

① Charge conjugation

(36.16)を見ると $\xi \leftrightarrow \chi$ の変換で \mathcal{L} は不変であり、この変換は \mathbb{Z}_2 の離散対称性をもちこれを charge conjugation とよぶ

この \mathbb{Z}_2 symmetry $\subset U(1)$ symmetry ($\cong SO(2)$) は合わると、結局この \mathcal{L} は $O(2)$ と同型な symmetry を持つことになる

$$(O(2)/\mathbb{Z}_2 \cong SO(2) \quad \text{である})$$

χ と ξ を入れ替える (\mathbb{Z}_2) 演算子 C を

$$C^{-1} \chi_a(x) C = \xi_a(x)$$

$$C^{-1} \xi_a(x) C = \chi_a(x) \quad \text{と定義する (36.31)}$$

このとき、spinor-index, space-time argument を考慮して

$$C^{-1} \mathcal{L}(x) C = \mathcal{L}(x) \quad \text{となる}$$

このとき charge conjugation matrix は

$$C \equiv \begin{pmatrix} \epsilon^{ac} & 0 \\ 0 & \epsilon^{äc} \end{pmatrix} \quad (36.32)$$

Dirac field Ψ の charge conjugation Ψ^c は

$$\Psi^c \equiv C \bar{\Psi}^T = \begin{pmatrix} \xi_a \\ \chi^{+ä} \end{pmatrix} \quad \text{と書ける}$$

$$C^{-1} \Psi(x) C = \Psi^c(x) \quad \text{を満たす} \\ \text{(Dirac field)}$$

C は numerical matrix として 次の良い性質を満たす

$$C^T = C^\dagger = C^{-1} = -C$$

(orthogonal, unitary, skew-hermitian ... etc)

$$C = \begin{pmatrix} -\epsilon^{ac} & \\ & -\epsilon^{äc} \end{pmatrix} \quad \text{と書けるので}$$

$$C^{-1} \gamma^\mu C = \begin{pmatrix} 0 & \sigma_{eä}^\mu \\ \bar{\sigma}^{\mu eä} & 0 \end{pmatrix} \quad (36.39)$$

すなわち

$$C^{-1} \gamma^\mu C = -(\gamma^\mu)^T$$

- Majorana field

Majorana field は $\Psi = \Psi^c$ を満たす

- Majorana 粒子は 粒子と反粒子が同一の中性 fermion
 - Majorana field は $U(1)$ symmetry がなく
粒子同士で対消滅できる
- CE-二重崩壊探索

これは real scalar field における $\psi = \psi^\dagger$ に
似ている。

一方、 $U(1)$ symmetry を持つ Dirac field の構造は
complex scalar field と類似している。

\mathcal{L} を Majorana field で書きたい。
先に Dirac field でしたのと同様にすれば

$$\mathcal{L} = \frac{i}{2} \bar{\Psi} \gamma^\mu \partial_\mu \Psi - \frac{1}{2} m \bar{\Psi} \Psi$$

を得る (36.41)

Majorana condition $\Psi = \Psi^c$ (3.1)

$$\rightarrow \underline{\Psi} = C \overline{\Psi}^T$$

$$\rightarrow \overline{\underline{\Psi}} = \underline{\Psi}^T C \quad \text{を加起来は}$$

$$\mathcal{L} = \frac{i}{2} \underline{\Psi}^T C \gamma^\mu \partial_\mu \underline{\Psi} - \frac{1}{2} m \underline{\Psi}^T C \underline{\Psi} \quad (36.42)$$

この形式から EoM を計算すれば
やはり Dirac equation の形 (36.11) となる

④ Weyl components

適切な射影行列 (projection matrix)
を用いることによって Dirac field または Majorana
field における Weyl 成分を得ることが出来る

$$\gamma_5 \equiv \begin{pmatrix} -\delta^a_c & 0 \\ 0 & +\delta^a_c \end{pmatrix} \quad (36.43)$$

※数字の5に
特に意味はない

$$\begin{aligned} \gamma_5 &= i \gamma^0 \gamma^1 \gamma^2 \gamma^3 \gamma^4 \\ &= -\frac{i}{24} \epsilon_{\mu\nu\rho\sigma} \gamma^\mu \gamma^\nu \gamma^\rho \gamma^\sigma \end{aligned}$$

(但し、 $\epsilon_{0123} = -1$) を満たす

left や right の射影行列は

$$P_L \equiv \frac{1}{2}(1 - \gamma_5) = \begin{pmatrix} \delta_a^c & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$P_R \equiv \frac{1}{2}(1 + \gamma_5) = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & \delta^{\dot{a}}_{\dot{c}} \end{pmatrix} \quad (36.44)$$

特に Dirac field の場合

$$P_L \Psi = \begin{pmatrix} \chi_c \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$P_R \Psi = \begin{pmatrix} 0 \\ \xi^{\dot{c}} \end{pmatrix}$$

⑩ Lorentz transformation

left- and right-handed spinor は次のように変換されるのである

$$(33.7) \left\{ \begin{aligned} U(\Lambda)^{-1} \psi_a(x) U(\Lambda) &= L(\Lambda)_a^c \psi_c(\Lambda^{-1}x) \\ U(\Lambda)^{-1} \psi_{\dot{a}}^\dagger(x) U(\Lambda) &= R(\Lambda)_{\dot{a}}^{\dot{c}} \psi_{\dot{c}}^\dagger(\Lambda^{-1}x) \end{aligned} \right. \quad (36.47), (36.48)$$

但し、微小変換 $\Lambda^M{}_\nu = \delta^M{}_\nu + \delta\omega^M{}_\nu$ により

$$(35.7) \quad \begin{cases} L(1+\delta\omega)_a{}^c = \delta_a{}^c + \frac{i}{2} \delta\omega_{\mu\nu} (S_L^{\mu\nu})_a{}^c, \\ R(1+\delta\omega)_{\dot{a}}{}^{\dot{c}} = \delta_{\dot{a}}{}^{\dot{c}} + \frac{i}{2} \delta\omega_{\mu\nu} (S_R^{\mu\nu})_{\dot{a}}{}^{\dot{c}}, \end{cases}$$

$$(35.21) \quad \begin{cases} (S_L^{\mu\nu})_a{}^c = +\frac{i}{4} (\sigma^\mu \bar{\sigma}^\nu - \sigma^\nu \bar{\sigma}^\mu)_a{}^c \\ (35.22) \quad (S_R^{\mu\nu})_{\dot{a}}{}^{\dot{c}} = -\frac{i}{4} (\bar{\sigma}^\mu \sigma^\nu - \bar{\sigma}^\nu \sigma^\mu)_{\dot{a}}{}^{\dot{c}} \end{cases}$$

γ^M の定義 (36.7) より

$$\begin{aligned} \frac{i}{4} [\gamma^M, \gamma^\nu] &= \begin{pmatrix} + (S_L^{\mu\nu})_a{}^c & 0 \\ 0 & - (S_R^{\mu\nu})_{\dot{a}}{}^{\dot{c}} \end{pmatrix} \\ &\equiv S^{\mu\nu} \end{aligned} \quad (36.53)$$

ここで我々は Dirac or Majorana field の無限小変換の生成子を得た

$$U(\Lambda)^{-1} \Psi(x) U(\Lambda) = D(\Lambda) \Psi(\Lambda^{-1}x) \quad (36.54)$$

$$D(1+\delta\omega) = 1 + \frac{i}{2} \delta\omega_{\mu\nu} S^{\mu\nu}$$