

Sección de Modelo — Lagrangiano de Σ_L y surgimiento del Sincronón σ

Lagrangiano (EFT mínimo, $\hbar=c=1$)

$$\begin{aligned} \mathcal{L} = & \frac{1}{2} \partial_\mu \Sigma_L \partial^\mu \Sigma_L - V(\Sigma_L), \\ V(\Sigma_L) = & -\frac{1}{2} \mu^2 \Sigma_L^2 + \frac{\lambda}{4} \Sigma_L^4, \quad \mu^2 > 0, \lambda > 0. \end{aligned}$$

Ruptura espontánea de simetría ($\mathbb{Z}_2: \Sigma_L \rightarrow -\Sigma_L$).
 Los mínimos satisfacen $V'(\Sigma) = 0 \Rightarrow -\mu^2 \Sigma + \lambda \Sigma^3 = 0$, de donde

$$\Sigma = 0 \quad (\text{inestable}) \quad \text{or} \quad \Sigma = \pm v, \quad v \equiv \frac{\mu}{\sqrt{\lambda}}.$$

Elegimos un vacío v y definimos la fluctuación física (el **Sincronón**) como

$$\Sigma_L(x) = v + \sigma(x).$$

Espectro (masa del Sincronón).
 Expandiendo el potencial alrededor del vacío:

$$\begin{aligned} V(v + \sigma) = & V(v) + \frac{1}{2} V''(v) \sigma^2 + \frac{1}{6} V'''(v) \sigma^3 + \frac{1}{24} V^{(4)}(v) \sigma^4, \\ V''(v) = & -\mu^2 + 3\lambda v^2 = 2\mu^2. \end{aligned}$$

con

$$\begin{aligned} V'(\Sigma) = & -\mu^2 \Sigma + \lambda \Sigma^3, \\ V''(\Sigma) = & -\mu^2 + 3\lambda \Sigma^2, \\ V^{(3)}(\Sigma) = & 6\lambda \Sigma, \\ V^{(4)}(\Sigma) = & 6\lambda. \end{aligned}$$

En el mínimo $\Sigma = v$ se obtiene

$$V''(v) = -\mu^2 + 3\lambda v^2 = -\mu^2 + 3\mu^2 = 2\mu^2.$$

\$\$

Por tanto, el término cuadrático en \mathcal{L} es $-\frac{1}{2} m_\sigma^2 \sigma^2$ con

\$\$

$$\boxed{m_\sigma^2 = V''(v) = 2\mu^2 \rightarrow m_\sigma = \sqrt{2}\mu}$$

\$\$

(independiente de λ). Los términos de auto-interacción que quedan normalizados canónicamente son

\$\$

$$\mathcal{L} \supset -\underbrace{\mu \sqrt{\lambda}}_{\text{cúbico}} \sigma^3 - \underbrace{\frac{\lambda}{4}}_{\text{cuártico}} \sigma^4 + \text{const.}$$

\$\$

Autocrítica técnica y cómo verifiqué el resultado

Normalización canónica. El campo tiene cinética $\frac{1}{2}(\partial\sigma)^2$; con esta convención, la masa física se lee del coeficiente cuadrático como $m_\sigma^2 = V''(v)$. Verifiqué explícitamente que la expansión taylor de V reproduce el término $-\frac{1}{2}(2\mu^2)\sigma^2$ en \mathcal{L} , consistente con $m_\sigma = \sqrt{2}\mu$.

Estabilidad y escalas. Requerí $\lambda > 0$ (estabilidad UV del potencial) y $\mu^2 > 0$ (curvatura “hacia abajo” en el origen) para garantizar ruptura espontánea y dos vacíos degenerados. Confirmé que los términos lineales en σ cancelan usando la condición de mínimo $V'(v) = 0$.

Posibles dudas. El valor de m_σ no depende de λ en árbol; sin embargo, **correcciones radiativas** y **términos suprimidos por $1/\Lambda$** pueden desplazarlo levemente. A primer orden, nada de esto altera la conclusión central: la ruptura de simetría genera un cuanto escalar masivo con $m_\sigma = \sqrt{2}\mu$.

Rastreo lógico. El procedimiento (hallar v , expandir V , leer $V''(v)$) es estándar y cerré el círculo comprobando también los vértices cúbico y cuártico $(\mu\sqrt{\lambda}, \lambda/4)$, coherentes con la misma expansión.