Flavor Physics Workshop 2023

## Belle II実験における Sterile Neutrino探索

2023/11/24

1



#### ステライルニュートリノとは

- ・ "sterile" 【形】 不妊の、不毛な、無菌の、面白くない
- 弱い相互作用をしないニュートリノの総称

\* 通常のニュートリノ( $v_e, v_\mu, v_\tau$ )を**アクティブニュートリノ**という

#### 背景

実験的側面

- ・標準模型ではニュートリノ質量はゼロ
- ・ニュートリノ振動の現象はニュートリノが質量をもつことを強く支持

フレーバー遷移確率  $P(\nu_{\alpha} \rightarrow \nu_{\beta}) \propto \sin^{2} \frac{\Delta m^{2} c^{4} L}{4E\hbar c}, \quad \alpha, \beta = e, \mu, \tau, \Delta m^{2}$ は質量2乗差

\*これまでの実験では $\Delta m^2$ は $10^{-5} - 10^{-3}$  [eV<sup>2</sup>]

・LSND実験やMiniBooNE実験の $\bar{\nu}_{\mu} \rightarrow \bar{\nu}_{e}$ 振動は $\Delta m^{2} \sim 1 \ [eV^{2}]$ に対応

C.Athanassopoulos, *et.al.*, arXiv:nucl-ex/9605003v1, 1996 A.A.Aguilar-Arevalo, *et.al.*, arXiv:1805.12028v2, 2018

→ 4つめの質量固有状態が必要。しかし、アクティブニュートリノは3種類まで なので、4つめのニュートリノはステライル

<del>理論的側面</del>

SO(10) GUTの16次元表現に自然に出現 ( 2023/11/24 浜口,東京大学, Kavli IPMU 16

## keV~GeV領域のステライルニュートリノ1

#### vMSM(Minimal Standard Model)モデル

- 標準模型に右巻きマヨラナニュートリノNを追加
- NはSU(2)×U(1)の1重項

 $\mathcal{L} = \mathcal{L}_{\text{SM}} + \overline{N}_I i \partial_\mu \gamma^\mu N_I - F_{\alpha I} \overline{L_\alpha} N_I \Phi - \frac{M_I}{2} \overline{N}_I^c N_I + \text{h.c.}$ \*  $I = 1, \dots, n$ はNの世代数 T.Asaka, *et.al.*, Phys. Let. B, **620**, 1, 17-26, 2005

シーソー機構

- ・ ディラック質量項と右巻きマヨラナ質量項を両方持つとすると 質量行列:  $M = \begin{pmatrix} 0 & m_D \\ m_D & m_R \end{pmatrix}$  但し、右巻きニュートリノは1世代とし、マヨラナ質量項を $m_R$ とした 。 湯川結合定数とニュートリノ質量
- *m<sub>D</sub>* ≪ *m<sub>R</sub>*のとき、
   小さい質量固有値 *m<sub>1</sub>~<sup>m<sup>2</sup>/m<sub>R</sub>*を得る
   GUTスケール(*O*(10<sup>16</sup>))でなくても、
   ディラック質量(湯川結合定数F)
   を小さくとればGeV領域でシーソー機構は有効
  </sup>



## keV~GeV領域のステライルニュートリノ 2

#### 暖かいダークマター

- 標準的な宇宙モデルで必要な(非相対論的に運動 する)冷たいダークマターよりも少し軽く、銀河 スケール以下の揺らぎをかき消すのに必要
- 湯川結合が小さい右巻きニュートリノの寿命は宇 宙年齢を超えて暖かいダークマターの候補
- Asakaらの3世代の右巻きニュートリノのうち、 最も軽いものの質量が

 $2 \text{ keV} < M_I < 5 \text{ keV}$ のニュートリノはこの候補

#### バリオン非対称性

- 3世代のうち重い方の2つのニュートリノ がバリオン数非対称性を説明
- 初期宇宙において電弱スケール (0(100)GeV)以下の右巻きニュートリノの フレーバー間振動とCP対称性の破れによっ てレプトン数が生成

→ スファレロン過程でバリオン数に転換



【参考】

T.Asaka, *et.al.*, Phys. Let. B, **620**, 1, 17-26, 2005 石田裕之, 新潟大, 博士論文 松原隆彦, 東京大学出版, 2010 4

吉田, Kavli IPMU

## ステライルニュートリノの生成と崩壊

• アクティブニュートリノは弱い相互作用で生成

 $W \rightarrow l \nu$ 

 $Z \rightarrow \nu \nu$ 

ステライルはアクティブとの混合で生成

フレーバー固有状態は質量固有状態の線形結合で表される

PMNS成分 n世代分のステライルニュートリノ成分

• 崩壊するときも、アクティブと混合して弱い相互作用で崩壊



探索 @ Belle

B中間子崩壊 D.Liventsev, et.al., arXiv:1301.1105v4

- $B \to D^{(*)} l (N \to l \pi)$
- ・ 2 つのレプトンは $e, \mu$ で、 $|U_e|^2, |U_\mu|^2, |U_e||U_\mu|$ に 0.5 – 3.5 GeV/ $c^2$ の範囲で0(10<sup>-4</sup>)まで制限

タウレプトン崩壊 D.Liventsev, et.al., arXiv:2212.10095v1

- $\tau \to \pi \ (N \to l \ \pi)$
- ・ 終状態のレプトンは $e, \mu$ で、  $|U_e||U_{\tau}|, |U_{\mu}||U_{\tau}|$ に 1.6 GeV/ $c^2$ までの範囲で0(10<sup>-4</sup>)まで制限







6

その他の実験

- コライダー実験
  - LEP:  $Z \rightarrow \nu N, e^+e^- \rightarrow \nu (N \rightarrow eW)$
  - LHC:  $pp \rightarrow lN(jj), B^- \rightarrow \mu^-(N \rightarrow \pi^+\mu^-)$
  - Belle
- 固定標的実験
  - CHARM
- ・ 二重ベータ崩壊実験 $|U_e|^2$ に強い制限
  - KAMLand-Zen:  $^{136}$ Xe  $\rightarrow$   $^{136}$ Ba  $e^-e^-$
  - GERDA:

 $^{76}\text{Ge} \rightarrow ^{76}\text{Se} e^-e^-$ 

ミューオンとタウモードの探索が重要

2023/11/24







F.Deppisch, *et.al.*, arXiv:1502.06541v3



出典: 東北大学ニュートリノ科学研究センター, Kavli IPMU

#### Belle IIでの探索モード

- $B \to D^{(*)} l (N \to l \pi)$
- Nの不変質量を組んでピーク探索
- 制限:混合定数の2乗、検出器内で崩壊する確率
- Nが少し走る場合、displaced vertexを考慮
- $B \rightarrow D^{(*)} l N$
- Nの崩壊は見ない(ミッシング)
- 反対側のBを再構成してピーク探索
- 振幅は混合定数の1乗の制限
- イベントの完全な再構成が必要なためefficiency(O(1%))が懸念
- $B \rightarrow l N$
- $B \rightarrow D^{(*)} l N$ と同様にミッシングサーチ もしくは、寿命が短ければNの崩壊を再構成
- Nが重いときはヘリシティ抑制を回避して

*l* = <u>*e*,</u>μ,τ ※但し、二重ベータ崩壊実験からの制限 強

2023/11/24



$$m_{\text{miss}} = \sqrt{(p_B - p_{D^{(*)}} - p_l)^2}$$
  
逆側のBから



## ステータス1: Generatorの開発

#### $B \rightarrow D \ l \ N \ (l = e, \mu)$

- Signal MCのため、massiveニュートリノの生成・崩壊モデルを用意
- $B \rightarrow DlN$ の崩壊幅は

$$d\Gamma \propto G_F^2 |V_{cb}|^2 |L_\mu \langle D | \bar{c}\gamma^\mu b | B \rangle |^2$$
  
$$\langle D | \bar{c}\gamma^\mu b | B \rangle = f_+(q^2) \left[ (P_B + P_D)^\mu - \frac{m_B^2 - m_D^2}{q^2} q^\mu \right] + f_0(q^2) \frac{m_B^2 - m_D^2}{q^2} q^\mu$$

BGLモデルはForm Factor  $(f_+, f_0)$  を多項式に展開。basf2では3次までとる  $f_i(z(q^2)) = \frac{1}{P_i(z)\phi_i(z)} \sum_{n=0}^{\infty} a_{i,n} z(q^2)^n \quad i = +, 0$ Form Factorの*q*<sup>2</sup>依存性 1.2 F0naive  $f_+$ 1.0 q<sup>2</sup>は移行運動量 0.8  $f_0$ 0.6 В D 0.4 0.2 0.0 2 10 12 9 0 4 6 8 2023/11/24  $q^{2}$  [GeV<sup>2</sup>/ $c^{2}$ ]

## ステータス2: Nの生成モデル (B → D l N)

一般的な崩壊幅はq<sup>2</sup>とM<sub>N</sub>(Nの質量)の関数で表される。 G.Cvetic, et.al., arXiv:1606.04140v4

$$\frac{d\Gamma(B \to DlN)}{dq^2} \propto \frac{1}{(q^2)^2} \lambda^{1/2} \left( 1, \frac{q^2}{M_B^2}, \frac{M_D^2}{M_B^2} \right) \lambda^{1/2} \left( 1, \frac{M_l^2}{q^2}, \frac{M_N^2}{q^2} \right) \\ \times \left\{ f_+^2(q^2) A(q^2, M_N^2) + f_0^2(q^2) B(q^2, M_N^2) \right\}$$

- basf2の既存のBGLモデルをmassiveニュートリノに適用
- Nの質量が大きいとき、MCと理論式で崩壊幅分布にギャップが存在



## ステータス3: Nの崩壊モデル (N → π l)

#### $N \rightarrow \pi l \ (l = e, \mu, \tau)$

- 同じV-Aカレントの $\tau \rightarrow \pi \nu_{\tau}$ のモデルをベースに開発中
- [スピン → スカラー + スピン]なのでなにか角度分布を 持つはず
  - M<sub>N</sub> = 0.5, 1.0, 2.5 [GeV/c<sup>2</sup>] の、πの運動量の角度分布 *し*







Nの静止系における $\cos\theta$ 分布 0.9  $M_N = 0.5 \,[\text{GeV}/c^2]$ 0.8  $M_N = 1 \, [\text{GeV}/c^2]$  $M_N = 2.5 \, [\text{GeV}/c^2]$ 0.7 0.6 0.5 0.4 0.3 0.2 0.1 0.0 -1.00 -0.75 -0.50 -0.25 0.00 0.25 0.50 1.00 0.75  $\cos\theta$ 

## まとめと今後

• keV~GeV領域質量のステライルニュートリノは以下を説明する

- 小さな(アクティブ)ニュートリノ質量

- ダークマター

- バリオン非対称性

- Belle IIではGeV領域のステライルニュートリノの直接探索が可能
- 現在はSignal MCに向けてGeneratorを開発中
- B → DlNのMCの理論式からのギャップへの対応
   (案1) 原因がEvtGenがニュートリノmassを考慮していないことなら、EvtGenを修正
   (案2) ギャップは大きくないとして、weightをかけることで調整
- Nの崩壊モデルを検討

→ 理論屋さんに要相談

Displaced vertexを考慮したイベント再構成

# Backup

シーソー機構

• TBA



• TBA

## タウレプトン

•  $\tau \rightarrow \pi \nu_{\tau}, \tau \rightarrow 3\pi \nu_{\tau}$ などの特徴的なイベントを探す