \Psi' > |^2 = | < \Phi | U^{\dagger} U | \Psi > |^2$$
 \longrightarrow $U^{\dagger} U = 1$ U unitario

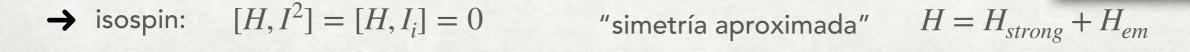
$$<\Phi'|H|\Psi'> = <\Phi|U^{\dagger}HU|\Psi> = <\Phi|H|\Psi>$$
 \Rightarrow $H = U^{\dagger}HU$ \Rightarrow $[U,H] = 0$

ejemplo: rotación de un estado de spin 1/2

$$U=e^{i\overrightarrow{\theta}\cdot\overrightarrow{J}}$$
 $\overrightarrow{J}=\frac{1}{2}\overrightarrow{\sigma}$ "generadores" $\overrightarrow{\sigma}$ matrices de Pauli

$$\overrightarrow{\sigma}$$
 matrices de Paul

$$[U, H] = 0 \rightarrow [H, J^2] = [H, J_i] = 0$$



simetrías:

 $U_T = e^{-iHt}$ evolución temporal

$$\begin{aligned} \text{si} \quad [H,I^2] &= [H,I_i] = 0 \end{aligned} \quad \Rightarrow \quad <\alpha',I',I_3' \mid U_T \mid \alpha,I,I_3> \\ &= \delta_{I,I'} \delta_{I_3,I_3'} \end{aligned} \quad \text{"no depende de I_3"} \\ &= U_R^\dagger U_R \\ &<\alpha',I,I_3 \mid U_T \mid \alpha,I,I_3> \\ &= <\alpha',I,I_3 \mid U_T U_R^\dagger U_R \mid \alpha,I,I_3> \\ &= <\alpha',I,I_3' \mid U_T \mid \alpha,I,I_3'> \\ &= U_T,U_R^\dagger \mid U_T \mid \alpha,I,I_3' \mid U_T \mid \alpha,I,I_3'> \\ &= U_T,U_R^\dagger \mid U_T \mid U$$

→ las amplitudes de probabilidad son iguales para las partículas de un mismo multiplete

(en la medida que la rotación dentro del multiplete sea simetría)

(en la medida que la asignación de la partícula sea correcta)



simetrías:

ejemplo: producción de deuterio

$$d \quad {}^{2}_{1}H \qquad (1,1) \qquad \frac{1}{\sqrt{2}}|pn+np>\equiv |1,1> \\ |pn+np>\equiv |1,0> \\ |nn>\equiv |1,-1> \qquad \qquad \\ \\ P+p\to d+\pi^{+} \qquad <\gamma',1,1 \mid U_{T}\mid \gamma,1,1>=A_{1} \\ n+n\to d+\pi^{-} \qquad <\gamma',1,-1 \mid U_{T}\mid \gamma,1,-1>=A_{2} \\ p+n\to d+\pi^{0} \qquad <\gamma',1,0 \mid U_{T}\mid \frac{1}{\sqrt{2}}\big[|\gamma,1,0>+|\gamma\rangle,0>\big]=A_{3} \\ <\gamma',1,0 \mid U_{T}\mid \gamma,1,0>=\sqrt{2}\,A_{3} \\ A_{1}=A_{2}=\sqrt{2}A_{3} \qquad P_{3}=\frac{1}{2}P_{1}$$

grupos de simetrías:

teorema de Noether: simetría → cantidad conservada

traslaciones espaciales $\rightarrow \overrightarrow{P}$

rotaciones espaciales $\rightarrow \overrightarrow{L}$

traslaciones temporales $\rightarrow H$

transformaciones de fase $\rightarrow e$

isospin $\rightarrow I$

"grupo" clausura: existe una ley de composición identidad existe inversa

asociatividad

abeliano/no abeliano discreto/continuo





grupos de simetrías:

muchos se pueden representar como matrices:

U(n) unitarias de nxn p.ej. U(1) transformaciones de fase compleja

SU(n) idem+det=1 p.ej. SU(2) isospin/interacciones débiles, SU(3) fuertes

O(n) matrices ortogonales

SO(n) idem+det=1 p.ej. SO(3) rotaciones en 3D

un mismo grupo puede tener varias "representaciones"

~ bases de estados donde actúan las transformaciones (para los físicos)

ejemplo1: para SU(2) la de menor dimensión (fundamental)
$$\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$
 2

donde definimos los generadores
$$\overrightarrow{J} = \frac{1}{2}\overrightarrow{\sigma}$$
 con $\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$ $\sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ $\sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$

y los elementos del grupo (transformaciones) $U(\overrightarrow{\theta}) = e^{-i\overrightarrow{\theta}\cdot\overrightarrow{J}}$

$$[\sigma_i, \sigma_j] = 2i\epsilon_{ijk}\,\sigma_k$$

grupos de simetrías:

ejemplo 2: SU(2) tiene otra representación de dimensión 3 $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ 3 con 3 generadores \overrightarrow{J} ahora de 3x3, y las mismas relaciones de conmutación $[J_i,J_j]=i\epsilon_{ijk}\,J_k$ y los elementos del grupo (transformaciones) $U(\overrightarrow{\theta})=e^{-i\overrightarrow{\theta}\cdot\overrightarrow{J}}$

las representaciones de mayor dimensión se pueden pensar como composición de la fundamental

ejemplo 3: combinando dos espines 1/2 (2) genero un triplete de estados de espin 1 (3) y un single (1)

$$2 \otimes 2 = 3_S + 1_A \qquad \qquad p \quad n \qquad 938.27 \quad 939.56 \; \textit{MeV} \qquad \textit{I=1/2}$$

$$2 \otimes 2 \otimes 2 = 4_S + 2_{MS} + 2_{MA} \qquad \qquad \pi^+ \; \pi^0 \; \pi^- \qquad 139.57 \; 134.97 \; \textit{MeV} \qquad \textit{I=1?}$$

$$K^+ \; K^0 \qquad \qquad 493 \; 497 \; \textit{MeV} \qquad \textit{I=1/2?}$$
 dilema: p, n pertenece a 2 , o a $2_{MS}, 2_{MA}$?
$$\Delta^{++} \; \Delta^+ \; \Delta^0 \; \Delta^- \; 1230 - 1234 \; \textit{MeV} \qquad \textit{I=3/2?}$$

$$\Sigma^+ \; \Sigma^0 \; \Sigma^- \qquad 1189 \; 1187 \; \textit{MeV} \qquad \textit{I=1?}$$

grupos de simetrías:

grupo de interés SU(3): matrices unitarias de 3x3 y det=1

representación fundamental:

$$\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$
 $\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ $\begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$

(idéntica a la 3 de SU(2))

pero los generadores son distintos (y más)

$$U(\alpha_a) = e^{-i\alpha_a J_a}$$

$$a = 1,...,8$$

 $J_a = \frac{1}{2}\lambda_a$ (λ_a matrices de Gell-Mann)

en general
$$SU(N)$$
 necesita $N^2 - 1$

$$\lambda_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \quad \lambda_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i & 0 \\ i & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \quad \lambda_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\lambda_4 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix} \quad \lambda_5 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & -i \\ 0 & 0 & 0 \\ i & 0 & 0 \end{pmatrix} \qquad \lambda_8 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -2 \end{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{3}}$$

$$f_{123} = 1$$
 $f_{458} = f_{678} = \frac{\sqrt{3}}{2}$
 $f_{147} = f_{165} = f_{246} = f_{257} = f_{345} = f_{378} = \frac{1}{2}$

 $[J_a, J_b] = if_{abc} J_c$

$$\lambda_6 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \lambda_7 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -i \\ 0 & i & 0 \end{pmatrix}$$

$$\lambda_8 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -2 \end{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{3}}$$