

Para romper la simetría, antes vamos a escribir el Lagrangiano anterior de forma ligeramente diferente. Recordemos que tenemos:

$$\mathcal{L} = (\partial_\mu \psi^\dagger - iq A_\mu \psi^\dagger) (\partial_\mu \psi + iq A_\mu \psi) + \mu^2 \psi^\dagger \psi - \lambda (\psi^\dagger \psi)^2 - \frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu}$$

El segundo término lo escribimos como

$$\partial_\mu \psi + iq A_\mu \psi = (\partial_\mu e^{i\theta}) e^{i\theta} + i \underbrace{(\partial_\mu \theta + g A_\mu)}_{\text{término interesante}} e^{i\theta}$$

definimos

$$C_\mu = A_\mu + \frac{1}{g} \partial_\mu \theta$$

Por lo tanto,

$$(\partial_\mu \psi^\dagger - iq A_\mu \psi^\dagger) (\partial_\mu \psi + iq A_\mu \psi) =$$

$$= (\partial_\mu e^{i\theta})^2 + e^{2ig\theta} C_\mu C^\mu, \text{ luego}$$

$$\mathcal{L} = (\partial_\mu \ell)^2 + \ell^2 g^2 C_\mu C^\mu + \mu^2 \ell^2 - \lambda \ell^4 - \frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu}$$

Rompamos ahora la simetría:

- mínimos del potencial sobre el círculo

$$\ell = \sqrt{\mu^2 / 2\lambda}$$

- escalar vacío: $\ell_0 = \sqrt{\mu^2 / 2\lambda}$ y $\theta_0 = 0$.

- estudiamos las excitaciones alrededor del vacío.

Definiendo $\frac{\chi}{\sqrt{2}} \equiv \ell - \ell_0$ e ignorando términos

constantes, queda

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} (\partial_\mu \chi)^2 - \mu^2 \chi^2 - \sqrt{2}\mu \chi^3 - \frac{\lambda}{4} \chi^4$$

$$- \frac{1}{2} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu} + \left(\frac{g^2 \mu^2}{2\lambda} C_\mu C^\mu \right) \rightarrow \text{si aparece un campo vectorial masivo!!}$$

$$+ g^2 \left(\frac{\mu^2}{\lambda} \right)^{1/2} \chi C_\mu C^\mu + \frac{1}{2} g^2 \chi^2 C_\mu C^\mu + \dots$$

• Observemos que las excitaciones de θ han desaparecido (se han cambiado por las de ϕ_μ)

• Ahora tenemos:

i) una partícula escalar masiva

$$\text{con } E_{\vec{p}} = \sqrt{p^2 + 2\mu^2}$$

iii) tres partículas vectoriales masivas

(excitaciones de ϕ_μ) : con

$$E_{\vec{p}} = \sqrt{p^2 + \left(\frac{g^2\mu^2}{\lambda}\right)}$$

Recordemos que, cuando rompíamos una simetría continua, aparecía un modo escalar masivo y a otro sin masa (bosón de Goldstone)

¿Cómo hemos eliminado el Goldstone?

Así: $\phi_\mu = A_\mu + \frac{1}{g} \partial_\mu \theta$. Ha desaparecido

por hacer una transformación gauge.

Podemos entender el Mecanismo de Higgs de la siguiente manera: quitamos todos los bosones de Goldstone mediante una transformación gauge.

Nos quedan dos grandes temas para acabar la asignatura: teorías gauge no abelianas basadas en $U(1) \times SU(2)$ y el modelo de Weinberg-Salam, basado en $U(1) \times SU(2) \times SU(3)$.