Bファクトリーで探る標準模型を越える物理

中尾幹彦(KEK素核研)

mikihiko.nakao@kek.jp

2020.2.16–19 26th ICEPP Symposium





- B の物理の歴史
- Bファクトリーでの新物理の探し方
- SuperKEKB と Belle II



- 弱い相互作用と CKM 行列
- 🗕 ツリーダイヤグラム
- B物理の解析手法

- 議義 3

- ループダイヤグラム
- 🗕 ユニタリティ三角形

▶ 現状と近未来

ループダイヤグラム





● 実際にはすべてのクォークを経由 $b \rightarrow (u, c, t) \rightarrow s, d$



K*0

CKM だけだと打ち消し合うがクォーク質量差のおかげで non-zero
 結局ほぼ |V*_{tb}V_{ts}|²、 |V*_{tb}V_{td}|² だけが効いてくる

● ループに新物理が寄与する可能性がある(分岐比、A_{CP})

Belle が始まる前は B のペンギン崩壊はほとんど測られておらず、 理論の精度があまりなくても新物理の大きな効果があればすぐに 見つけられるだろうと淡い期待をいだいていた

● そして非常にたくさんの $b \rightarrow s$ 崩壊モードを発見してきたが…

Heavy FLavor AVeraging group (HFLAV) - May 2018 Heavy FLavor AVeraging group (HFLAV) - May 2018 Heavy FLavor AVeraging group (HFLAV) - May 2018 B^0 Branching Fractions (decays with strange mesons part 1) (×10⁻⁶) - UL at 90% CL B^0 Branching Fractions (decays with strange mesons part 2) (×10⁻⁶) - UL at 90% CL B^0 Branching Fractions (decays with strange mesons part 3) (×10⁻⁶) - UL at 90% CL Updated results not included in PDG Live as of Dec. 31, 2017 Preliminar Updated results not included in PDG Live as of Dec. 31, 2017. Droliminary Preliminary < 7.5 $6.1^{+1.7}_{-1.6}$ 49.4 ± 1.5 14.7 ± 2.0 4.7 ± 0.7 8.4 ± 0.8 $53.5^{+5.9}_{-3.8}$ $5.1^{+1.6}_{-1.7}$ < 5.8 7.0 ± 0.9 -0.5 $\begin{array}{c} 6.1 \substack{+1.6 \pm 0.3 \\ -1.5 \pm 0.4 \\ 47.5 \pm 2.4 \pm 3 \\ 19.9 \pm 2.5 \substack{+1 \\ -2 \\ 6.1 \pm 1.0 \substack{+1 \\ -1 \\ 8.4 \pm 1.1 \substack{+1 \\ -0 \\ -0 \end{array}}}$ 258 N° =0 99405 101+06+04 968+046+050 12.67 $f'_{2}(1525)K^{0}$ $58.9^{+3.6}_{-3.5} \pm 4.3$ 2.6 ± 0.7 ± 0.2 $50^{+10} \pm 7$ 41.413.2.3 259 $\eta' K^0$ $f_0(1710)K^0^{\dagger}_{K^0K^+K^-(NR)}_{K_SK_SK_S}$ 66 ± 4 $68.5 \pm 2.2 \pm 3.1$ 66.1 ± 3.; 334 335 336 $\begin{array}{c} 50.2\pm1.5\pm1.8\\ 11.1\substack{+2.5\\-1.0}\pm0.9\\ 4.4\pm0.7\pm0.5\\ 8.2\pm0.9 \\ 3\\ 29.9\substack{+2.3\\-1.7}\pm5.6 \end{array}$ $\begin{array}{c} 0.40, \pm 1.41, \pm$ 260 261 263 264 265 265 266 267 268 269 270 271 n'K+0 2.8 ± 0.6 $\begin{array}{c} 3.1 \substack{+0.9 \\ -0.8 } \pm 0.3 \\ 6.3 \pm 1.3 \pm 0.9 \end{array}$ $2.8^{+0.6}_{-0.5}$ p⁰K⁰ K*+= n' K_0* (1430 6.3 ± 1.6 16⁺⁶ ± 3 fo(980)Ke $\eta' K_2^* (1430)^0$ ηK^0 $13.7^{+3.0}_{-1.9} \pm 1.2$ $1.15^{+0.43}_{-0.98} \pm 0.09$ 13.7 ± 3.2 $49.7 \pm 3.8^{+6}$ $5.1^{+1.5+0.6}$ $5.1^{-1.5-0.7}$ $13.7^{+3.2}_{-2.2}$ $1.23^{+0.27}_{-0.24}$ 15.9 ± 1.0 11.0 ± 2.2 9.6 ± 2.1 f0(1710)KS $1.23 \substack{+0.27 \\ -0.24}$ $1.27^{\pm0.33} \pm 0.08$ f0(2010)KS nK+0 -0.2415.9 ± 1.0 11.0 ± 2.2 -0.38 $16.5 \pm 1.1 \pm 0.8$ $11.0 \pm 1.6 \pm 1.5$ $9.6 \pm 1.8 \pm 1.1$ $15.2 \pm 1.2 \pm 1.0$ $13.8^{+5.5}_{-4.6} \pm 1.6$ ${}^{< 5.8}_{7.6 \pm 1.7 {+}0.9}_{- 1.3}_{- 2.5 }$ 6.9 + 0.8 + 0.4 $\eta K_0^*(1430)$ $\eta K_2^*(1430)$ ωK^0 $\begin{array}{c} 7.0 \pm 0.9 \\ 2.7 + 1.5 \\ 1.81 + 0.75 \\ 3.3 \pm 0.6 \\ < 6.3 \\ < 10.1 \\ < 230 \\ 4 \\ 2.8 \pm 0.7 \\ 1.4 + 0.8 \\ < 2.1 \\ 54.5 \pm 5.3 \\ 3.9 \pm 0.8 \end{array}$ $K \circ K \circ K \circ (NR)$ $\begin{array}{c} 6.9 \pm 0.8 \pm 0.6 \\ 2.7 + 1.0 \\ -0.8 \pm 0.9 \\ 1.81 + 0.53 \pm 0.48 \\ 3.3 \pm 0.5 \pm 0.4 \\ < 16.2 \\ < 235 \\ < 230 \end{array}$ $K_{S}K_{S}K_{L}$ $K^{*0}K^{+}K^{-}$ ϕK^{*0} $10.0^{+5.4}_{-4.2} \pm 1.4$ 4.8 ± 0.4 $5.4 \pm 0.8 \pm 0.3$ $4.5 \pm 0.4 \pm 0.3$ 4.8 ± 0.4 ${}^{WK}_{a_0(980)^0K^0}$ ${}^{b_1^0K^0}_{b_1^0K^0}$ ${}^{b_1^0K^0}_{b_1^-K^+}$ ${}^{b_1^-K^+}_{b_1^0K^{*0}}$ < 7.8 < 7.8 < 7.8 < 1.9 7.4 ± 1.4 < 7.8 < 7.8 < 7.8 < 7.8 $\pi^{-}\pi^{+}K^{-}(NR)$ $K^{*0}\pi^{+}K^{-}$ $K^{*0}\overline{K}^{*0}$ ${}^{<\ 1.9}_{7.4\ \pm\ 1.0\ \pm\ 1.0}$ $2.8 \pm 0.5 \pm 0.5$ $1.4 \pm 0.4^{+0.3}_{-0.4}$ < 8.0 < 5.0 < 3.1 < 53 2.0 ± 0.5 $^{-_{\pi}^{+}_{\pi}^{-}}_{K^{*0}_{\pi}^{+}_{\pi}^{-}}$ $\begin{array}{c} 54.5\pm2.0\pm4.3\\ 5.1\pm0.6\pm0.4\\ -0.8\\ 5.7\pm0.6\pm0.4\\ 17^{+6}\\ 16^{-25}\\ 16^{-25}\\ 16^{-24}\\ 10.5\pm2.5\pm1.3\\ 28\pm10\pm6\\ 28\pm0.2\\ 10.5\pm2.5\pm1.3\\ 28\pm10\pm6\\ 27\pm4.\pm4\\ 2.7\pm0.2\pm0.1\\ 1.5\pm1.2\\ 1.5\pm1.5\pm1.2\\ 1.5\pm1.5\pm1.5\pm1.2\\ 1.5\pm1.5\pm1.5\pm1.2\\ 1.5\pm1.5\pm1.5\pm1.2\\ 1.5\pm1.5\pm1.5\pm1.2\\ 1.5\pm1.5\pm1.5\pm1.2\\ 1.5\pm1.5\pm1.5\pm1.5\pm$ < 8.0 < 8.0 272 273 274 275 276 277 278 279 280 281 $b_1^*K^*$ $b_1^-K^{*+}$ $a_0(1450)^-K^+$ $K_S X^0$ (Familon) ωK^{*0} < 5.0 < 5.0 $\begin{array}{c} 5.0\pm0.8\\ 5.9\pm0.5\\ 17\substack{+6\\-25\\16,-24\\16.3\pm5.7\\10.5\pm2.6\\28\pm11\\28\pm11\\27\pm5\end{array}$ < 3.1 < 53 $1.8 \pm 0.7 \substack{+0.3 \\ -0.2}$ 352 353 354 355 356 357 358 360 361 362 363 364 2.0 ± 0.5 $2.2 \pm 0.6 \pm 0.2$ $\omega (K \pi)_{0}^{*0}$ 18.4 ± 2.5 $18.4^{+1.8}_{-1.7}$ 18.4+1.8 $\omega K_0^* (1430)^0$ $\omega K_2^* (1430)^0$ $\omega K_1^* (1430)^0$ $\omega K^+ \pi^- (NR)^1$ $K^+ \pi^- \pi^0$ 16.0 ± 3.4 $16.0 \pm 1.6 \pm 3.0$ $16.0 \pm 3.$

 $(1430)^0 f_0$ $\kappa^+ \kappa^ \kappa^0 \overline{K}^0$ $\kappa^0 \kappa^- \pi^ \kappa^* \overline{K} \overline{K}^+$ $\kappa^* \overline{K} \overline{K}^0$ $\kappa^+ \kappa^- \pi^ \kappa_S \kappa_S \eta$ $\kappa^+ \kappa^- \kappa^ \kappa^+ \kappa^- \kappa^ \kappa^0 \kappa^0$

10.1 ± 2.3 5.1 ± 1.0 37.8 ± 3.2 7.0 ± 0.9

 2.4 ± 1.2 0.6 ± 0.7 2.8 ± 0.6

 34.2 ± 4.4

 $8.6^{+1.1}_{-1.3}$

Results for LHCh are relative BFs converted to absolute BFs CLEO upper limits that have been greatly superseded are not shown In this product of BFs, all daughter BFs not shown are set to 100% $^{1}0.755 < M(K\pi) < 1.250 \text{ GeV/c}^{2}$

 $\rho^- K^+$

 $\rho(1450)^{-}K^{+}$ $\rho(1700)^{-}K^{+}$ $K^{+}\pi^{-}\pi^{0}(NR)$

 $\binom{(K\pi)_{0}^{*+}\pi^{-}}{(K\pi)_{0}^{*+}\pi^{0}}$

 10.1 ± 2.3

37.8 ± 3.2

 7.0 ± 0.9

 2.4 ± 1.2 0.6 ± 0.7

 2.8 ± 0.6

34 ± 5

 8.6 ± 1.7

 $10.1 \pm 2.0 \pm 1.1$

 $38.5 \pm 1.0 \pm 3.9$

 $6.6 \pm 0.5 \pm 0.8$

 $2.8 \pm 0.5 \pm 0.4$

 $34.2 \pm 2.4 \pm 4.1$

 $8.6^{+1.1}_{-1.3}$

 $\begin{array}{r} 5.1 \pm 0.7 \pm 0.7 \\ 36.6 {+}4.2 \pm 3.0 \\ -4.3 \pm 3.0 \\ 15.1 {+}3.4 {+}2.4 \\ -3.3 {-}2.6 \end{array}$

< 9.4

Results for CDF and LHCb are relative BFs converted to absolute BFs.

 $.078 \pm 0.01$ 1.21 ± 0.16 6.5 ± 0.8

< 0.96 2.2 ± 0.0 < 0.9 < 1.0 < 2.0 24.9 ± 3.7 7.3 ± 0.7 7.0 ± 3.5 7.0 ± 3.5

 $\begin{array}{l} 28.3 \pm 3.3 \pm 4.0 \\ 9.0 {+}2.2 \\ {-}1.8 \pm 0.7 \end{array} \qquad 5.4 {+}5.7 \pm 0.7 \end{array}$

 $\begin{array}{c} 0.10 \pm 0.08 \pm 0.04 \\ 1.26 \pm 0.19 \pm 0.05 \\ < 18 \end{array}$

 $2.17 \pm 0.60 \pm 0.24$

Results for CDF and LHCb are relative BFs converted to absolute BFs. CL2C upper limits that have been greatly superseduced are not shown are set to CL2C upper limits that have been greatly superseduced are not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ¹ ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ² ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ² ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ² ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ² ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ² ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ² ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ² ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ² ¹ In this product of BFs, all daughter DFs not shown are set to 100%. ² ¹ In this product of BFs not shown are set to 100%. ² ¹ In this product of BFs not shown are set to 100%

5.07 ± 0.84 ¹ < 0.4 < 0.96

by other experiments (RPP 322 and 329). ¹ Obtained from a fit to the ratios of BFs measured by LHCb (Ref. [?]) and to the averages of the BFs therein, as measured by other

⁵ Result from ARGUS. Cited in the BaBarcolumn to avoid adding a column to the table

In this product of BFs, all daughter BFs not shown are set to 100%, [‡] Result from ARGUS, Cited in the BaBar column to avoid

Updated results not included in PDG Live as of Dec. 31, 2017

 $4.2^{+1.6}_{-1.3} \pm 0.8$

 $\begin{array}{c} 10.4 \pm 0.5 \pm 0.6 \\ < 71.7 & 3 \\ < 13.9 & 3 \\ 0.26 + 0.33 + 0.10 \\ -0.29 - 0.08 \\ < 6.0 & 3 \\ < 7.6 & 3 \\ < 0.2 \end{array}$

 $4.3 \pm 0.4 \pm 0.4$

< 31.8 3

 $< 31.8 \circ$ < 3.3 < 8.4 $4.3 \pm 0.4 \pm 0.4 < 1.7 < 4.7$

 $5.5^{+0.9}_{-0.7} \pm 1.0$

 $10.4 \pm 0.5 \pm 0.6$ $11.5^{+4.5+1.8}_{-3.7-1.7}$

 $13.3^{+6.6}_{-5.4}$ $0.29^{+0.41}$

-0.40 4.4 ± 0.9 33 ± 10 6.04 ± 0.5

 2.7 ± 1.8 0.50 + 0.42-0.20

 $\begin{array}{c} 13.3 \substack{+3.1 \\ -3.2 \\ < 16 \ ^2 \end{array} \\ 27.5 \pm 2.0 \\ 10.1 \substack{+0.6 \\ -0.5 \ ^2 \end{array} \\ < 71.7 \ ^3 \\ 4.6 \pm 1.4 \\ 0.81 \pm 0.2 \\ < 6.0 \ ^3 \\ < 2.2 \\ < 0.2 \\ < 2.0 \\ < 5000 \ ^2 \end{array}$

 $\begin{array}{c} 4.3 \pm 0.4 \\ < 1.7 \\ < 31.8 \\ < 3.3 \\ < 3.3 \\ < 8.4 \\ 4.2 \pm 0.5 \\ < 1.7 \\ < 4.7 \\ < 3.5 \\ < 2.7 \\ < 15.3 \\ < 1100 \\ \end{array}$

 6.8 ± 0.8

BABAR $13.3^{+5.8}_{-4.4} \pm 3.2$ $0.29^{+0.27}_{-0.18} \pm 0.34$

-0.18 $4.4 \pm 0.7 \pm 0.5$

 $33 \pm 5 \pm 9$ 6.19 ± 0.48 ± 0.19

 $\begin{array}{c} \text{c.15} \pm 0.13 \pm 0.13 \\ \text{2.7} \pm 1.3 \pm 1.3 \pm \\ \text{0.50} \pm 0.024 \pm 0.11 \\ \text{0.54} \pm 0.21 \pm 0.52 \\ \text{13.3} \pm 2.2 \pm 0.52 \\ \text{-2.3} \pm 2.2 \\ \text{< 16} \end{array}$

27.5 ± 1.3 ± 2.2

 $\substack{4.6 \pm 1.1 \pm 0.8 \\ 1.28 \substack{+0.35 \\ -0.30} \pm 0.1}$

< 2.2 < 0.41 < 2.0 < 5000

 $4.3 \pm 0.4 \pm 0.4$ < 1.7 ⁴

 $3.9 \pm 0.5 \pm 0.6$

< 3.5 < 2.7 < 15.3 < 1100 [‡]

 $7.5 \pm 0.9 \pm 0.5$

 $4.5 \pm 0.8 \pm 0.3$ < 31

0.3+0.5

-0.4 4.4 ± 0.9 33 ± 10 6.0 ± 0.5

 2.7 ± 1.8

 $0.50^{+0.50}_{-0.26}$ 0.5 ± 0.6

 13.3 ± 3.1

< 1627.5 \pm 2.6

10.0 ± 0.5

< 71.7 4.5 ± 1.3

 4.5 ± 1.3 0.8 ± 0.5 < 6.0 < 2.2 < 0.2 < 2.0 < 5000

 4.3 ± 0.4 < 1.7 < 31.8

< 31.8 < 3.3 < 8.4 3.9 ± 0.8 < 1.7 < 4.7 < 3.5 < 2.7 < 15.3 < 1100

 6.8 ± 0.9

 4.5 ± 0.9

φK^{*}₀(1430)^{*} *(1430)⁰K^{*0}

 $\phi K^* (1680)^{C} K_0 (1)^{C} \phi K^* (1680)^{C} \phi K_3^* (1780)^{C} \phi K_4^* (2045)^{C} \rho^0 K_2^* (1430)^{C}$

Solution in the first of the range of the sinestence of the formation (i.e., (i)) and of the version of the original of the version of the first of the version of the first of the version of the first of the version of the version

< 0.9 < 1.0 < 2.0

< 2.0 $26.5 \pm 0.9 \pm 0.1$ $7.1 \pm 0.6^{+0.4}_{-0.5}$ $7.0^{+2.6}_{-1.8} \pm 2.4$

測っただけでは新物理は見つけられなかった (標準模型を凌駕するような大きな新物理の寄与はなかった)

直接 CP 非対称性

 $P \rightarrow f \neq \overline{P} \rightarrow \overline{f}$ を直接 CP 非対称性と呼ぶ $\overline{\Gamma}_{f} - \Gamma_{f} = \left| |A_{1}| e^{-i\phi_{1} + i\delta_{1}} + |A_{2}| e^{-i\phi_{2} + i\delta_{2}} \right|^{2} - \left| |A_{1}| e^{+i\phi_{1} + i\delta_{1}} + |A_{2}| e^{+i\phi_{2} + i\delta_{2}} \right|^{2}$ $= |A_1||A_2| \left[e^{i(-\phi_1 + \phi_2 + \delta_1 - \delta_2)} + e^{i(\phi_1 - \phi_2 - \delta_1 + \delta_2)} - e^{i(+\phi_1 - \phi_2 + \delta_1 - \delta_2)} - e^{i(-\phi_1 + \phi_2 - \delta_1 + \delta_2)} \right]$ $= -|A_1||A_2|\left[(e^{+i\Delta\phi} - e^{-i\Delta\phi})(e^{+i\Delta\delta} - e^{-i\Delta\delta})\right] = -4|A_1||A_2|\sin\Delta\phi\sin\Delta\delta$ 崩壊幅の直接 CP 非対称性の生じる条件は **2つの振幅**が存在(ツリーとペンギン) 弱位相差 $\Delta \phi = \phi_1 - \phi_2 \neq 0$ かつ $\Delta \phi \neq \pi$ **強位相差** $\Delta \delta = \delta_1 - \delta_2 \neq 0$ かつ $\Delta \delta \neq \pi$ ● 測定量 A_{CP}

 $\frac{\overline{\Gamma}_{f} - \Gamma_{f}}{\overline{\Gamma}_{f} + \Gamma_{f}} = \frac{N(\overline{P} \to \overline{f}) - N(P \to f)}{N(\overline{P} \to \overline{f}) + N(P \to f)} = \frac{-4|A_{1}||A_{2}|\sin\Delta\phi\sin\Delta\delta}{|A_{1}|^{2} + |A_{2}|^{2} + 4|A_{1}||A_{2}|\cos\Delta\phi\cos\Delta\delta}$

さらに実効ハミルトニアン

• $\mathbf{\mathcal{Y}}\mathbf{\mathcal{I}}-: H = \frac{G_F}{\sqrt{2}} V_{cb}^* V_{ud} \left[C_1(\overline{b}c)_{V-A}(\overline{u}d)_{V-A} + C_2(\overline{b}d)_{V-A}(\overline{u}c)_{V-A} \right]$

・ハドロニックペンギン:4つのオペレータとウィルソン係数を追加

$$H = \frac{G_F}{\sqrt{2}} \sum_{i=1}^{6} V_{qb}^* V_{q'q''} C_i O_i$$

- 輻射ペンギン(b → sγ): さらに2つ追加
 - C_7 magnetic penguin operator $\left[\frac{e}{8\pi^2}m_b\overline{s}_i\sigma^{\mu\nu}(1+\gamma_5)b_iF_{\mu\nu}\right]$
 - C_8 chromomagnetic operator
 - **電弱ペンギン**(b → sℓ⁺ℓ⁻): さらに 2 つ追加
 - C_9 vector electroweak operator $[(\overline{b}s)_{V-A}(\overline{\ell}\ell)_V]$
 - C_{10} axial-vector electroweak operator $[(\overline{bs})_{V-A}(\overline{\ell}\ell)_A]$

ハドロニック崩壊の場合はオペレーターで分類するよりもダイアグラ ムで分類する方が直感的…例えば $B \to K\pi$ の場合





Penguin

 $K^+\pi^0$, $K^+\pi^-$, $K^0\pi^+$, $K^0\pi^0$

Tree $K^+\pi^0$, $K^+\pi^-$

Color-suppressed $K^+\pi^0, K^0\pi^0$

EW-Penguin

 $K^+\pi^0$, $K^+\pi^-$, $K^0\pi^+$, $K^0\pi^0$

External Penguin (not allowed, π^0 is $(u\overline{u} - d\overline{d})/\sqrt{2}$) External EW-Penguin $\kappa^+\pi^0, \kappa^0\pi^0$ $B \rightarrow K\pi$ b \rightarrow s penguin (dominant) + sub-dominant diagrams (e.g. Cabibbo suppressed b \rightarrow u tree)



• P が主なのでどの組合せでもほぼ同じ分岐比 $\Gamma(K^+\pi^-) \sim \Gamma(K^0\pi^+) \sim 2 \times \Gamma(K^+\pi^0) \sim 2 \times \Gamma(K^0\pi^0)$ $(2 \times i \pi^0 i (u \overline{u} - d \overline{d}) / \sqrt{2} i \overline{c} i \overline{c} \overline{c}$

T があるので、直接 CP 非対称性:

- $K^+\pi^0$, $K^+\pi^-$

)崩壊幅の比で理論不定性を減らす $R_c = 2 \times \frac{\Gamma(K^+ \pi^0)}{\Gamma(K^0 \pi^+)}, \quad R_n = \frac{1}{2} \times \frac{\Gamma(K^+ \pi^-)}{\Gamma(K^0 \pi^0)}, \quad R = \frac{\Gamma(K^+ \pi^-)}{\Gamma(K^0 \pi^+)}$

 $K\pi$ パズル



- P+T が主だと思うと単純な予想では $A_{CP}(K^+\pi^-) \sim A_{CP}(K^+\pi^0)$

● 符号が逆なのはなぜ?

他のダイアグラムの影響? でも SM では小さいはず

▶ 新物理 (?) — 影響がありそうなのは EW-penguin

• 他の手掛り — アイソスピン和則? $A_{CP} \times \Gamma(K^{+}\pi^{-}) + A_{CP} \times \Gamma(K^{0}\pi^{+}) = 2A_{CP} \times \Gamma(K^{+}\pi^{0}) + 2A_{CP} \times \Gamma(K^{0}\pi^{0})$ $I_{K\pi} = A_{CP}(K^{+}\pi^{-}) + \frac{A_{CP} \times \Gamma(K^{0}\pi^{+})}{\Gamma(K^{+}\pi^{-})} - \frac{A_{CP} \times \Gamma(K^{+}\pi^{0})}{\Gamma(K^{+}\pi^{-})} - \frac{A_{CP} \times \Gamma(K^{0}\pi^{0})}{\Gamma(K^{+}\pi^{-})} = 0$ (?) $\Leftrightarrow (-14 \pm 11)\%$ (W.A.)



これだけでは Kπ パズルの答えになる気はしない…

輻射ペンギンと電弱ペンギン



 $b \rightarrow s\gamma$ は $|C_7|$ に感度 \bullet インクルーシブ $B \rightarrow X_{s}\gamma$ の分岐比測定 光子スペクトルのインクルーシブ測定 膨大なバックグラウンドを差引く E_{γ} スペクトルは V_{cb} と V_{ub} の OPE にも使用 $b \rightarrow s\ell^+\ell^-$ は C_7 、 C_9 、 C_{10} に感度 \bullet インクルーシブ $B \rightarrow X_s \ell^+ \ell^-$ の分岐比 $B \rightarrow K^* \ell^+ \ell^-$ の前後非対称性 他の角分布 ● 理論計算精度が良く、新物理に強い制限 多彩な測定量がある(今回はカバーしません) グローバルフィットからウィルソン係数



現在でもでもインクルーシブ $B \rightarrow X_s \ell^+ \ell^-$ 分岐比と前後非対称性 (A_{FB}) はトリビアルでない制限をつけている

● 現在値のままならば Belle Ⅱ で新物理を「発見」できる

ユニタリティ三角形

⊞



絶対値の2乗でないので複素位相が残る

B中間子の寿命





そる煙準模型を越える物理 — 中尾幹0

混合 → 崩壊 → CP 非保存

フレーバー固有状態 $P^{0} \& \overline{P}^{0}$ のシュレーディンガー方程式 $\frac{\partial}{\partial t} \begin{pmatrix} P^{0}(t) \\ \overline{P}^{0}(t) \end{pmatrix} = H \begin{pmatrix} P^{0}(t) \\ \overline{P}^{0}(t) \end{pmatrix}, \quad H = \begin{pmatrix} m_{11} - \frac{i}{2}\Gamma_{11} & m_{12} - \frac{i}{2}\Gamma_{12} \\ m_{21} - \frac{i}{2}\Gamma_{21} & m_{22} - \frac{i}{2}\Gamma_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} m_{11} - \frac{i}{2}\Gamma_{11} & m_{12} - \frac{i}{2}\Gamma_{12} \\ m_{12}^{*} - \frac{i}{2}\Gamma_{12}^{*} & m_{11} - \frac{i}{2}\Gamma_{11} \end{pmatrix}$ (一般的な場合) (CPT は保存)

対角化した解
$$P_1 = pP^0 + q\overline{P}^0$$
, $P_2 = pP^0 - q\overline{P}^0$ $\left[\left(\frac{q}{p} \right)^2 = \frac{m_{12}^* - \frac{i}{2}\Gamma_{12}^*}{m_{12} - \frac{i}{2}\Gamma_{12}} \right]$

時間発展 $P_{1,2}(t)$ 、**CP 固有状態** $f \land$ 崩壊 $A_f = A(P^0 \rightarrow f), \overline{A}_f = A(\overline{P}^0 \rightarrow f)$ (簡単のため |p/q| = 1 (CPT) かつ $|A_f| = |\overline{A}_f|$ 、また $\Delta \Gamma = 0$)

 $\Gamma(P^{0}(t) \to f) \propto 2|A_{f}|^{2}e^{-\Gamma t} \left[1 + \operatorname{Re}\left(\frac{q}{p}\frac{\overline{A}_{f}}{A_{f}}(i\sin\Delta mt)\right)\right] = 2|A_{f}|^{2}e^{-\Gamma t}(1 + \sin 2\phi\sin\Delta mt)$ $\Gamma(\overline{P}^{0}(t) \to f) \propto 2|A_{f}|^{2}e^{-\Gamma t} \left[1 + \operatorname{Re}\left(\frac{p}{q}\frac{A_{f}}{\overline{A}_{f}}(i\sin\Delta mt)\right)\right] = 2|A_{f}|^{2}e^{-\Gamma t}(1 - \sin 2\phi\sin\Delta mt)$





- ツリーとペンギンの異なる複素位相の寄与から φ₂ を導き出す
 - アイソスピン解析: $B^0 \to \pi^+\pi^-$ 、 $B^0 \to \pi^0\pi^0$ 、 $B^\pm \to \pi^\pm\pi^0$ の分岐比・ A_{CP} の関係を利用 ($B \to \rho\rho$ についても同様)
 - **ダリツ解析:** $B^0 \rightarrow \pi^+ \pi^- \pi^0$ のダリツ平面から $\rho^+ \pi^- \ \rho^- \pi^+ \ \rho^0 \pi^0$ の 複素振幅 (分岐比と位相) を測定
- $B \rightarrow
 ho\pi$ だけで決まりそうだが組み合わせることでさらに精度向上



 $B^-
ightarrow [K^+ \pi^-]_D K^-$ (ADS)



 $B^-
ightarrow [K_S \pi^+ \pi^-]_D K^-$ (GGSZ)



- ダリツプロット上で振幅比 $\propto r \sim 0.1$ ($\gg |r|^2 \sim 0.01$)

● 多数の共鳴状態があり、強位相差が高統計の D 崩壊のダリツプロットから求められる

$$P^{+} = |A + r_{B}e^{i(\delta_{B} + \phi_{3})}\overline{A}|^{2} = \left| \left| \sum_{i=1}^{\infty} + r_{B}e^{i(\delta_{B} + \phi_{3})} \sum_{i=1}^{n} \right|^{2}$$
$$= |P| + r_{B}^{2}|\overline{P}| + 2\sqrt{P\overline{P}}(x_{+}\cos\delta_{D} + y_{+}\sin\delta_{D})$$

_ こ で $x_{\pm} = r_B \cos(\delta_B \pm \phi_3)$, $y_{\pm} = r_B \sin(\delta_B \pm \phi_3)$

ダリツプロットと





- 強い位相の宝庫!

Π

合まれる中間状態を仮定するか、CLEO-c / BES III の $\psi(3770) \rightarrow \psi(3770)$ DDで位相を直接測定

5000

- これまででベストの ϕ_3 測定方法





ニー 下控ス 連進 道 刑 左 却 テ る 物 理 ー

 \bigcirc

尾幹



もし現状程度のずれがあれば、ツリーだけ (V_{ub} と ϕ_3) で決まる三角形 と μ ープだけ (ϕ_1 と ϕ_2) で決まる三角形の差がはっきり見える

● 新物理が B 中間子混合に寄与しているとしてパラメタ化 $M_{12} = M_{12}^{SM} \times (1 + h_d e^{2i\sigma_d}), h = \frac{|C_{bd}^{NP}|^2}{|V_{tb}^* V_{td}|^2} \left(\frac{4.5 \text{ TeV}}{\Lambda_{NP}}\right)$



 MFV な新物理でループなら 1.4 TeV、ツリーなら 17 TeV まで感度 (C_{bd} = 1 ならばループで 200 TeV、ツリーで 2000 TeV まで感度)

現状と近未来











Jan. 2017 BWD ECL

- Phase I (2016 年 2 月-6 月) 検出器なし
- Phase II (2018 年 4 月-7 月) VXD なしの運転
- Phase III (2019 年 4 月-) 全検出器での本運転

予定



尾幹

LHCb と Belle II

LHCb が得意なもの (Belle II には難しい)

- 大量の B と B_s と D と D_s の生成
- *B_s* の時間依存 CPV (Belle∥には速すぎ)
- 荷電粒子だけのモード(ただし Ks はやや苦手)
- 特にミューオン(トリガしやすい、ブーストされるため低い運動量まで OK)

Belle II の得意とするもの(LHCb には難しい)

- 光子、π⁰、η を終状態に含むモード
- ニュートリノを含むモード、特に r を含むもの

● インクルーシブなモード

どちらでも出来るもの(?) (LHCb アップグレードでデータが増えるから…)

• $B \rightarrow J/\psi K_S$ や $B \rightarrow \phi K_S$ の CPV

LHCb で出来ないと思っていても統計量を武器に結果が出る場合があり油断大敵

| Observables | Exp. theor. accuracy | Exp. experim. uncertainty | Facility (2025) |
|---|----------------------|---------------------------|-----------------|
| UT angles and sides | | | |
| ϕ_1 [°] | *** | 0.4 | Belle II |
| ϕ_2 [°] | ** | 1.0 | Belle II |
| <i>φ</i> ₃ [°] | *** | 1.0 | LHCb/Belle II |
| $ V_{cb} $ incl. | *** | 1% | Belle II |
| $ V_{cb} $ excl. | *** | 1.5% | Belle II |
| $ V_{ub} $ incl. | ** | 3% | Belle II |
| $ V_{ub} $ excl. | ** | 2% | Belle II/LHCb |
| CP violation | | | |
| $S(B \rightarrow \phi K^0)$ | *** | 0.02 | Belle II |
| $S(B \rightarrow \eta' K^0)$ | *** | 0.01 | Belle II |
| $\mathcal{A}(B ightarrow K^0 \pi^0)$ [10 ⁻²] | *** | 4 | Belle II |
| $\mathcal{A}(B\to K^+\pi^-)[10^{-2}]$ | *** | 0.20 | LHCb/Belle II |
| (Semi-)leptonic | | | |
| $\mathcal{B}(B \to \tau \nu) [10^{-6}]$ | ** | 3% | Belle II |
| $\mathcal{B}(B \to \mu \nu) [10^{-6}]$ | ** | 7% | Belle II |
| $R(B \to D\tau \nu)$ | *** | 3% | Belle II |
| $R(B \to D^* \tau \nu)$ | *** | 2% | Belle II/LHCb |
| Radiative and EW penguins | | | |
| $\mathcal{B}(B \to X_s \gamma)$ | ** | 4% | Belle II |
| $A_{\rm CP}(B \to X_{s,d}\gamma) \ [10^{-2}]$ | *** | 0.005 | Belle II |
| $S(B \rightarrow K_{\rm S}^0 \pi^0 \gamma)$ | *** | 0.03 | Belle II |
| $S(B \rightarrow \rho \gamma)$ | ** | 0.07 | Belle II |
| $\mathcal{B}(B_s \to \gamma \gamma) [10^{-6}]$ | ** | 0.3 | Belle II |
| $\mathcal{B}(B \to K^* \nu \overline{\nu}) \ [10^{-6}]$ | *** | 15% | Belle II |
| $R(B \to K^* \ell \ell)$ | *** | 0.03 | Belle II/LHCb |

 \bigcirc

 $\overline{\mathbf{O}}$



2019夏・ハイライト1



菁準模型を越える物1

2019夏・ハイライト2





近未来の予定

2020 年夏までに 150 fb⁻¹

- Belle よりはまだだいぶ少ないが、検出器向上などもあるので、ようやく 意味のある物理結果を出せる
- 2020年度末までに 500 fb⁻¹
 - Belle、BaBar とようやく対等なデータセット
 - Belle + Belle II のデータセットの解析
- 2021 年度以降
 - PXD の再インストール(現在センサーが半分しか入っていない)
 - TOP の改修 (PMT の放射線耐性)
 - DAQ のアップグレード
 - Belle のデータを大きく引き離し、新しいフレーバー物理の時代に





中尾幹彦