

素粒子物理学

— P, C, CP —

素粒子物理学

0AJC041/01BC098

2025年度春bc

武内勇司

CKM, PMNS 行列

SU(2) doublet (Flavor 固有状態)

$$L_L^j \equiv \begin{pmatrix} \nu_L \\ \ell_L \end{pmatrix}^j \quad Q_L^j \equiv \begin{pmatrix} u_L \\ d_L \end{pmatrix}^j$$

Flavor固有状態の方は, ν_ℓ ($\ell = e, \mu, \tau$) や d', s', b' として,
質量固有状態の方を ν_i ($i = 1, 2, 3$) や d, s, b と記述する。

CKM 行列

$$\begin{pmatrix} d' \\ s' \\ b' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} U_{ud} & U_{us} & U_{ub} \\ U_{cd} & U_{cs} & U_{cb} \\ U_{td} & U_{ts} & U_{tb} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} d \\ s \\ b \end{pmatrix}$$

Flavor固有状態

質量固有状態

PMNS 行列

$$\begin{pmatrix} \nu_e \\ \nu_\mu \\ \nu_\tau \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} U_{e1} & U_{e2} & U_{e3} \\ U_{\mu1} & U_{\mu2} & U_{\mu3} \\ U_{\tau1} & U_{\tau2} & U_{\tau3} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \nu_1 \\ \nu_2 \\ \nu_3 \end{pmatrix}$$

Flavor固有状態

質量固有状態

電弱相互作用の Lagrangian

$$\mathcal{L}_{\text{EW int}} = -eJ_{EM}^\mu A_\mu - \frac{g}{\sqrt{2}}(J^{\mu+}W_\mu + J^\mu W_\mu^\dagger) - \frac{g}{\cos\theta_W}J_Z^\mu Z_\mu$$

Weak charged current

$$J^\mu = \frac{1}{2} \sum_{\ell=e,\mu,\tau} \bar{\ell}\gamma^\mu(1-\gamma^5)v_\ell + \frac{1}{2} \sum_{\substack{Q=u,c,t \\ q=d,s,b}} U_{Qq}^* \bar{q}\gamma^\mu(1-\gamma^5)Q$$

W^\pm による相互作用 (charged current) では、Lカイラリティとのみ結合し、質量固有状態で考えると、異なる世代の結合がある。

パリティ反転で、LとRカイラリティは入れ替わるので、charged current による相互作用は、**パリティを最大限に破る**。

Quark の場合は、質量固有状態の down-type quark (CKM行列)、Leptonでは質量固有状態の neutrino (PMNS行列) は混合。

電弱相互作用の Lagrangian

EM current

$$J_{\text{EM}}^\mu = \sum_{\ell=e,\mu,\tau} (-) \bar{\ell} \gamma^\mu \ell + \sum_{Q=u,c,t} \left(\frac{2}{3}\right) \bar{Q} \gamma^\mu Q + \sum_{q=d,s,b} \left(-\frac{1}{3}\right) \bar{q} \gamma^\mu q$$

※ 上記の項は d でも記述しても d' で記述しても同じ

電磁相互作用は、パリティ変換で対称。

Weak neutral current

$$J_Z^\mu = J^{3\mu} - \sin^2 \theta_W J_{\text{EM}}^\mu$$

$$J^{3\mu} = \frac{1}{4} \sum_{\ell=e,\mu,\tau} [\bar{\nu}_\ell \gamma^\mu (1 - \gamma^5) \nu_\ell - \bar{\ell} \gamma^\mu (1 - \gamma^5) \ell]$$

Zは、純粋なLカイラリティとの結合ではない。EM currentが $\sin^2 \theta_W$ 分混入する。

$$+ \frac{1}{4} \sum_{\substack{Q=u,c,t \\ q=d,s,b}} [\bar{Q} \gamma^\mu (1 - \gamma^5) Q - \bar{q} \gamma^\mu (1 - \gamma^5) q]$$

Z や γ による相互作用 (Neutral current) では、世代が異なる結合はない。

▶ FCNC (Flavor Changing Neutral Current) は標準模型にはない。

電弱相互作用でのParity非保存

Parity violation の例

$\pi^+ \rightarrow \mu^+ \nu_L$ ν_L はほぼ負ヘリシティ (スピンと運動方向が逆) : 現実で起こる。

P変換 $\pi^+ \rightarrow \mu^+ \nu_R$ ν_R はほぼ正ヘリシティ : 現実にはほぼ存在しない。

C変換 $\pi^- \rightarrow \mu^- \bar{\nu}_R$ $\bar{\nu}_R$ はほぼ負ヘリシティ : 現実にはほぼ存在しない。

C変換で L/Rカイラリティは反転

CP変換 $\pi^- \rightarrow \mu^- \bar{\nu}_L$ $\bar{\nu}_L$ はほぼ正ヘリシティ : 現実で起こる。

弱い相互作用における $\gamma^\mu(1 - \gamma^5)$ という結合は, V(vector)-A(axial vector) という形をしているので, **V-A 結合** と呼ばれる。

P, C非保存は, この V-A結合に起因しているが, V-A結合はCP変換では保存する。ならば標準模型は CP変換で対称か?

電磁相互作用のP対称性

P変換 $x^\mu = (x_0, \vec{x}) \xrightarrow{P} x'^\mu = (x_0, -\vec{x}) = x_\mu$ $\psi \xrightarrow{P} \psi^P = P\psi = \gamma^0\psi$

$$J^\mu = \bar{\psi}\gamma^\mu\psi$$

$$(J^\mu)^P = \bar{\psi}\gamma^0\gamma^\mu\gamma^0\psi = \bar{\psi}\gamma_\mu\psi \quad \gamma^0\gamma^\mu\gamma^0 = \gamma^{\mu\dagger} = \gamma_\mu \text{を使った}$$

$$(A^\mu)^P = A_\mu$$

$J^\mu A_\mu$ はP変換で形は不変だが、空間座標がP変換されて元の通りではない。
しかし、これを全空間で積分した Lagrangian

$$L = \int d^3x (-e J^\mu A_\mu) \quad \text{はP変換で保存。}$$

電磁相互作用のC対称性

C変換 $\psi \xrightarrow{C} \psi^C = C\bar{\psi}^T \quad \bar{\psi}^C = -\psi^T C^{-1}$

$$(J^\mu)^C = \bar{\psi}^C \gamma^\mu \psi^C = -\psi^T C^{-1} \gamma^\mu C \bar{\psi}^T = \psi^T \gamma^{\mu T} \bar{\psi}^T \quad C^{-1} \gamma^\mu C = -\gamma^{\mu T} \text{を使った}$$
$$= (-)\bar{\psi} \gamma^\mu \psi$$

$\bar{\psi} \gamma^\mu \psi$ は、Dirac spinor 空間でのスカラー量なので、transpose しても変わらない。しかし、前後の Dirac場が入れ変わるのので、Dirac場の反可換性により、**負号**が出てくる。

$\partial_\nu \partial^\nu A^\mu = j^\mu$ なので A^μ は、 j^μ と同じC変換性を持つ。 $(A^\mu)^C = -A^\mu$

$$L = \int d^3x (-e J^\mu A_\mu) \quad \text{はC変換で保存}$$

CP変換で保存も明らか

弱い相互作用 (Charged current) のP対称性

$$J^\mu = U_{Qq}^* \bar{q} \gamma^\mu P_L Q$$

U_{Qq}^* は, CKM行列要素。
 q や Q は, 質量固有状態の場合なので, CKM行列要素がつく。

$$(J^\mu)^P = U_{Qq}^* \bar{q} \gamma^0 \gamma^\mu P_L \gamma^0 Q = U_{Qq}^* \bar{q} \gamma^0 \gamma^\mu \gamma^0 P_R Q = U_{Qq}^* \bar{q} \gamma_\mu P_R Q$$

$$P_L \gamma^0 = \gamma^0 P_R \text{ を使った}$$

Lカイラリティ (V-A) の Charged current は, P変換でRカイラリティ (V+A) になる。

WボソンのP変換性は, Photon (Vector場) と同じ $(W_\mu)^P = W^\mu$

$$L = \int d^3x \left[-\frac{g}{\sqrt{2}} (J^{\mu\dagger} W_\mu + J^\mu W_\mu^\dagger) \right] \text{ はP変換で保存しない。}$$

弱い相互作用 (Charged current) のC対称性

$$\begin{aligned}(J^\mu)^C &= U_{Qq}^* \bar{q}^C \gamma^\mu P_L Q^C = -U_{Qq}^* q^T C^{-1} \gamma^\mu P_L C \bar{Q}^T = -U_{Qq}^* q^T C^{-1} \gamma^\mu C P_L \bar{Q}^T \\ &= U_{Qq}^* q^T \gamma^{\mu T} P_L \bar{Q}^T \quad C \gamma^5 C^{-1} = \gamma^5, \quad C^{-1} \gamma^\mu C = -\gamma^{\mu T} \text{を使った} \\ &= (-) U_{Qq}^* \bar{Q} P_L \gamma^\mu q = -U_{Qq}^* \bar{Q} \gamma^\mu P_R q\end{aligned}$$

※ Dirac場の反可換性により，**負号**が出てくる。

Lカイラリティ (V-A) のCharged current は，C変換でRカイラリティ (V+A) になる。

WボソンのC変換性は，Photon と同じく**負号**が出るが，複素場なので+も出る。

$$(W_\mu)^C = -W_\mu^\dagger$$

$$L = \int d^3x \left[-\frac{g}{\sqrt{2}} (J^{\mu\dagger} W_\mu + J^\mu W_\mu^\dagger) \right] \text{ はC変換で**保存しない**。}$$

弱い相互作用 (Charged current) のCP対称性

$$J^\mu = U_{Qq}^* \bar{q} \gamma^\mu P_L Q$$

$$(J^\mu)^{CP} = (-U_{Qq}^* \bar{Q} \gamma^\mu P_R q)^P = -U_{Qq}^* \bar{Q} \gamma_\mu P_L q \quad (W_\mu)^{CP} = -W^{\mu\dagger}$$

$J^{\mu\dagger}$ を計算してみると

$$J^{\mu\dagger} = (U_{Qq}^* \bar{q} \gamma^\mu P_L Q)^\dagger = U_{Qq} Q^\dagger P_L \gamma^{\mu\dagger} \gamma^0 q = U_{Qq} Q^\dagger \gamma^0 P_R \gamma^0 \gamma^{\mu\dagger} \gamma^0 q = U_{Qq} \bar{Q} \gamma^\mu P_L q$$

U_{Qq} が実数なら $J^\mu W_\mu^\dagger$ は, CP変換で $J^{\mu\dagger} W_\mu$ と同じ形になる。つまり

$$L = \int d^3x \left[-\frac{g}{\sqrt{2}} (J^{\mu\dagger} W_\mu + J^\mu W_\mu^\dagger) \right] \text{ はCP変換で保存}$$

Quark/Lepton の混合行列 (CKM, PMNS) の要素は実数か？

N世代の Quark/Lepton混合行列

N世代の Quark/Lepton の混合行列： U_{jk} （一般には複素ユニタリー行列）

実パラメータ数： $N \times N \times 2$

Unitary matrix: $U^\dagger U = 1 \Rightarrow N^2$ 個の方程式

$2N$ 個の Flavor のU(1)相対位相差は自由に取れる。

$$\psi_i \rightarrow \psi'_i = \psi_i \exp(i\delta_i) \quad U_{ud}^* \bar{d} \gamma^\mu P_L u \rightarrow U_{ud}^* \exp(i\delta_u - i\delta_d) \bar{d} \gamma^\mu P_L u$$

つまり $U_{jk} \rightarrow U_{jk} \exp(i\delta_k - i\delta_j)$ とできた。但し、行列全体に共通な位相(overall phase)は、 $U^\dagger U = 1$ の条件として使用済み。

残り $2N - 1$ の自由度を吸収。

結局 $2N^2 - N^2 - (2N - 1) = (N - 1)^2$ の実パラメータを持つ。

N世代の Quark/Lepton混合行列

もし、 U の要素が全て実だとすると $\Rightarrow N^2$ 個の実パラメータ

$$\text{要素が実なので } U^\dagger = U^T \quad U^\dagger U = U^T U = 1$$

$$U^T U \text{ は、実対称行列なので、方程式の数は、 } N + \frac{1}{2}(N^2 - N) = \frac{1}{2}N(N + 1)$$

つまり、要素が全て実だった場合、混合行列の自由な実パラメータ数は、

$$N^2 - \frac{1}{2}N(N + 1) = \frac{1}{2}N(N - 1)$$

結局、N世代の Quark/Lepton の混合行列は、 $(N - 1)^2$ 個の実パラメータを持ち、そのうち $N(N - 1)/2$ 個は、実行列要素を表すのに使用される。

残り

$$(N - 1)^2 - \frac{1}{2}N(N - 1) = \frac{1}{2}(N - 1)(N - 2)$$

個のパラメータは、**行列要素の複素位相**となる。

2世代の混合行列

$N = 2$ のとき

$$\text{実パラメータ} : (N - 1)^2 = 1 \qquad \text{複素位相} : \frac{1}{2}(N - 1)(N - 2) = 0$$

つまり混合行列は、実パラメータ θ_c があって全ての行列要素は実

Quark の場合、3世代目の Quark が発見される前は、2世代の Quark の混合行列

$$\begin{pmatrix} d' \\ s' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos\theta_c & \sin\theta_c \\ -\sin\theta_c & \cos\theta_c \end{pmatrix} \begin{pmatrix} d \\ s \end{pmatrix} \qquad \theta_c \sim 13^\circ : \text{Cabibbo Angle}$$

が知られていた。

3世代の混合行列

$N=3$ のとき 実パラメータ: $(N-1)^2 = 4$ 複素位相: $\frac{1}{2}(N-1)(N-2) = 1$

つまり混合行列は, 4個の実パラメータ $(\theta_{12}, \theta_{23}, \theta_{13}, \delta_{13})$ があって δ_{13} は複素位相

$$U = \begin{pmatrix} 1 & & \\ & c_{23} & s_{23} \\ & -s_{23} & c_{23} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_{13} & & s_{13}e^{-i\delta_{13}} \\ & 1 & \\ -s_{13}e^{i\delta_{13}} & & c_{13} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_{12} & s_{12} & \\ -s_{12} & c_{12} & \\ & & 1 \end{pmatrix} \quad \begin{array}{l} s_{ij} = \sin\theta_{ij} \\ c_{ij} = \cos\theta_{ij} \end{array}$$
$$= \begin{pmatrix} c_{12}c_{13} & & s_{13}e^{-i\delta_{13}} \\ -s_{12}c_{23} - c_{12}s_{23}s_{13}e^{i\delta_{13}} & c_{12}c_{23} - s_{12}s_{23}s_{13}e^{i\delta_{13}} & s_{23}c_{13} \\ s_{12}s_{23} - c_{12}c_{23}s_{13}e^{i\delta_{13}} & -c_{12}s_{23} - s_{12}c_{23}s_{13}e^{i\delta_{13}} & c_{23}c_{13} \end{pmatrix}$$

Quark の混合行列の場合, これは CKM (Cabibbo-Kobayashi-Maskawa) 行列と呼ばれる。

$$\theta_{12} = 13.04 \pm 0.05^\circ$$

$$\theta_{23} = 2.38 \pm 0.06^\circ$$

$$\theta_{13} = 0.201 \pm 0.011^\circ$$

実パラメータ: 4

複素位相: 1

$$\delta_{13} = 1.20 \pm 0.08 \text{ rad}$$

CP の破れの例

K_L^0 : 中性K中間子(寿命が長いものと短いものがあり, 長いほう $\tau \sim 5.1 \times 10^{-8} s$)
擬スカラー粒子: スピン0, パリティが負 ($J^P = 0^-$ と書く)

K_L^0 は弱い相互作用で

$$K_L^0 \rightarrow \pi\pi\pi \quad (\pi^+\pi^-\pi^0, \pi^0\pi^0\pi^0) \quad \text{Br} \sim 32\%$$

$$K_L^0 \rightarrow \pi\pi, \quad (\pi^+\pi^-, \pi^0\pi^0) \quad \text{Br} \sim 3 \times 10^{-3}$$

というCP固有状態への崩壊をする。

π^+, π^0, π^- (パイ中間子) は, 擬スカラー粒子 ($J^P = 0^-$)

π^0 は, C固有状態で $C = +1$ ($J^{PC} = 0^{-+}$)

K_L^0 からの崩壊 (全軌道角運動量が0) の場合 :

$$\pi\pi\pi: CP = -1 \quad \pi\pi: CP = +1$$

K_L^0 は, $CP = -1$ の終状態へと普通に崩壊するが, 僅かに $CP = +1$ の終状態にも崩壊する。実は K_L^0 は, **ほぼ** $CP = -1$ であるが, CP の破れによって $CP = +1$ が僅かに混ざった状態が質量固有状態となることが知られている。

P, C, CP のまとめ

電磁相互作用は, P, C, CP 変換で対称

弱い相互作用における V-A結合は, P, C対称性を最大限に破る。
但し V-A結合は CP変換では対称。

Quark/Leptonの3世代の混合行列(ユニタリ行列)は複素位相を持つ。このため, Charged current による弱い相互作用では, CP対称性が破れる。

但し, Quark混合行列での CP の破れは, $O(10^{-3})$ 程度。