

Hạt cơ bản

TRẦN KHÔI NGUYỄN

VẬT LÝ LÝ THUYẾT

Ngày 18 tháng 12 năm 2024

Review Standard Model

Four-vector & hàm sóng

Vector phản biến

$$x^\mu = (t, x, y, z) = (t, \mathbf{x})$$

$$p^\mu = (E, p_x, p_y, p_z) = (E, \mathbf{p}).$$

Vector hiệp biến

$$x_\mu = (t, -x, -y, -z) = (t, -\mathbf{x})$$

$$p_\mu = (E, -p_x, -p_y, -p_z) = (E, -\mathbf{p}).$$

Đạo hàm hiệp biến

$$\partial_\mu = \left(\frac{\partial}{\partial t}, \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right)$$

Hàm sóng Fermion

$$\psi(\mathbf{x}, t) = u(E, \mathbf{p})e^{i\mathbf{p}\mathbf{x} - Et} = u(p)e^{-ipx}.$$

Trường

(a) Trường vô hướng: Xét $\Phi(x)$ là trường vô hướng thực. Ta thực hiện phép biến đổi Lorentz:

$$\mathcal{L} =: x^\mu \rightarrow x'^\mu = \Delta^\mu_\nu x^\nu.$$

Và biểu diễn của nhóm Lorentz tác động lên trường vô hướng thực:

$$\Phi(x) = \Phi'_a(x') = M_{ab}(\Delta)\Phi_b(x).$$

Trong đó, biểu diễn nhóm $M_{ab}(\Delta)$ có dạng:

- I đối với trường vô hướng (scalar field $s = 0$).
- $e^{\frac{1}{4}\sum^{\mu\nu}\omega_{\mu\nu}}$ với $\sum^{\mu\nu} = [\gamma^\mu, \gamma^\nu]$ đối với trường spinor ($s = \frac{1}{2}$).

- Δ_ν^μ đối với trường vector ($s = 1, 3/2, 2, \dots$)

Lagrangian có dạng:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \partial^\mu \Phi \partial_\mu \Phi - \frac{1}{2} m^2 \Phi^2 \quad (1)$$

và có thể có các số hạng tự tương tác bậc cao $\alpha \Phi^3, \dots$

Phương trình chuyển động (Phương trình Euler-Lagrange)

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \Phi} - \partial_\mu \left(\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial (\partial_\mu \Phi)} \right) = 0.$$

Phương trình Klein-Gordon.

$$(\square + m^2) \Phi = 0$$

có nghiệm là

$$\Phi = \int \frac{d^3 \mathbf{k}}{(2\pi)^{3/2}} \frac{1}{\sqrt{2\omega + \vec{k}}} \left(a_{\vec{k}} e^{-i\omega_{\vec{k}} t + i \vec{k} \cdot \vec{x}} + a_{\vec{k}}^* e^{i\omega_{\vec{k}} t - i \vec{k} \cdot \vec{x}} \right)$$

Lượng tử hóa, định nghĩa xung lượng liên hợp

$$\pi(x) = \dot{\phi}(x) = i \int \frac{d^3}{(2\pi)^3} \sqrt{\frac{\omega_{\vec{k}}}{2}} \left(-a_{\vec{k}} e^{-i\omega_{\vec{k}} t + i \vec{k} \cdot \vec{x}} + a_{\vec{k}}^* e^{i\omega_{\vec{k}} t - i \vec{k} \cdot \vec{x}} \right)$$

Giao hoán tử

$$[\Phi, \Pi] = i\delta(\vec{x} - \vec{y})$$

(b) Trường vector

Hàm trường

$$A_\mu = \phi, -\vec{A} \quad ; \quad A^\mu = \left(\phi, \vec{A} \right).$$

Tensor trường vector:

$$F_{\mu\nu} = \partial_\mu A_\nu - \partial_\nu A_\mu.$$

Lagrangian

$$\mathcal{L} = -\frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu}.$$

Phương trình chuyển động

$$\partial_\rho F^\sigma = 0$$

c Trường spinor

Hàm trường

$$\psi(x) = \begin{pmatrix} \psi(x)_1 \\ \psi(x)_2 \\ \psi(x)_3 \\ \psi(x)_4 \end{pmatrix}$$

Lagrangian

$$\mathcal{L} = i\bar{\psi}\gamma^\mu\partial_\mu\psi - m\bar{\psi}\psi.$$

Toán tử chiếu

$$P_L = \frac{1 - \gamma^5}{2}$$
$$P_R = \frac{1 + \gamma^5}{2}$$

với các tính chất

- $P^2 = P$
- $P_L + P_R = 1$
- $P_L P_R = 0$

Nhóm Gauge

$$SU(3)_C \times SU(2)_L \times U(1)_Y$$

trong đó

- $SU(3)_C$ là các tương tác mạnh thông qua 8 gluon $G^a (a = 1..8)$
- $SU(2)$ là các tương tác yếu thông qua 3 gauge bosons

$$W^\pm = \frac{1}{\sqrt{2}}(W^1 \mp iW^2); \quad W^3$$

- $U(1)$ là các tương tác điện từ thông qua bởi duy một gauge boson là B

Thế hệ hạt

first generation

second generation

third generation

each quark

$$\begin{array}{cccc}
 \begin{pmatrix} u_L \\ d_L \end{pmatrix} & u_R & \begin{pmatrix} c_L \\ s_L \end{pmatrix} & c_R & \begin{pmatrix} t_L \\ b_L \end{pmatrix} & t_R & q = \begin{pmatrix} q_r \\ q_g \\ q_b \end{pmatrix} \\
 \begin{pmatrix} \nu_{eL} \\ e_L \end{pmatrix} & \nu_{eR}(?) & \begin{pmatrix} \nu_{\mu L} \\ \mu_L \end{pmatrix} & \nu_{\mu R}(?) & \begin{pmatrix} \nu_{\tau L} \\ \tau_L \end{pmatrix} & \nu_{\tau R}(?) &
 \end{array}$$

Lagrangian của mô hình chuẩn

$$\begin{aligned}
 \mathcal{L} = & i\bar{L}^i \not{D} L^i + i\bar{Q}_L^i \not{D} Q_L^i + i\bar{E}_R^i \not{D} E_R^i + i\bar{U}_L^i \not{D} U_L^i + i\bar{D}_L^i \not{D} D_L^i \\
 & - \frac{1}{4} G^{a\mu\nu} G_{\mu\nu}^a - \frac{1}{4} W^{a\mu\nu} W_{\mu\nu}^a - \frac{1}{4} B^{\mu\nu} B_{\mu\nu}.
 \end{aligned}$$

trong đó

$$\begin{aligned}
 D_\mu(f) = & \partial_\mu - ig \left(T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^- \right) - \frac{ig}{C_w} \left[I_3^{(f)} - S_w^2 Q^{(f)} \right] Z_\mu - ie Q^{(f)} A_\mu \\
 F_{\mu\nu}^a = & \partial_\mu A_\nu^a - \partial_\nu A_\mu^a + gf^{abc} A_\mu^b A_\nu^c
 \end{aligned}$$

Chứng minh công thức đạo hàm kéo dài

$$D_\mu(f) = \partial_\mu - ig \left(T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^- \right) - \frac{ig}{C_w} \left[I_3^{(f)} - S_w^2 Q^{(f)} \right] Z_\mu - ie Q^{(f)} A_\mu$$

trong đó

$$T^+ = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}; \quad T^- = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

Ta xét đạo hàm hiệp biến dưới phép biến đổi sau:

$$\begin{cases} W_\mu^\pm = \frac{W_\mu^1 \mp iW_\mu^2}{\sqrt{2}} \\ \begin{pmatrix} Z_\mu \\ A_\mu \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} C_W & -S_W \\ S_W & C_W \end{pmatrix} \begin{pmatrix} W_\mu^3 \\ B_\mu \end{pmatrix} \end{cases}$$

Ta có

$$\begin{aligned}
D_\mu &= \partial_\mu - ig \frac{\sigma^a}{2} W_\mu^a - ig' \frac{Y}{2} B_\mu \\
&= \partial_\mu - \frac{ig}{2} \left(\sigma^1 W_\mu^1 + \sigma^2 W_\mu^2 + \sigma^3 W_\mu^3 \right) - ig' \frac{Y}{2} B_\mu \\
&= \partial_\mu - \frac{ig}{2} \begin{pmatrix} 0 & W_\mu^1 - iW_\mu^2 \\ W_\mu^1 + iW_\mu^2 & 0 \end{pmatrix} - \frac{ig}{2} \sigma^3 W_\mu^3 - ig' \frac{Y}{2} B_\mu \\
&= \partial_\mu - \frac{ig}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 & W_\mu^+ \\ W_\mu^- & 0 \end{pmatrix} - \frac{ig}{2} \sigma^3 W_\mu^3 - ig' \frac{Y}{2} B_\mu
\end{aligned} \tag{1}$$

mà

$$\begin{cases} g' = gt_W \\ T_3 L^i = \frac{\sigma^3}{2} L^i \end{cases}$$

thay vào (1) ta được

$$D_\mu = \partial_\mu - \frac{ig}{\sqrt{2}} \left[\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} W_\mu^+ + \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} W_\mu^- \right] - ig I_3 (C_W Z_\mu + S_W A_\mu) - igt_W \frac{Y}{2} (C_W A_\mu - S_W Z_\mu)$$

với

$$\begin{aligned}
T^+ &= \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \\
T^- &= \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}
\end{aligned}$$

$$\rightarrow D_\mu = \partial_\mu - \frac{ig}{\sqrt{2}} (T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^-) - ig \left(I_3 C_W - \frac{Y}{2} \frac{S_W^2}{C_W} \right) Z_\mu - ig S_W \left(I_3 + \frac{Y}{2} \right) A_\mu$$

Theo hệ thức Gell-Mann-Nishijima

$$Q = I_3 + \frac{Y}{2} \Rightarrow \frac{Y}{2} = Q - I_3$$

Ta có

$$\begin{aligned}
D_\mu &= \partial_\mu - \frac{ig}{\sqrt{2}} (T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^-) - \frac{ig}{C_W} \left[I_3 C_W^2 - (Q - I_3) S_W^2 \right] Z_\mu - ig S_W (I_3 - Q + I_3) A_\mu \\
&= \partial_\mu - \frac{ig}{\sqrt{2}} (T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^-) - \frac{ig}{C_W} (I_3 - Q S_W^2) Z_\mu - ig S_W Q A_\mu
\end{aligned}$$

ta đặt $e = gS_W = g'C_W$. Nên ta có

$$D_\mu = \partial_\mu - \frac{ig}{\sqrt{2}} \left(T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^- \right) - \frac{ig}{C_W} \left(I_3 - QS_W^2 \right) Z_\mu - ieQA_\mu$$

Viết Lagrange cho quá trình phân rã sau

$$W^\pm \rightarrow \tau \bar{\nu}_\tau$$

Ta có Lagrange cho mô hình chuẩn tổng quát miêu tả toàn bộ quá trình

$$\mathcal{L} = \bar{\psi} (i\not{\partial} - m) \psi - \frac{1}{4} F^{\mu\nu} F_{\mu\nu}$$

thay $\psi = \Psi$ là các đa tuyến, ta được

$$\begin{aligned} \mathcal{L} = & i\bar{L}^i \not{D} L^i + i\bar{Q}_L^i \not{D} Q_L^i + i\bar{E}_R^i \not{D} E_R^i + i\bar{U}_L^i \not{D} U_L^i + i\bar{D}_L^i \not{D} D_L^i \\ & - \frac{1}{4} G^{a\mu\nu} G_{\mu\nu}^a - \frac{1}{4} W^{a\mu\nu} W_{\mu\nu}^a - \frac{1}{4} B^{\mu\nu} B_{\mu\nu} \end{aligned}$$

mà quá trình phân rã $W^\pm \rightarrow \tau \bar{\nu}_\tau$, thành phần phải có là τ, ν_τ . Ta có

$$\mathcal{L} \supset \mathcal{L}_{W^\pm \rightarrow \tau \nu_\tau} = i\bar{L}^3 \not{D} L^3 = i\bar{L}^3 \gamma^\mu D_\mu L^3, \quad (1)$$

trong đó

$$D_\mu(f) \propto \partial_\mu - ig \left(T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^- \right) \quad (2)$$

và $m = 0$. Thay (2) vào (1), ta được

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_{W^\pm \rightarrow \tau \nu_\tau} & \subset i\bar{L}^3 \gamma^\mu \left[\partial_\mu - ig \left(T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^- \right) \right] L^3 \\ & \subset i\bar{L}^3 \gamma^\mu \partial_\mu L^3 - i\bar{L}^3 \gamma^\mu ig \left(T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^- \right) L^3 \\ & \subset -i\bar{L}^3 \gamma^\mu ig \left(T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^- \right) L^3 \\ & \subset -i \begin{pmatrix} \bar{\tau} & \bar{\nu}_\tau \end{pmatrix} \gamma^\mu ig \left(T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^- \right) \begin{pmatrix} \tau \\ \nu_\tau \end{pmatrix} \end{aligned}$$

Xét $\left(T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^- \right)$

$$\left(T^+ W_\mu^+ + T^- W_\mu^- \right) = \begin{pmatrix} 0 & W_\mu^+ \\ W_\mu^- & 0 \end{pmatrix}$$

Ta có

$$\mathcal{L}_{W^\pm \rightarrow \tau \nu_\tau} \subset g(\bar{\tau} W_\mu^+ \nu_\tau + \bar{\nu}_\tau W_\mu^- \tau).$$

Tính số hạng khối lượng M_h

Ta có Lagrange cho trường Higgs

$$\mathcal{L}_{\text{Higgs}} = (D^\mu \phi)^\dagger (D_\mu \phi) - V(\phi), \quad (1)$$

trong đó

$$\phi = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 \\ v + h(x) \end{pmatrix}$$

và

$$V = -\mu^2 |\phi|^2 + \lambda |\phi|^4,$$

$$|\phi|^2 = \phi^\dagger \phi.$$

Khai triển thế V ta được

$$\begin{aligned} V &= -\mu^2 \phi^\dagger \phi + \lambda (\phi^\dagger \phi)^2 \\ &= -\frac{\mu^2}{2} \begin{pmatrix} 0 & v + h(x) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ v + h(x) \end{pmatrix} + \lambda \left[\begin{pmatrix} 0 & v + h(x) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ v + h(x) \end{pmatrix} \right]^2 \\ &= -\frac{\mu^2}{2} (v^2 + h^2(x) + 2vh(x)) + \lambda (v^2 + h^2(x) + 2vh(x))^2 \\ &= -\frac{\mu^2}{2} (v^2 + h^2(x) + 2vh(x)) + \lambda (v^4 + h^4(x) + 4v^2 h^2(x) + 2v^3 h(x) + 4vh^3(x)) \end{aligned}$$

Khối lượng M_h là hệ số đứng trước số hạng $\frac{1}{2}h^2(x)$, ta có

$$\begin{aligned} M_h^2 &= -2\mu^2 + 6\lambda v^2 \\ &= -2\mu^2 + 6\lambda \frac{u^2}{\lambda} \end{aligned}$$

nên ta có khối lượng của Higgs là

$$M_{\text{Higgs}} = \mu\sqrt{2}$$

Viết Lagrange tương tác cho $hZ_\mu Z^\mu, hhZ_\mu Z^\mu$

Xét

$$\mathcal{L}_{\text{Higgs}} \supset (D^\mu \phi)^\dagger (D_\mu \phi)$$

trong đó

$$D_\mu(f) \supset -\frac{ig}{C_W} I_3 Z_\mu$$

Ta có

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_{\text{Higgs}} &\supset \left(-\frac{ig}{C_W}\right)^2 \left[I_3 Z_\mu \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{1}{\sqrt{2}}(v + h(x)) \end{pmatrix}^\dagger I_3 Z^\mu \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{1}{\sqrt{2}}(v + h(x)) \end{pmatrix} \right] \\ &\supset \left(-\frac{ig}{C_W}\right)^2 \left[\begin{pmatrix} 0 & -\frac{1}{2\sqrt{2}}(v + h(x)) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ -\frac{1}{2\sqrt{2}}(v + h(x)) \end{pmatrix} Z_\mu Z^\mu \right] \\ &\supset \left(-\frac{ig}{C_W}\right)^2 \left[\frac{1}{8} (v^2 + 2vh(x) + h^2(x)) \right] Z_\mu Z^\mu \\ &\supset \frac{1}{8} \left(-\frac{ig}{C_W}\right)^2 (v^2 Z_\mu Z^\mu + 2vh Z_\mu Z^\mu + hh Z_\mu Z^\mu) \end{aligned}$$