

Belle II 実験の 2019年春期運転データにおける B⁰→J/ψ K^{*0}(→K+π⁻)崩壊の再構成と 崩壊点位置分解能の評価

高エネルギー物理学研究室 藤井 美保

目次

- イントロダクション
 - Belle II 実験
 - ー 時間依存CP非保存を測定するには
 - 一 研究動機
- ・ B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K⁺π⁻) 崩壊の再構成 (モンテカルロシミュレーション)
- 崩壊点位置分解能の見積もり
 (モンテカルロシミュレーション)
- B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K⁺π⁻) 崩壊の再構成
 (2.62 fb⁻¹の実データ)
- ・まとめ



目次

- イントロダクション
 - Belle II 実験
 - ー 時間依存CP非保存を測定するには
 - 一 研究動機
- B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K⁺π⁻) 崩壊の再構成
 (モンテカルロシミュレーション)
- 崩壊点位置分解能の見積もり
 (モンテカルロシミュレーション)
- B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K⁺π⁻) 崩壊の再構成
 (2.62 fb⁻¹の実データ)
- ・まとめ



Belle II 実験



- ▶ B中間子崩壊の精密測定による 新物理探索
- ▶ タウのLFV事象探索
- ▶ ハドロンの物理

2020/02/14



実験の初期段階なので

重要。

検出器の理解を進める研究が

Belle II 測定器



ビームパイプの半径:10mm

2020/02/14

修士論文発表会

時間依存CP非保存を測定するには



解析手順

- CP固有状態(B⁰からもB⁰からも 崩壊可能)への崩壊を再構成
- ① ①の娘粒子を除いた残りが
 タグ側B中間子
- ③ ①②の崩壊点を再構成→ $\Delta z \epsilon$ 得て、 $\Delta t = \Delta z / c \beta \gamma$

$$A_{CP}(t) = \frac{\Gamma(\overline{B}^{0}(\Delta t) \to f_{CP}) - \Gamma(B^{0}(\Delta t) \to f_{CP})}{\Gamma(\overline{B}^{0}(\Delta t) \to f_{CP}) + \Gamma(B^{0}(\Delta t) \to f_{CP})} = S_{f_{CP}} \sin(\Delta m \Delta t) + A_{f_{CP}} \cos(\Delta m \Delta t)$$

$$\Delta m : 2 \circ 0 \circ \mathsf{ptB} = 0.5065 / \mathsf{ps}$$

$$(\Delta m \Delta t) = S_{f_{CP}} \sin(\Delta m \Delta t) + A_{f_{CP}} \cos(\Delta m \Delta t)$$

2020/02/14



<u>時間依存CP非保存を測るには</u>

① f_{CP}への崩壊時刻をt_{CP}、f_{tag}(反対側のB、フレーバーを 識別する)への崩壊時刻をt_{tag}として<mark>∆t(=t</mark>_{CP} - t_{tag})を得る。







<u>時間依存CP非保存を測るには</u>

② 他方のB中間子(ftag)の娘粒子からフレーバーを識別す





→J/ψ K*0 による較正

CP固有状態でなくても、高統計の崩壊モードなら△t分布から崩壊点分 解能を評価できる。

Br(B⁰→J/ψ K^{*0})=1.27×10⁻³:J/ψを含む崩壊モード中最大。

K^{*0}の娘粒子の電荷で親のB中間子のフレーバーがわかる。



きる。



フレーバー誤認率の測定

フレーバーの同定を間違ってしまう割合、フレーバー誤認率を (wrong-tag fraction = W)を実データから測定するには、 $B^0 \rightarrow J/\psi K^{*0}$ のように、 $B^0 \ge \overline{B^0}$ が明らかに区別できるモードを用いる。



修士論文発表会

目次

- イントロダクション
 - Belle II 実験
 - ー 時間依存CP非保存を測定するには
 - 一研究動機
- ・ B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K+π⁻) 崩壊の再構成 (モンテカルロシミュレーション)
- 崩壊点位置分解能の見積もり
 (モンテカルロシミュレーション)
- B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K⁺π⁻) 崩壊の再構成
 (2.62 fb⁻¹の実データ)
- ・まとめ







B中間子候補再構成

$\mathsf{B}^0 ightarrow \mathsf{J}/\psi (ightarrow \mu^+ \mu^-) \mathsf{K}^{*0}$



- 重心系では対でできる2つのB中間子がエネルギーを等分している(E_{beam}=重心系エネルギーの半分)。 信号事象はM_{bc}:5.28 GeV/c²、 Δ E:0 GeVにピーク
- ・ 図示した信号領域に見出された事象数から、 B⁰ → J/ ψ (→ $\mu^+\mu^-$) K^{*0}(→K+ π^-) モードでは再構成効率22.3%





B中間子候補再構成

${\sf B}^0 ightarrow {\sf J}/\psi$ ($ightarrow {\rm e}^+ {\rm e}^-$) K*0



- ・ B^o \rightarrow J/ ψ (\rightarrow e+e-) K^{*o} モードでは、電子または陽電子が制動放射した光 子を検出できない場合があり、 Δ E分布の低い方にTailが出る。そこで、 Δ Eの下限を-0.03 GeV(μ + μ -)から-0.07 GeVに変更した。
- ・ 図示した信号領域に見出された事象数から、 B⁰ → J/ ψ (→e+e-) K^{*0}(→K+ π -) モードでは再構成効率20.4%

2020/02/14

修士論文発表会

目次

- イントロダクション
 - Belle II 実験
 - ー 時間依存CP非保存を測定するには
 - 一研究動機
- ・ B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K+π⁻) 崩壊の再構成 (モンテカルロシミュレーション)
- 崩壊点位置分解能の見積もり
 (モンテカルロシミュレーション)
- B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K⁺π⁻) 崩壊の再構成
 (2.62 fb⁻¹の実データ)
- ・まとめ



目次









- μ+μ-でB⁰の崩壊点を再構成すると位置分解能は33.7 ± 1.1 um。
- ・ タグ側のB⁰の位置分解能は、95.2 ± 2.3 um。
- Δz分解能はタグ側の寄与が支配的であることがわかる。

2020/02/14

2.J/ ψ vertexとK*⁰ vertex ①







- B⁰→J/ψK^{*0}崩壊では、同一事象でJ/ψとK^{*0}の崩壊点を
 それぞれ再構成すると、位置の違いは検出器の崩壊点分
 解能を表す。
- K*0とJ/ψの崩壊点のz座標の差の分布の標準偏差は、
 109.1 ± 4.0 umであった。



2.J/ ψ vertexとK*⁰ vertex ②

K+π-で再構成したB⁰の崩壊点z座標の残差の分布



- z difference分解能はK^{*0}の寄与が支配的:93.7 ± 2.4 um (K+やπ-の方が運動量が低い)
- J/ψとK^{*0}の崩壊点のz座標の差の分布はデータのみで求めることができるので、その分布をMCの結果と比較することにより、MCシミュレーションで得られる崩壊点分解能(p.17)の信頼性をデータで確認することができる。

3.ビームバックグラウンド増加時(PXD1層orPXD2層)

PXDが1層のみインストールされている現在のジオメトリと、近い将来実現するPXDが 2層の場合で、MC事象中に埋め込むシミュレーションしたビームバックグラウンドの量 を変化させて影響を調べた。

◆PXDが1層:現状

- ビームバックグラウンドなし(xO)
- ・ビームバックグラウンドあり(L=1×10³⁴cm⁻²s⁻¹)
- 2倍のビームバックグラウンド(x2)
- •5倍のビームバックグラウンド(x5)
- ◆PXDが2層:1~2年以内に実現
 - ・ ビームバックグラウンドなし(x0)
 - ・ビームバックグラウンドあり(L=8×10³⁵cm⁻²s⁻¹)
 - 2倍のビームバックグラウンド(x2)
 - 5倍のビームバックグラウンド(x5)





崩壞点位置分解能 (MC, µµ)



- PXDが1層では、現状よりもビームバックグラウンドが増えると崩壊点位置分解能が悪化 する。
- PXDが2層では、ビームバックグラウンドが設計値ルミノシティで想定される量を上回る と飛跡の再構成効率の低下が顕著である。再構成された崩壊点の位置分解能は変わらない。

修士論文発表会



PXD: 1 layer BG:lum.= 1×10^{34} cm⁻²s⁻¹ PXD: 2 layers BG:lum.=8×10³⁵cm⁻²s⁻¹



 PXD1層では、現状の数倍のビームバックグラウンド量になると崩壊点位置分解能の 悪化がある。PXD2層なら、そのどちらかに飛跡とマッチするヒット点が見つかれば よいので、設計ルミノシティでも崩壊点位置分解能は悪化しない。

再構成効率 まとめ

PXD: 1 layer BG:lum.= 1×10^{34} cm⁻²s⁻¹ PXD: 2 layers BG:lum.=8×10³⁵cm⁻²s⁻¹



 ・
 設計されたルミノシティまでは再構成効率の低下は見られない。

しかし設計されたルミノシティを超えると
 再構成効率の低下が深刻になる。

目次

- イントロダクション
 - Belle II 実験
 - ー 時間依存CP非保存を測定するには
 - 一研究動機
- ・ B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K+π⁻) 崩壊の再構成 (モンテカルロシミュレーション)
- 崩壊点位置分解能の見積もり
 (モンテカルロシミュレーション)
- ・ B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K⁺π⁻) 崩壊の再構成 (2.62 fb⁻¹の実データ)
- ・まとめ



実データでの $\mu^+\mu^-$, e⁺e⁻, K π の不変質量分布



実データでの $B^0 \rightarrow J/\psi (\rightarrow |+|)K^{*0}$ 事象



(バックグラウンド=2.4 ± 1.7事象)

2020/02/14

5.3

5.28 5.29

M_{bc} [GeV/c²]

5.22 5.23 5.24 5.25 5.26 5.27

5.21

目次

- イントロダクション
 - Belle II 実験
 - ー 時間依存CP非保存を測定するには
 - 一研究動機
- ・ B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K+π⁻) 崩壊の再構成 (モンテカルロシミュレーション)
- 崩壊点位置分解能の見積もり
 (モンテカルロシミュレーション)
- B⁰ → J/ψ K^{*0} (→K⁺π⁻) 崩壊の再構成
 (2.62 fb⁻¹の実データ)
- ・まとめ



まとめ (B⁰→J/ψK^{*0}(→K⁺π⁻)の再構成)

2.62 fb⁻¹の実データを解析した結果

ーB⁰→J/ψ(→l+l⁻)K*⁰では 信号=48.6 ± 7.0事象が得られ、

信号事象の期待値61事象と無矛盾であった。

- ・背景事象が極めて少ないことが確認できた(Belle実験や BaBar実験における先行研究に基づいた期待と無矛盾)。
- 崩壊点位置分解能やフレーバータグ誤認率の較正にはさら
 に高統計データ蓄積が必要。



まとめ (MC:崩壊点位置分解能)

	位置分解能[um]
<i>μ</i> + <i>μ</i> -でB ⁰ の崩壊点を再構成	33.7 ± 1.1
K+ <i>π</i> -でB ⁰ の崩壊点を再構成	93.7 ± 2.4
タグ側のB ⁰ の崩壊点	95.2 ± 2.3
J/ψ崩壊点とK ^{*0} 崩壊点のz座標の差	109.1 ± 4.0

- B⁰→J/ψK^{*0}(→K⁺π⁻)モードでの崩壊点位置分解能を確認した。
- K^{*0}とJ/ψで再構成した崩壊点のz座標の差は、MCによる真の崩 壊点の情報が不要なので、MCと実データの間で直接比較でき、 崩壊点の位置分解能の較正に有効。
- PXDが2層になるとビームバックグラウンドが増えた場合でも良い崩壊点位置分解能を保持できる。
- データ蓄積量の増加とともに、この崩壊モードの事象をB中間
 子崩壊点の位置分解能及びフレーバータグ誤認率の較正に活用。

