

# クリフォード・ディラック代数による 標準模型の革新の可能性について

小泉耕蔵（立命館大学、摂南大学、近畿大学、京都府立看護学校 非常勤講師）

曾我見郁夫（京都産業大学理学部、京都大学YITP）

2021年11月6日－8日

於：大阪市立大学南部陽一郎物理学研究所

# 概要

---

- ・ カイラルトリプレットとディラック・クリフォード代数
- ・ ディラック・クリフォード代数の表現
- ・ ラグランジアンとリシャフリング対称性
- ・ EW対称性の破れと質量行列
- ・ 冪単行列について
- ・ 数値解析
- ・ 議論

# はじめに

- ・ 標準模型：過去50年のほとんど全ての加速器実験のテストをクリアー  
—— 2012年LHCによるHiggs粒子の発見により更なる確証

## 加速器実験の進展

- ・ ニュートリノ物理の大きな進展
- ・ 世代に依存しないゲージ相互作用の単純さ
- ・ 統制なき湯川相互作用項

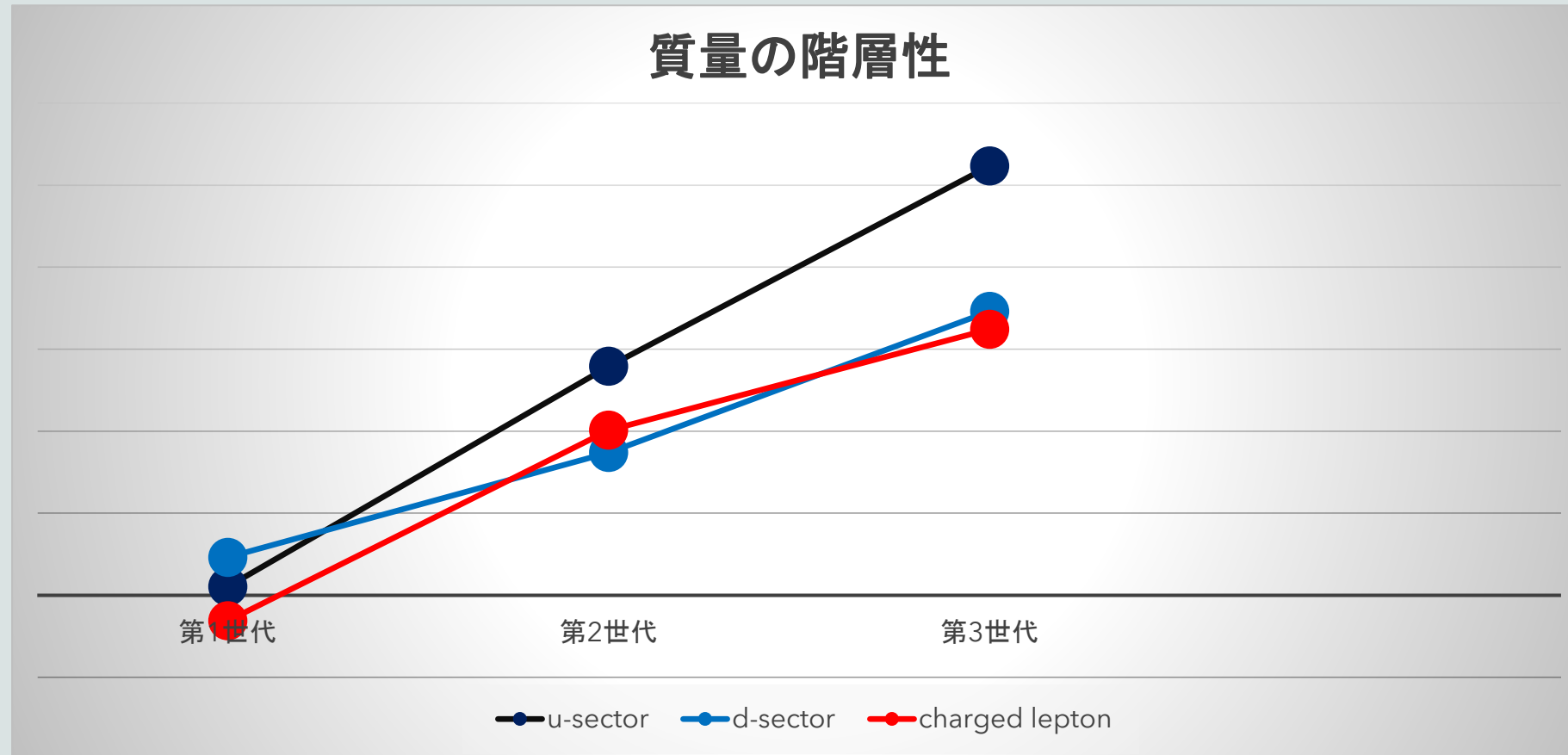
→Higgs場とフェルミオン場の絡みが今後の物理の焦点

# 質量スペクトル(Mzスケール)

$$m_u = 1.27^{+0.50}_{-0.42} \text{ MeV}, \quad m_c = 0.619 \pm 0.084 \text{ GeV}, \quad m_t = 171.7 \pm 3.0 \text{ GeV}$$

$$m_d = 2.90^{+1.24}_{-1.19} \text{ MeV}, \quad m_s = 55^{+16}_{-15} \text{ MeV}, \quad m_b = 2.89 \pm 0.09 \text{ GeV}$$

$$m_e = 0.48657 \text{ MeV}, \quad m_\mu = 102.718 \text{ MeV}, \quad m_\tau = 1746.24^{+0.20}_{-0.19} \text{ MeV}$$



# カイラルトリプレットとディラック・クリフォード代数

$$\{\hat{\Gamma}^\mu, \hat{\Gamma}^\nu\} = \hat{\Gamma}^\mu \hat{\Gamma}^\nu + \hat{\Gamma}^\nu \hat{\Gamma}^\mu = 2\eta^{\mu\nu} \hat{I}$$

ガンマ演算子は、フェルミオン場に個々に働く必要があるのか？

外部（ローレンツ）と内部（スピンや世代）の糊付けの役割？

## カイラルトリプレットの導入

$$\Psi_\alpha(x) = \begin{pmatrix} \psi_\alpha^1(x) \\ \psi_\alpha^2(x) \\ \psi_\alpha^3(x) \end{pmatrix} \quad (\alpha = q, u, d, l, e, \nu)$$

$q, l$  : EW left - handed doublet  
 $u, d, e, \nu$ : EW right - handed singlet

## カイラルトリプレットへの作用と表現

$$\hat{\Gamma}^\mu \Psi_\alpha(x) = \Gamma_\alpha^\mu \Psi_\alpha(x)$$

→ディラック・クリフォード代数 :  $A_\alpha = \langle \Gamma_\alpha^\mu \rangle = \{I_\alpha, \Gamma_\alpha^\mu, \Sigma_\alpha^{\mu\nu}, \Gamma_\alpha^5 \Gamma_\alpha^\mu, \Gamma_\alpha^5\}$

# ディラック・クリフォード代数の表現-(1)

## Coleman-Mandulaの定理

*"Theorem on the impossibility of combining space-time and internal symmetries in any but a trivial way."*

→ Lorentz symmetryの生成子  $\hat{\Sigma}^{\mu\nu} = \frac{i}{2} (\hat{\Gamma}^{\mu} \hat{\Gamma}^{\nu} - \hat{\Gamma}^{\nu} \hat{\Gamma}^{\mu})$  の表現

$$\Sigma_{\alpha}^{\mu\nu} = \frac{i}{2} (\Gamma_{\alpha}^{\mu} \Gamma_{\alpha}^{\nu} - \Gamma_{\alpha}^{\nu} \Gamma_{\alpha}^{\mu}) = I_{\alpha}^{in} \otimes \frac{i}{2} (\gamma^{\mu} \gamma^{\nu} - \gamma^{\nu} \gamma^{\mu})$$

## ユニタリトリック

$$U_{\alpha}^{\dagger}(\Lambda) \Gamma_{\alpha}^0 = \Gamma_{\alpha}^0 U_{\alpha}^{-1}(\Lambda)$$

## ディラック・クリフォード代数の表現-(2)

$$\Sigma_{\alpha}^{\mu\nu} = \frac{i}{2} (\Gamma_{\alpha}^{\mu} \Gamma_{\alpha}^{\nu} - \Gamma_{\alpha}^{\nu} \Gamma_{\alpha}^{\mu}) = I_{\alpha}^{in} \otimes \frac{i}{2} (\gamma^{\mu} \gamma^{\nu} - \gamma^{\nu} \gamma^{\mu}),$$

$$\{\Gamma_{\alpha}^{\mu}, \Gamma_{\alpha}^{\nu}\} = 2\eta^{\mu\nu} I_{\alpha}^{in} \otimes I_4$$

$$\rightarrow \Gamma_{\alpha}^{\mu} \Gamma_{\alpha}^{\nu} = I_{\alpha}^{in} \otimes \gamma^{\mu} \gamma^{\nu}$$

$$\rightarrow \Gamma_{\alpha}^5 = i\Gamma_{\alpha}^0 \Gamma_{\alpha}^1 \Gamma_{\alpha}^2 \Gamma_{\alpha}^3 = I_{\alpha}^{in} \otimes \gamma^5$$

可能な表現

$$\Gamma_{\alpha}^{\mu} = \begin{cases} I_2 \otimes X_{\alpha} \otimes \gamma^{\mu} & (\alpha = q, l) \\ X_{\alpha} \otimes \gamma^{\mu} & (\alpha = u, d, e, v) \end{cases}$$

where  $X_{\alpha}^2 = I_3$

# ラグランジアン

運動量項とゲージ相互作用項

$$\mathcal{L}_{kg} = \sum_{\alpha=q,u,d,l,e} \Psi_{\alpha}^{\dagger} \widehat{\Gamma}^0 \widehat{\Gamma}^{\mu} i \mathcal{D}_{\mu} \Psi_{\alpha} = \sum_{\alpha=q,u,d,l,e} \Psi_{\alpha}^{\dagger} \Gamma_{\alpha}^0 \Gamma_{\alpha}^{\mu} i \mathcal{D}_{\mu} \Psi_{\alpha}$$

→  $\Gamma_{\alpha}^0 \Gamma_{\alpha}^{\mu} = I_{\alpha}^{in} \otimes \gamma^0 \gamma^{\mu}$  よりいつも通り

ヒッグス相互作用項

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_{HT} &= -c_{Lu} \Psi_q^{\dagger} \overleftarrow{\widehat{\Gamma}}^0 \phi \Psi_u - c_{Ld} \Psi_q^{\dagger} \overleftarrow{\widehat{\Gamma}}^0 \phi \Psi_d - c_{Lv} \Psi_l^{\dagger} \overleftarrow{\widehat{\Gamma}}^0 \phi \Psi_{\nu} - c_{Le} \Psi_l^{\dagger} \overleftarrow{\widehat{\Gamma}}^0 \phi \Psi_e \\ &\quad - c_u \Psi_q^{\dagger} \overrightarrow{\widehat{\Gamma}}^0 \phi \Psi_u - c_d \Psi_q^{\dagger} \overrightarrow{\widehat{\Gamma}}^0 \phi \Psi_d - c_{\nu} \Psi_q^{\dagger} \overrightarrow{\widehat{\Gamma}}^0 \phi \Psi_{\nu} - c_e \Psi_q^{\dagger} \overrightarrow{\widehat{\Gamma}}^0 \phi \Psi_e + h.c. \\ &= -c_{Lu} \Psi_q^{\dagger} \Gamma_q^0 \phi \Psi_u - c_{Ld} \Psi_q^{\dagger} \Gamma_q^0 \phi \Psi_d - c_{Lv} \Psi_l^{\dagger} \Gamma_l^0 \phi \Psi_{\nu} - c_{Le} \Psi_l^{\dagger} \Gamma_l^0 \phi \Psi_e \\ &\quad - c_u \Psi_q^{\dagger} \phi \Gamma_u^0 \Psi_u - c_d \Psi_q^{\dagger} \phi \Gamma_d^0 \Psi_d - c_{\nu} \Psi_q^{\dagger} \phi \Gamma_{\nu}^0 \Psi_{\nu} - c_e \Psi_q^{\dagger} \phi \Gamma_e^0 \Psi_e + h.c. \end{aligned}$$



# ラグランジアンとリシャッフリング対称性

右巻きニュートリノの運動項とマジョラナー相互作用項

$$\begin{aligned}\mathcal{L}_\nu &= \Psi_\nu^\dagger \widehat{\Gamma}^0 \widehat{\Gamma}^\mu i \mathcal{D}_\mu \Psi_\nu - \frac{1}{2} M \Psi_\nu^T i \widehat{\Gamma}_\nu^2 \widehat{\Gamma}_\nu^0 \Psi_\nu + \text{h.c.} \\ &= \Psi_\nu^\dagger \Gamma_\nu^0 \Gamma_\nu^\mu i \mathcal{D}_\mu \Psi_\nu - \frac{1}{2} M \Psi_\nu^T i \Gamma_\nu^2 \Gamma_\nu^0 \Psi_\nu + \text{h.c.}\end{aligned}$$

リシャッフリング対称性 (ある意味での正準変換)

$$U_\alpha = \begin{cases} I_2 \otimes U_q & (\alpha = q) \text{ and } U_q & (\alpha = u, d) \\ I_2 \otimes O_l & (\alpha = l) \text{ and } O_l & (\alpha = \nu, e) \end{cases},$$

# EW対称性の破れと質量行列

EWの破れ $\langle \phi^0 \rangle = v$ により $\mathcal{L}_{HT}$ から

クォーク・荷電レプトンの質量行列

$$M_\alpha = (c_\alpha X_\alpha + c_{L\alpha} X_{L\alpha})v \quad (\alpha = u, d, e)$$

ニュートリノセクターの質量項

$$\mathcal{L}_{\nu Mass} = -\frac{1}{2} (\bar{\nu}_L, \bar{\nu}^c_R) \begin{pmatrix} 0 & (c_\nu X_\nu + c_{L\nu} X_{L\nu})v \\ (c_\nu X_\nu + c_{L\nu} X_{L\nu})^T v & M I_3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \nu_L^c \\ \nu_R \end{pmatrix}$$

→左巻きのアクティブニュートリノの質量行列

$$M_{\nu_l} = (c_\nu X_\nu + c_{L\nu} X_{L\nu})v \frac{1}{M} (c_\nu X_\nu + c_{L\nu} X_{L\nu})^T v$$

# 冪単行列について

## 冪単行列

固有値問題：

→ 固有値：  $\lambda = \pm 1$

下三角行列へ分解

$$U^\dagger X U = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 & 0 \\ * & \lambda_2 & 0 \\ * & * & \lambda_3 \end{pmatrix} \rightarrow \begin{cases} \lambda_1 = \lambda_2 = \lambda_3 \rightarrow \text{自明な対角行列} \\ \text{それ以外} \rightarrow \text{非自明な下三角行列} \end{cases}$$

$$X^2 = I$$

$$Xv = \lambda v \rightarrow X^2 v = \lambda^2 v$$

# 下三角行列と質量スペクトルの近似関係

$$X_\alpha = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ x_\alpha & y_\alpha & -1 \end{pmatrix} \rightarrow X_\alpha^2 = I_3$$

$c_\alpha \gg c_{L\alpha}$  とすると

$$M_\alpha = (c_\alpha X_\alpha + c_{L\alpha} X_{L\alpha})v \approx c_\alpha X_\alpha v$$

$\det(M_\alpha M_\alpha^\dagger) \approx |c_\alpha|^2 v^2$  と  $X_\alpha$  の性質から、

$$m_{\alpha 1} m_{\alpha 3} = (m_{\alpha 2})^2 = |c_\alpha|^2 v^2$$

# 質量行列

左巻き:対角行列、右巻き:下三角行列

$$X_{L\alpha} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad X_{\alpha} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ x_{\alpha} & y_{\alpha} & -1 \end{pmatrix}$$

$$M_{\alpha} = (c_{\alpha}X_{\alpha} + c_{L\alpha}X_{L\alpha})v$$

$$= c_{\alpha}v \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} + c_{L\alpha}v \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ x_{\alpha} & y_{\alpha} & -1 \end{pmatrix}$$

$$M_{vl} = (c_vX_v + c_{Lv}X_{Lv})v \frac{1}{M} (c_vX_v + c_{Lv}X_{Lv})^T v$$

# 数值解析-(1)

クォークセクター

$$\begin{aligned}c_u &= 2.20649 \times 10^{-3}, & c_{Lu} &= 3.19554 \times 10^{-5} \\x_u &= -319.962, & y_u &= 27.3056 \exp(1.39512i), \\c_d &= 2.46085 \times 10^{-4}, & c_{Ld} &= -3.19175 \times 10^{-4} \\x_d &= 23.4213, & y_d &= 41.9395\end{aligned}$$

結果

$$\begin{aligned}m_u &= 1.69 \text{ MeV}, & m_c &= 0.535 \text{ GeV}, & m_t &= 174.3 \text{ GeV}, \\m_d &= 1.71 \text{ MeV}, & m_s &= 70.0 \text{ MeV}, & m_b &= 2.91 \text{ GeV},\end{aligned}$$

$$|V_{CKM}| = \begin{pmatrix} 0.974499 & 0.224362 & 0.003619 \\ 0.224203 & 0.973661 & 0.041438 \\ 0.009169 & 0.040572 & 0.999135 \end{pmatrix}, \quad J = 3.19 \times 10^{-5}$$

## 数值解析-(2)

レプトンセクター

$$\sqrt{\nu/M}c_\nu = 2.28 \times 10^{-7},$$

$$x_u = 2.85 \exp(-1.39i),$$

$$c_e = 3.3163 \times 10^{-4},$$

$$x_e = 20.954,$$

$$\sqrt{\nu/M}c_{L\nu} = 1.15 \times 10^{-7}$$

$$y_\nu = 1.51,$$

$$c_{Le} = 2.2940 \times 10^{-4}$$

$$y_e = 22.704$$

結果

$$m_{\nu_e} = 6.45 \times 10^{-4} \text{ eV}, \quad m_{\nu_\mu} = 8.62 \times 10^{-3} \text{ eV}, \quad m_{\nu_\tau} = 5.14 \times 10^{-2} \text{ eV},$$

$$m_e = 0.48657 \text{ MeV}, \quad m_\mu = 102.72 \text{ MeV}, \quad m_\tau = 1746.3 \text{ MeV},$$

$$|V_{PMNS}| = \begin{pmatrix} 0.828 & 0.540 & 0.154 \\ 0.384 & 0.534 & 0.753 \\ 0.409 & 0.650 & 0.640 \end{pmatrix}, \quad J = -3.34 \times 10^{-2}$$

# 議論

## ◆ カイラルトリプレットの導入

→ディラック形式の自然な拡張→ディラック・クリフォード代数

→ { 標準模型の強みは保持  
湯川相互作用項の単純化  
質量の階層構造の説明  
質量・混合行列の実験値

(leptonic CP violating Dirac phase:  $\delta/\pi = 1.56$ )

対角化されたMajorana質量項  $\rightarrow M \sim 10^8 \text{ GeV}$ )

◆ ディラック・クリフォード代数：内部属性との関りは？

◆ 隠された数学的構造は？