

原子炉実験Double Choozの最新結果と 原子炉実験の現状

石塚正基(東京工業大学) on behalf of the Double Chooz collaboration 2013年8月31日 新学術領域研究「ニュートリノフロンティア」研究会





- θ₁₃ 測定の意義
- ■なぜ原子炉ニュートリノ実験が重要か
- ■Double Chooz実験
- ■原子炉ニュートリノ実験による θ₁₃ 測定の現状
- ■原子炉ニュートリノ実験の今後
- ■まとめ

+ ニュートリノ振動パラメータ測定の現状

■ゼロでない有限の質量

■弱い相互作用の固有状態と質量の固有状態の混合

⇒ ニュートリノ 振動

$$\begin{pmatrix} v_{e} \\ v_{\mu} \\ v_{\tau} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & c_{23} & s_{23} \\ 0 & -s_{23} & c_{23} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_{13} & 0 & s_{13}e^{-i\delta} \\ 0 & 1 & 0 \\ -s_{13}e^{i\delta} & 0 & c_{13} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_{12} & s_{12} & 0 \\ -s_{12} & c_{12} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_{1} \\ v_{2} \\ v_{3} \end{pmatrix}$$

$$\div \chi_{3}$$

 $\theta_{12} \sim 34^{\circ}$

 $c_{ij} = \cos \theta_{ij}, s_{ij} = \sin \theta_{ij}$

+ ニュートリノ振動パラメータ測定の現状

■ゼロでない有限の質量

■弱い相互作用の固有状態と質量の固有状態の混合

⇒ ニュートリノ 振動

 $\theta_{23} \sim 45^{\circ}$

$$\begin{pmatrix} v_{e} \\ v_{\mu} \\ v_{\tau} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & c_{23} & s_{23} \\ 0 & -s_{23} & c_{23} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_{13} & 0 & s_{13}e^{-i\delta} \\ 0 & 1 & 0 \\ -s_{13}e^{i\delta} & 0 & c_{13} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_{12} & s_{12} & 0 \\ -s_{12} & c_{12} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_{1} \\ v_{2} \\ v_{3} \end{pmatrix}$$

• 大気ニュートリノ (SK)

• 原子炉ニュートリノ (Double Chooz, Daya Bay, RENO)
• ニュートリノビーム (SK, SNO etc.)
• ニュートリノビーム (MINOS, T2K)

| $\Delta m_{32}^{2}|\sim 2.5 \times 10^{-3} eV^{2}$

• $m_{21}^{2} \sim 8 \times 10^{-5} eV^{2}$

 $\theta_{12} \sim 34^{\circ}$

 $c_{ij} = \cos \theta_{ij}, s_{ij} = \sin \theta_{ij}$





θ₁₃測定の意義

+ ニュートリノ物理の中長期的な課題

■CP対称性の破れ

- ■質量の階層性
- θ₂₃=45°からのずれ
- ■ニュートリノ質量の絶対値
- ■マヨラナ粒子 or ディラック粒子?

* ニュートリノ物理の中長期的な課題

- ■CP対称性の破れ
- ■質量の階層性
- θ₂₃=45°からのずれ
- 長基線ニュートリノ振動実験
 大気ニュートリノ観測
 による測定を目指す
- ■ニュートリノ質量の絶対値
- ■マヨラナ粒子 or ディラック粒子?

+ ニュートリノ物理の中長期的な課題

■ CP対称性の破れ

■ 賃量の階層性

■ 大気ニュートリノ振動実験

■ 大気ニュートリノ振動実験

■ 大気ニュートリノ観測

「こよる測定を目指す

P[v_µ(v_µ) → v_e(v_e)] = sin² 2θ₁₃s²₂₃ sin²(
$$\frac{\Delta m^2_{31}L}{4E}$$
) - $\frac{1}{2}s^2_{12}sin^2 2\theta_{13}s^2_{23}(\frac{\Delta m^2_{21}L}{2E})sin(\frac{\Delta m^2_{31}L}{2E})$
 $+ 2J_r cos\delta(\frac{\Delta m^2_{21}L}{2E})sin(\frac{\Delta m^2_{31}L}{2E}) \mp 4J_r sin\delta(\frac{\Delta m^2_{21}L}{2E})sin^2(\frac{\Delta m^2_{31}L}{4E})$
 $\pm cos 2\theta_{13}s^2_{23}(\frac{4Ea(x)}{\Delta m^2_{31}})sin^2(\frac{\Delta m^2_{31}L}{4E})$
 $\mp \frac{a(x)L}{2}sin^2 2\theta_{13}cos 2\theta_{13}s^2_{23}sin(\frac{\Delta m^2_{31}L}{2E}) + \frac{c^2_{23}sin^2 2\theta_{12}(\frac{\Delta m^2_{21}L}{4E})^2$

+ ニュートリノ物理の中長期的な課題

- ■CP対称性の破れ
- ■質量の階層性

 $a(x) = \sqrt{2}G_F N_e(x)$

 $J_r = c_{12} s_{12} c_{13}^2 s_{13} c_{23} s_{23}$

- θ₂₃=45°からのずれ
- 長基線ニュートリノ振動実験
 大気ニュートリノ観測
 による測定を目指す
- P 測定の実現のためには θ_{13} を精度よく測定することが重要
 ⇒ 原子炉ニュートリノ実験による測定

$$\pm \cos 2\theta_{13} \sin^{2} 2\theta_{13} s_{23}^{2} \left(\frac{4 Ea(x)}{\Delta m_{31}^{2}}\right) \sin^{2} \left(\frac{\Delta m_{31}^{2} L}{4 E}\right)$$

$$\mp \frac{a(x)L}{2} \sin^{2} 2\theta_{13} \cos 2\theta_{13} s_{23}^{2} \sin \left(\frac{\Delta m_{31}^{2} L}{2 E}\right) + c_{23}^{2} \sin^{2} 2\theta_{12} \left(\frac{\Delta m_{21}^{2} L}{4 E}\right)^{2}$$





なぜ原子炉ニュートリノ実験が重要か

* 原子炉ニュートリノを用いた θ_{13} の測定

■ 原子炉は強力なニュートリノ発生源

■ パラメータの縮退なしに *θ*₁₃の直接測定が可能



⁺ 原子炉ニュートリノを用いた θ_{13} の測定

■ 原子炉は強力なニュートリノ発生源

- パラメータの縮退なしに *θ*₁₃の直接測定が可能
- 遅延同時計測法によりバックグラウンドが抑えられる



+ 原子炉ニュートリノを用いた θ_{13} の測定

- ■原子炉は強力なニュートリノ発生源
- パラメータの縮退なしに *θ*₁₃の直接測定が可能
- 遅延同時計測法によりバックグラウンドが抑えられる
- ニュートリノフラックスは 2% 以上の精度で決定される

■原子炉から異なる距離での測定の比較により系統誤差が抑えられる



+Double Chooz実験

edf

 $\overline{\mathcal{V}}_{e}$

<mark>Chooz原子炉</mark> 4.27GW_{th} x 2 cores



前置検出器 L = 400m 10m³ target 120m.w.e. 建設中



後置検出器 L = 1050m 10m³ target 300m.w.e. April 2011 ~

+ Double Chooz Collaboration







ニュートリノ標的 (Gdを含む液体シンチレータ)

- ・ニュートリノ事象に対する有効体積
- ・Gdによる中性子捕獲









Double Chooz検出器 バッファー層

ガンマキャッチャー

S.

(Lat

ニュートリノ標的

+ キャリブレーション

- PMTおよびエレクトロニクス (ゲイン、タイミング)
 - LEDシステム
 - ■検出器内に常設
 - Laserシステム
 - ■チムニーを通して検出器内に配置
- エネルギースケール
 - ⁶⁸Ge, ¹³⁷Cs, ⁶⁰Co, ²⁵²Cf (中性子線源)
 をニュートリノ標的およびガンマ
 キャッチャーに配置
- 位置依存性、時間変動
 - 宇宙線ミューオン起源の中性子 (Gdおよび水素による中性子捕獲)
- 検出効率
 - ²⁵²Cf をニュートリノ標的および ガンマキャッチャーに配置



E_{vis} [MeV]

+ニュートリノ事象選別

- Muon veto
 - $\Delta t_{\mu} > 1 \text{ msec}$
- Prompt event
 - $0.7 < E_{vis} < 12.2 \text{ MeV}$
- Delayed event
 - $6 < E_{vis} < 12 \text{ MeV}$ (nH: $1.5 < E_{vis} < 3 \text{ MeV}$)
- Delayed coincidence
 - $2 < \Delta t < 100 \ \mu \sec(nH: 10 < \Delta t < 600 \ \mu \sec)$
 - nH: $\triangle R < 90$ cm
- PMT light noise rejection
- Multiplicity
 - No extra events around signal

Further BG reduction

- No coincidence signal in OV
- $\Delta t_{\mu} > 500 \text{ msec} (E_{\mu} > 600 \text{MeV})$ only for Gd

Gd selection + (nH selection)



+ニュートリノ事象選別

- Muon veto
 - $\Delta t_{\mu} > 1 \text{ msec}$
- Prompt event
 - $0.7 < E_{vis} < 12.2 \text{ MeV}$
- Delayed event
 - $6 < E_{vis} < 12 \text{ MeV}$ (nH: $1.5 < E_{vis} < 3 \text{ MeV}$)
- Delayed coincidence
 - $2 < \Delta t < 100 \ \mu \sec(nH: 10 < \Delta t < 600 \ \mu \sec)$
 - nH: $\triangle R < 90$ cm
- PMT light noise rejection
- Multiplicity
 - No extra events around signal

Further BG reduction

- No coincidence signal in OV
- $\Delta t_{\mu} > 500 \text{ msec} (E_{\mu} > 600 \text{MeV})$ only for Gd

Gd selection + (nH selection)









+ バックグラウンド

- 偶発同期信号
 - 0.261 ± 0.002 events/day (nH: 73.45 ± 0.16 events/day)



Off-time windowにより精密に測定される



+ バックグラウンド

- 偶発同期信号
 - 0.261 ± 0.002 events/day (nH: 73.45 ± 0.16 events/day)



Off-time windowにより精密に測定される



+ バックグラウンド

- 偶発同期信号
 - 0.261 ± 0.002 events/day (nH: 73.45 ± 0.16 events/day)
- 高速中性子 / stop muon
 - 0.67 ± 0.20 events/day (nH: 2.50 ± 0.47 events/day)



IV および OV の同期信号から見積もる



+ バックグラウンド

- 偶発同期信号
 - 0.261 ± 0.002 events/day (nH: 73.45 ± 0.16 events/day)
- 高速中性子 / stop muon
 - 0.67 ± 0.20 events/day (nH: 2.50 ± 0.47 events/day)
- 核破砕反応による不安定同位(9Li)
 - 1.25 ± 0.54 events/day (nH: 2.8 ± 1.2 events/day)





*バックグラウンド

- 偶発同期信号
 - 0.261 ± 0.002 events/day (nH: 73.45 ± 0.16 events/day)
- 高速中性子 / stop muon
 - 0.67 ± 0.20 events/day (nH: 2.50 ± 0.47 events/day)
- 核破砕反応による不安定同位(9Li)
 - 1.25 ± 0.54 events/day (nH: 2.8 ± 1.2 events/day)

■ ニュートリノ信号

- ~40 event/day (nH: ~80 events/day)
- \Rightarrow S/N ~ 20 in Gd analysis

+ バックグラウンド

- 偶発同期信号
 - 0.261 ± 0.002 events/day (nH: 73.45 ± 0.16 events/day)
- 高速中性子 / stop muon
 - 0.67 \pm 0.20 events/day \Rightarrow (nH: 2.50 \pm 0.47 events/day) \Rightarrow
- 核破砕反応による不安定同位(9Li)
 - 1.25 ± 0.54 events/day \Rightarrow (nH: 2.8 ± 1.2 events/day) \Rightarrow
- ニュートリノ信号
 - ~40 event/day
 (nH: ~80 events/day)
- \Rightarrow S/N ~ 20 in Gd analysis

- エネルギースペクトルの フィットからさらに制限がかかる
 - 0.64 ± 0.13 events/day
 - $(nH: 2.6 \pm 0.4 \text{ events/day})$

 1.00 ± 0.29 events/day (nH: 3.9 ± 0.6 events/day)





Source		Gd capture	H capture	
Statistics		1.1%	1.1%	
Reactor flux		1.8%	1.8%	
Efficiency		1.0%	1.6%	
BG	Cosmogenic	1.5%	1.6%	
	Fast-n + stop μ	0.5%	0.6%	
	Accidental	<0.1%	0.2%	

w.r.t. signal

+ shape error in fit

- Reactor flux
- Energy scale
- 9Li spectrum
- Fast n + stop μ

統計誤差&系統誤差 前置検出器+後置検出器の展望

Source		Gd capture		
Statistics			1.1%	
Reactor flux			1.8%	
Efficiency			1.0%	
BG	Cosmogenic		1.5%	
	Fast-n + stop μ		0.5%	
	Accidental		<0.1%	

3年間の測定で~0.5%

🥕 (H吸収データでさらに低減?)

前置検出器と後置検出器の比較に より大幅に低減 (<0.1%) 特にDouble Choozでは原子炉が 2基でほぼ同じ距離にあるため、 FD/ND cancellationが理想に近い

前置検出器と後置検出器の比較
 により大幅に低減 (~0.2%?)

前置検出器と後置検出器でSignal/Backgroundが異なるため 単純なFD/ND cancellationがきかない

⇒ カットによる低減、高統計での正確な見積もり、原子炉OFFでの測定など



Gd analysis

Phys. Rev. D86 (2012) 052008



H analysis



Gd+H combined + Reactor off data: $sin^2 2\theta_{13}=0.109\pm0.035$



Double Chooz



Daya Bay (NuFact 2013, August)

RENO (NuTel 2013, March)



- DC
- Daya Bay
- RENO

- $\sin^2 2 \theta_{13} = 0.109 \pm 0.035$ $\sin^2 2 \theta_{13} = 0.090^{+0.008}$ -0.009
- $\sin^2 2 \theta_{13}$ =0.100±0.018

FD-only, Rate+Shape, Gd+H FD+ND, Rate+Shape, Gd FD+ND, Rete-only, Gd





Double Chooz: cross-checks

+ 3つの原子炉ニュートリノ実験の セットアップ

 $\sin^2 2\theta_{13} = 0.090^{+0.008}$

 $\sin^2 2\theta_{13} = 0.100 \pm 0.018$



FD+ND, Rate+Shape, Gd

FD+ND, Rete-only, Gd

- Daya Bay
- RENO

+ 3つの原子炉ニュートリノ実験の セットアップ





- DC
- Daya Bay
- RENO

- $\sin^2 2 \theta_{13} = 0.109 \pm 0.035$
- Bay $\sin^2 2\theta_{13} = 0.090^{+0.008}_{-0.009}$
 - $\sin^2 2 \theta_{13}$ =0.100±0.018

FD-only, Rate+Shape, Gd+H FD+ND, Rate+Shape, Gd FD+ND, Rete-only, Gd



Phys. Rev. D87 (2013) 011102

- 原子炉が2基ともOFFの状態で取得された
 7.5日分のデータを解析
- 原子炉OFFデータによる測定
 1.0±0.4 events/day
- 原子炉ONデータ解析による見積もり
 - 2.0 ± 0.6 events/day
- 解析による見積もりと一致するバック グラウンドが実際に測定された
- さらに統計を増やせればバックグラウンドの系統誤差を抑えられる可能性も





① 原子炉が2基ともOFF (BG)
 ① 片方の原子炉のみON

原子炉が2基ともON

の場合の測定を比較

偶発事象以外のバックグラウンドの 見積もりを使わずに θ_{13} を測定





Double Chooz実験の今後

- 2013年中に後置検出器のみで δ (sin²2 θ₁₃) ~ 0.03 まで精度向上
 - 解析の改良:検出効率、エネルギースケール、バックグラウンド
 - 統計の増加: すでに前回の結果の倍以上のデータを取得し、現在解析中
- 前置検出器を2014年に完成させ、3年間の測定でsin²2 θ₁₃の測定誤差10%
 (δ(sin²2 θ₁₃)~0.01)まで精度を上げる
 - Daya Bay, RENOによる測定結果の検証
 - 原子炉ニュートリノ実験の θ₁₃測定精度は系統誤差に依存
 - 複数の実験で測定することが重要

■ 異なるReactorの配置、バックグラウンドの内訳、etc.

■ 3つの実験による測定を組み合わせることにより θ₁₃の測定精度向上の 可能性





■ 2013年中にPMT取り付けを終了

2014年春に測定開始予定

+ Double Chooz日本グループ

PMT

- Low BGの10 inch PMTを浜松ホトニクスと共同開発
- 東エ大での個別検査
 - T. Matsubara et al., Nucl. Instrum. Meth., A661, 16, 2011.
- Choozでのインストレーション
- オンライン・DAQシステム
 - HV control/monitor
 - オンラインシステム(ランコントロール、モニター、その他)
- Detector commissioning
- LED光源による検出器キャリブレーション
- データ解析
- HP: http://dchooz.titech.jp.hep.net/

+ Double Chooz日本グループ



+ Double Chooz日本グループ



まとめ

- Double Chooz後置検出器による測定
 - 2つの異なるデータサンプル: GdおよびHによる中性子捕獲
 - 2つの異なる解析手法: エネルギースペクルおよび原子炉パワー
- すべての解析で測定結果が一致
 - エネルギースペクトル (combined): sin²2 θ₁₃ = 0.109 ±0.035
 原子炉パワー (combined): sin²2 θ₁₃ = 0.097 ±0.035
- バックグラウンドの見積もりの検証
 - 原子炉OFFデータの測定と解析による見積もりが一致
 - ニュートリノとバックグラウンドのエネルギー分布の違いによる制限
 - 原子炉パワーの変動による解析によりバックグラウンドに依存しないθ₁₃測定
- ■前置検出器による測定を2014年に開始
 - 3年以内に10%の精度でsin²2 θ₁₃の測定を目指す