Основные результаты эксперимента LHCb

Дзюба Алексей

(семинар ОФВЭ, 30 октября 2012 г.)

Большой Адронный Коллайдер



План доклада

- I. Стандартная Модель (СМ или SM) и Новая Физика (НФ или NP).
- II. Эксперимент LHCb на Большом Адронном Коллайдере (БАК).
- III. Поиск НФ в редких распадах *В*-мезонов.
- IV. Изучение нарушения *СР*-инвариантности на LHCb.
- V. Несколько слов о других научных результатах LHCb.
- VI. Заключение. Чего можно достичь после upgrade'a.

Будут рассматриваться в основном опубликованные работы LHCb

План доклада

- I. Стандартная Модель (СМ или SM) и Новая Физика (НФ или NP).
- II. Эксперимент LHCb на Большом Адронном Коллайдере (БАК).
- III. Поиск НФ в редких распадах *В*-мезонов.
- IV. Изучение нарушения *СР*-инвариантности на LHCb.
- V. Несколько слов о других научных результатах LHCb.
- VI. Заключение. Чего можно достичь после upgrade'а.

Будут рассматриваться в основном

опубликованные работы LHCb

I. Стандартная Модель (СМ) и Новая Физика (НФ)

СМ, её триумф и трудности

С.В. Троицкий, *УФН 182 (2012)* 77

Нерешённые проблемы физики элементарных частиц.

- 1. Введение: статус и параметры Стандартной модели (77).
- Наблюдаемое отклонение от Стандартной модели: осцилляции нейтрино (79).

2.1. Теоретическое описание. 2.2. Экспериментальные результаты: стандартные осцилляции трёх ароматов. 2.3. Экспериментальные результаты: нестандартные осцилляции. 2.4. Масса нейтрино.

- Указания на новую физику из астрофизики и космологии (84).
 3.1. Барионная асимметрия. 3.2. Тёмная материя. 3.3. Ускоренное расширение Вселенной.
- Эстетические трудности: происхождение параметров (89).
 4.1. Электрослабое нарушение и хигтсовский бозон. 4.2. Калибровочная иерархия. 4.3. Иерархия фермионных масс.
- Теоретические трудности в описании адронов (98).
 5.1. Проблемы пертурбативной квантовой хромодинамики.
 5.2. Решёточные результаты.
 5.3. Дуальные теории: суперсимметричная дуальность и голография.

Параметр	Значение			
$\alpha_{ m s}(M_{ m Z})$	$0,114 \pm 0,0007$			
$1/\alpha(M_Z)$	$127,\!916\pm0,\!015$			
$\sin^2 \theta_{\mathbf{W}}(M_{\mathbf{Z}})$	$0,23108 \pm 0,00005$			
Θ	$\lesssim 10^{-10}$			
<i>m</i> _u (2 ГэВ)	$2,5^{+0,8}_{-1,0}$ M $ ightarrow$ B			
<i>m</i> _d (2 ГэВ)	$5,0^{+1,0}_{-1,5}$ M $ ightarrow$ B			
<i>m</i> _s (2 ГэВ)	105 -25 МэВ			
$m_{\rm c}(m_{\rm c})$	1,266 ^{+0,031} _0,036 ГэВ			
$m_{\rm b}(m_{\rm b})$	$4,\!198\pm0,\!023$ ГэВ			
$m_{\rm t}(m_{\rm t})$	173,10 \pm 1,35 ГэВ			
me	510,998910 \pm 0,000013 кэВ			
m_{μ}	$105{,}658367 \pm 0{,}000004{\rm M}{\ni}{\rm B}$			
m_{τ}	1,77682 \pm 0,00016 ГэВ			
θ_{12}	$13,02^\circ\pm0,05^\circ$			
θ_{23}	$2,35^\circ\pm0,06^\circ$			
θ_{13}	$0,199^\circ\pm0,011^\circ$			
δ	$1,20\pm0,08$			
$v(m_{\mu})$	246,221 \pm 0,002 ГэВ			
$M_{ m H}$	115,5–127,0 ГэВ (уровень достоверности 95 %)			

СМ, её триумф и трудности

С.В. Троицкий, *УФН 182 (2012)* 77

Нерешённые проблемы физики элементарных частиц.

- 1. Введение: статус и параметры Стандартной модели (77).
- Наблюдаемое отклонение от Стандартной модели: осцилляции нейтрино (79).

2.1. Теоретическое описание. 2.2. Экспериментальные результаты: стандартные осцилляции трёх ароматов. 2.3. Экспериментальные результаты: нестандартные осцилляции. 2.4. Масса нейтрино.

- Указания на новую физику из астрофизики и космологии (84).
 З.1. Барионная асимметрия. З.2. Тёмная материя.
 З.3. Ускоренное расширение Вселенной.
- Эстетические трудности: происхождение параметров (89).
 4.1. Электрослабое нарушение и хиггсовский бозон 4.2. Калибровочная иерархия.
 4.3. Иерархия фермионных масс.
- 5. Теоретические трудности в описании адронов (98).
 - 5.1. Проблемы пертурбативной квантовой хромодинамики.5.2. Решёточные результаты. 5.3. Дуальные теории: суперсимметричная дуальность и голография.

Параметр	Значение			
$\alpha_{ m s}(M_{ m Z})$	$0,\!114 \pm 0,\!0007$			
$1/\alpha(M_Z)$	$127,\!916\pm0,\!015$			
$\sin^2 \theta_{\mathbf{W}}(M_{\mathbf{Z}})$	$0,23108 \pm 0,00005$			
Θ	$\lesssim 10^{-10}$			
<i>m</i> _u (2 ГэВ)	$2,5^{+0,8}_{-1,0}$ M $ ightarrow$ B			
m _d (2 ГэВ)	$5,0^{+1,0}_{-1,5}$ M \ni B			
<i>m</i> _s (2 ГэВ)	105 +25 МэВ			
$m_{\rm c}(m_{\rm c})$	1,266 ^{+0,031} 0,036 ГэВ			
$m_{\rm b}(m_{\rm b})$	$4,\!198\pm0,\!023$ ГэВ			
$m_{\rm t}(m_{\rm t})$	173,10 \pm 1,35 ГэВ			
me	510,998910 \pm 0,000013 кэВ			
m_{μ}	$105{,}658367 \pm 0{,}000004{\rm M} \Im {\rm B}$			
m_{τ}	1,77682 \pm 0,00016 ГэВ			
θ_{12}	$13,02^\circ\pm0,05^\circ$			
θ_{23}	$2,35^\circ\pm0,06^\circ$			
θ_{13}	$0,199^{\circ}\pm 0,011^{\circ}$			
δ	$1,20\pm0,08$			
$v(m_{\mu})$	246,221 \pm 0,002 ГэВ			
$M_{ m H}$	115,5–127,0 ГэВ (уровень достоверности 95 %)			

Обнаружение частицы похожей на бозон Хиггса



Осцилляции нейтральных мезонов



Кварки и лептоны — состояния с определенной массой однако с калибровочными бозонами взаимодействуют суперпозиции данных состояний.

$$\begin{pmatrix} u \\ d' \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} c \\ s' \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} t \\ b' \end{pmatrix},$$

$$\begin{pmatrix} d' \\ s' \\ b' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} V_{ud} & V_{us} & V_{ub} \\ V_{cd} & V_{cs} & V_{cb} \\ V_{td} & V_{ts} & V_{tb} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} d \\ s \\ b \end{pmatrix}.$$

Эти состояния связан через матрицу

Кабиббо-Кобаяши-Маскавы (СКМ)

Почему же в 1972 году (когда были известны 3 кварка)

уже рассматривалась 6 кварковая модель?

Нарушение СР-инвариантности

1964 год: Фитч, Кронин и др. открывают запрещенный СР распад К⁰, на два пиона

1970-е начало: Глэшоу-Илиополоус-Маиани — предсказывают с кварк.

$$\frac{\begin{pmatrix} d'\\s' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} V_{ud} & V_{us}\\V_{cd} & V_{cs} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} d\\s \end{pmatrix}}{\begin{pmatrix} exp(i\phi_u) & 0\\0 & exp(i\phi_c) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} V_{ud} & V_{us}\\V_{cd} & V_{cs} \end{pmatrix} \times }{\begin{pmatrix} exp(-i\phi_d) & 0\\0 & exp(-i\phi_s) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos\theta & \sin\theta\\-\sin\theta & \cos\theta \end{pmatrix}}.$$

1972: Кабаяши-Маскава 6 кварковая модель.

$$V = \begin{pmatrix} c_{12}c_{23} & s_{12}c_{13} & s_{13}\exp(-i\delta) \\ -s_{12}c_{23} - c_{12}s_{23}s_{13}\exp(i\delta) & c_{12}c_{23} - s_{12}s_{23}s_{13}\exp(i\delta) & s_{23}c_{13} \\ s_{12}s_{23} - c_{12}c_{23}s_{13}\exp(i\delta) & -c_{12}s_{23} - s_{12}c_{23}s_{13}\exp(i\delta) & c_{23}c_{13} \end{pmatrix}$$

Наблюдения на масшатбе < 1 ГэВ => «Старая НФ» = «Сегодня СМ» М_{см} ~ 100 ГэВ

Унитарный Треугольник

Параметризация

Вольфенштейна:

 $(\lambda = 0.22)$

Нарушение СР подвлено λ³!

 $V \approx \begin{pmatrix} 1 - \frac{\lambda^2}{2} & \lambda & A\lambda^3(\rho - i\eta) \\ -\lambda & 1 - \frac{\lambda^2}{2} & A\lambda^2 \\ A\lambda^3(1 - \rho - i\eta) & -A\lambda^2 & 1 \end{pmatrix} + \mathcal{O}(\lambda^4).$



Калибровочная пустыня



Почему М_{SM} так далек от М_{GUT} и М_{PI}? [СМ самосогласована] Рад.поправки к массе Хиггса огромны

=> нужна точность подбора параметров СМ ~ M²_{SM}/ M²_{PI} = 10⁻³⁴ ! Антропный принцип или НФ?

Точность подбора параметров СМ ~ M²_{SM}/ M²_{NP} => => если НФ @ 1-2 ТэВ, то подгонка не нужна

Барионная асимметрия Вселенной



- Реликтовое изучение - Космические лучи - Первичный нуклеосинтез

$$\eta_{\scriptscriptstyle B} \equiv \frac{n_{\scriptscriptstyle B}}{n_{\gamma}} = 6.1 \cdot 10^{-10}$$

$$\frac{n_q-n_{\bar{q}}}{n_q+n_{\bar{q}}}\sim\eta_{\scriptscriptstyle B}\sim10^{-10};$$

<u>Условия Сахарова:</u> 1. Несохранение В числа, 2. Нарушение С- и СР-симм, 3. Нарушение термодинам. равновесия

Нарушение СР - симметрии

- СРТ-теорема Нарушение СР- равносильно нарушению Т-
- СР-симметрия нарушена в распадах К⁰ и В мезонов

Wolfenstein parametrization (1983)

$$V_{\rm CKM} = \begin{pmatrix} 1 - \frac{\lambda^2}{2} & \lambda & A\lambda^3(\rho - i\eta) \\ -\lambda & 1 - \frac{\lambda^2}{2} & A\lambda^2 \\ A\lambda^3(1 - \rho - i\eta) & -A\lambda^2 & 1 \end{pmatrix} + \mathcal{O}(\lambda^4) \begin{pmatrix} \lambda \equiv |V_{us}| \simeq 0.22 \\ A\lambda^2 & A\lambda^2 \\ Hapyшение CP в n \end{pmatrix}$$



CP-violating effects need not be *small*

 η can be (and is!) $\mathcal{O}(1)$!

Стандартная модель: **ŋ**_в<10 ⁻¹⁸ << космологич. наблюдения

[PRL 70, 2833 (1993); Mod. Phys. Lett. A9, 795 (1994); PRD51, 379 (1995).]

Нарушение СР - симметрии

- СРТ-теорема Нарушение СР- равносильно нарушению Т-
- СР-симметрия нарушена в распадах К⁰ и В мезонов

Wolfenstein parametrization (1983)

$$V_{\rm CKM} = \begin{pmatrix} 1 - \frac{\lambda^2}{2} & \lambda & A\lambda^3(\rho - i\eta) \\ -\lambda & 1 - \frac{\lambda^2}{2} & A\lambda^2 \\ A\lambda^3(1 - \rho - i\eta) & -A\lambda^2 & 1 \end{pmatrix} + \mathcal{O}(\lambda^4) \begin{pmatrix} \lambda \equiv |V_{us}| \simeq 0.22 \\ A\lambda^2 & A\lambda^2 \\ Hapyшение CP в n \end{pmatrix}$$



CP-violating effects need not be *small*

 η can be (and is!) $\mathcal{O}(1)$!

Стандартная модель: **ŋ**_в<10 ⁻¹⁸ << космологич. наблюдения

[PRL 70, 2833 (1993); Mod. Phys. Lett. A9, 795 (1994); PRD51, 379 (1995).]

Темная материя во Вселенной



Рис. 1.8. Результат наблюдения [12] сталкивающихся скоплений 1E0657-558; замкнутыми линиями показан гравитационный потенциал, в основном создаваемый темной материсй, Светлые области на нижней диаграмме показывают распределение горячей плазмы, белым отрезком показан масштаб 200 клк в сопутствующей системе (*z* = 0,296)



Рис. 1.9. Распределение скоростей облаков водорода в галактике NGC 6503 [13]. Разными линиями показаны вклады трех основных компонент, формирующих гравитационный потенциал галактики

Гипотеза о WIMP'ax —

Мотивировка для SUSY

Горбунов Дмитрий Сергеевич, Рубаков Валерий Анатольевич Введение в теорию ранней Вселенной: Теория горячего Большого взрыва. — М.: Издательство ЛКИ, 2008. — 552 с., цв. вкл.

Подходы к поиску НФ

ATLAS и **CMS**: Большие p_{τ} ; малые η ;

поиск проявлений реальных частиц НФ (on-shall).



LHCb: Малые p_τ; большие η; => высокое сечение рождения *b* и *c*. эффекты НФ в процессах точно предсказанных CM; поиск проявлений виртуальных частиц НФ (off-shall).

Ключевые точки поиска НФ на LHCb

Редкие распады:

— Лептонные распады

— Полулептонные распады В мезонов

— Нарушение сохранения лептонного заряда

Смешивание / осцилляции в В-секторе:

— Угол смешивания, ΔГ и полулептонная асимметрия для В

— у СКМ

Нарушение СР:

— Прямое нарушение СР инвариантности

в распадах нейтральны D мезонов

— Прямое нарушение СР инвариантности в распадах В

II. Эксперимент LHCb

(и некоторые результаты)

LHCb: трекинг и идентификация



Вершинный детектор (VELO)



- 21 Si-strip станция (r+φ) + 2 ®
- 8 мм от зоны столкновения
- Треккинг + информация для триггера
- Восстановление первичной и вторичной вершин
- 1.5 < η < 5.0 и -4 < η < 1.5



VELO и измерение времени жизни



- Дочерняя вершина (DV) в 1-2 см от первичной (PV)
- Комбинаторный фон из PV + малые импульсы
- ІР исползуется в триггере
- σ(t) порядка 40-50 фс (ничтожно для измерений τ)
- необходимо для быстро смешивающихся систем (В)

Пример №1: ЕРЈС 71 (2011) 1645

 $d^2\sigma(J/\psi) / dp_{\tau}^*dy$

J/ψ из PV и из распадов *b*

Согласие с QCD расчетами



VELO и измерение времени жизни



- Дочерняя вершина (DV) в 1-2 см от первичной (PV)
- Комбинаторный фон из PV + малые импульсы
- ІР исползуется в триггере
- σ(t) порядка 40-50 фс (ничтожно для измерений τ)
- необходимо для быстро смешивающихся систем (B)

Пример №2: PLB 716 (2012) 393 : $\tau_{KK} = 1.455 \pm 0.046 \text{ (stat)} \pm 0.006 \text{ (syst) ps}$ Предсказания СМ: $\tau_{KK}^{SM} = 1.40 \pm 0.02 \text{ ps}$

Fleischer, Kneijens [Eur.Phys.J.C71:1532,2011]



Трекинг (ТТ, Т1-3, М1-5)







Long: физика VELO: Восстановление PV Upstream: Малые импульсы Downstream: K⁰, Л ... T-tracks: Вторичное взаимодействие

Треккинг и разрешение

- **δ**р / р в диапазоне 0.35-0.55 % (зависит от р)
- Разрешение по инвариантной массе *b*-адронов 7 20 МэВ
- Хорошее подавление комбинаторики
- Track-finder: высокая ε и устойчивость к «клонам» и «призракам»

Пример №3:	Phys. Lett. B 708 (2012) 241-248			
	Quantity	LHCb measurement	Best previous measurement	PDG fit	
	$M(B^+)$	5279.38 ± 0.35	5279.10 ± 0.55	5279.17 ± 0.29	
	$M(B^0)$	5279.58 ± 0.32	5279.63 ± 0.62	5279.50 ± 0.30	
	$M(B_s^0)$	5366.90 ± 0.36	5366.01 ± 0.80	5366.3 ± 0.6	
	$M(\Lambda_b^0)$	5619.19 ± 0.76	5619.7 ± 1.7	-	
	$M(B^0) - M(B^+)$	0.20 ± 0.20	0.33 ± 0.06	0.33 ± 0.06	
	$M(B_{s}^{0}) - M(B^{+})$	87.52 ± 0.32	world's best mea	world's best measurements	
	$M(\Lambda_b^0) - M(B^+)$	339.81 ± 0.72	(done with just 2010 data!)		

Треккинг и разрешение

- **δ**р / р в диапазоне 0.35-0.55 % (зависит от р)
- Разрешение по инвариантной массе *b*-адронов 7 20 МэВ
- Хорошее подавление комбинаторики
- Track-finder: высокая ε и устойчивость к «клонам» и «призракам»



Идентификация частиц. Основной принцип.



Идентификация в RICH



Радиус кольца: скорость Трекер: импульс

R+трекинг: масса частицы



Идентификация в RICH



Метод максимального правдопообия для события целеком;

Учет фона для каждого пикселя;

Каждый трек — несколько гипотез о массе;

Такой метод оказывается лучше, чем просмотр кольца для каждого отдельного трека



B_s ->*фφ* (Пример № 5) Candidates / 5 MeV/c² LHCb 120LHCI θ_1 100 B_s^0 K^{-} 80 60 1000 1010 1030 1040 m_{KK} (MeV/c²) $|A_0|^2 = 0.365 \pm 0.022 \text{ (stat)} \pm 0.012 \text{ (syst)},$ 40 $|A_{\perp}|^2 = 0.291 \pm 0.024 \text{ (stat)} \pm 0.010 \text{ (syst)},$ 20 $|A_{\parallel}|^2 = 0.344 \pm 0.024 \text{ (stat)} \pm 0.014 \text{ (syst)},$ $\cos(\delta_{\parallel}) = -0.844 \pm 0.068 \text{ (stat)} \pm 0.029 \text{ (syst)},$ 5400 510052005300 5500 5600

Измерены угловые распределения → Амплитуды и фаза

Согласие с результатами CDF и с предсказаниями «КХД-факторизации»

m_{KKKK} (MeV/c²)

PLB 713 (2012) 369

Калориметрия



Измерение энергий е и у

Триггер

Распады с фотонами!

Измерение энергий адронов Триггер

Калориметрия (Пример № 6)



Мюонная система (существенный вклад физиков ПИЯФ)



Высокая эффективность и разрешение

Большая доля работ LHCb подразумевает регистрацию ди-мюона



Мюонная система (ПИЯФ)



Пример №7: EPJC 72 (2012) 2025

$$\begin{split} \sigma\left(pp \to \Upsilon(1S)X\right) \times \mathcal{B}\left(\Upsilon(1S) \to \mu^+\mu^-\right) \\ &= 2.29 \pm 0.01 \pm 0.10^{+0.19}_{-0.37} \text{ nb}, \\ \sigma\left(pp \to \Upsilon(2S)X\right) \times \mathcal{B}\left(\Upsilon(2S) \to \mu^+\mu^-\right) \\ &= 0.562 \pm 0.007 \pm 0.023^{+0.048}_{-0.092} \text{ nb}, \\ \sigma\left(pp \to \Upsilon(3S)X\right) \times \mathcal{B}\left(\Upsilon(3S) \to \mu^+\mu^-\right) \\ &= 0.283 \pm 0.005 \pm 0.012^{+0.025}_{-0.048} \text{ nb}, \end{split}$$



Распады *В* мезонов впервые обнаруженные LHCb

 $\bar{B}_{s}^{0} \rightarrow D_{s2}^{*+} X \mu v$ — впервые D_{s2}^{*} в распадах B_{s} Phys. Lett. В 698, 14 (2011).

 $B_s^0 \to J/\psi f_0(980)$ — изучени *СР* нарушений (далее подробно)

 $\bar{B}^0_s \to D^0 K^{*0}$ — источник фона для редкого распада $\bar{B}^0 \to D^0 K^{*0}$

Phys. Lett. B 706, 32 (2011)

 $\bar{B}^0_{s} \to K^{*0} \bar{K}^{*0}$ — бренчинг и продольная поляризация хорошо

Phys. Lett. B 709, 50 (2012).

предсказываются СМ (результаты LHCb согласуются)

 $\overline{B}^0_s \to J/\psi f'_0(1525) \longrightarrow Hapyшение CP в «тензорных» распадах (будущее) Phys. Rev. Lett. 108, 151801 (2012).$ $<math>\overline{B}^0 \to D^+ K^- \pi^+ \pi^- \longrightarrow O$ определение у для СКМ (будущее) Phys. Rev. Lett. 108, 161801 (2012). $B^0 \to \overline{D}^0 K^+ K^- \longrightarrow O$ определение у для СКМ (будущее) Phys. Rev. Lett. 109, 131801 (2012). $\overline{B}^0_s \to \overline{D}^0 K^+ K^- \longrightarrow O$ определение у и φ_s (будущее) Phys. Rev. Lett. 109, 131801 (2012). Phys. Rev. Lett. 109, 131801 (2012). $B^0_s \to \overline{D}^0 K^+ K^- \longrightarrow O$

III. Редкие распады
Редкие распады типа $B_{(s)}^{0} \rightarrow \mu^{+} \mu^{-}$

Редкие распады типа $B_{(s)}^{0} \rightarrow \mu^{+} \mu^{-}$

СМ предсказывает вероятности распада с выской точностью

 $\begin{array}{l} \text{BR}(\text{B}_{\text{s}} \rightarrow \mu\mu) \;\; = \; (3.2 \pm 0.2) \text{x} 10^{-9} \\ \text{BR}(\text{B}_{\text{d}} \rightarrow \mu\mu) \;\; = \; (1.0 \pm 0.1) \text{x} 10^{-10} \end{array}$





Сценарии развития событий

Scenarío	would point to
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) >> S\mathcal{M}$	Bíg enhancement from NP in scalar sector, SUSY hígh tanβ
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) \neq S\mathcal{M}$	SUSY (C_s , C_p), \mathcal{ED} 's, \mathcal{LHT} , \mathcal{TC}_2 (C_{10})
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) \sim S\mathcal{M}$	Anything (> rule out regions of parameter space that predict sizable departures from SM. Obviously)
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) \ll S\mathcal{M}$	NP in scalar sector, but full MSSM ruled out. NMSSM (Higgs singlet) good candidate
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) / \mathcal{BR}(\mathcal{B}_d \to \mu\mu) \neq S\mathcal{M}$	CMFV ruled out. New FCNC sources fully independent of CKM matrix (RPV SUSY, ED's etc)

Отбор событий.



Дерево принятия решений [Boost Decision Tree (BDT)]



Нормировка



Эффективности Отношение вероятностей адронизации *b* кварка в различные состояния $f_d/f_s = 3.75 \pm 0.29$ Результат LHCb (*PRD 85, 03008*).





Разнае каналы — разные преимущества / недостатки : триггера, число треков, точность BR-ов

Инвариантные массы.

- Форма сигала для ($B_{(s)}^{0} \rightarrow \mu^{+} \mu^{-}$) зависит от разрешения при $M_{\mu\nu} = m_{B}$
- Разрешение из распадов чармония и ботомия → почти линейно от М
- Вклад фона из → интерполяция фона вблизи т_в



Инвариантные массы. Вклады СМ и фона.



CL-метод и «бренчинги»





Комбинированный результат БАК



Сценарии развития событий

Scenarío	would point to
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) >> S\mathcal{M}$	Bíg enhancement from NP in scalar sector, SUSY hígh tanβ
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) \neq S\mathcal{M}$	SUSY (C_s , C_p), \mathcal{ED} 's, \mathcal{LHT} , \mathcal{TC}_2 (C_{10})
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) \sim S\mathcal{M}$	Anything (> rule out regions of parameter space that predict sizable departures from SM. Obviously)
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) \ll S\mathcal{M}$	NP in scalar sector, but full MSSM ruled out. NMSSM (Higgs singlet) good candidate
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) / \mathcal{BR}(\mathcal{B}_d \to \mu\mu) \neq S\mathcal{M}$	CMFV ruled out. New FCNC sources fully independent of CKM matrix (RPV SUSY, ED's etc)

Сценарии развития событий

Scenarío	would point to
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) \neq S\mathcal{M}$	SUSY (C_s , C_p), \mathcal{ED} 's, \mathcal{LHT} , \mathcal{TC}_2 (C_{10})
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) \sim S\mathcal{M}$	Anything (> rule out regions of parameter space that predict sizable departures from SM. Obviously)
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) \ll S\mathcal{M}$	NP in scalar sector, but full MSSM ruled out. NMSSM (Higgs singlet) good candidate
$\mathcal{BR}(\mathcal{B}_s \to \mu\mu) / \mathcal{BR}(\mathcal{B}_d \to \mu\mu) \neq S\mathcal{M}$	CMFV ruled out. New FCNC sources fully independent of CKM matrix (RPV SUSY, ED's etc)

Влияние результата на модели



Полулептонные распады типа $B \rightarrow h \mu^{+} \mu^{-} (h = \pi, K, K^{*}...)$



- I. Редкие распады (например, В[$B^0 \rightarrow K^{*0} \mu^{+} \mu^{-}$] = 1.05*10⁻⁶)
- II. НФ может иметь тот же порядок что СМ.
- III. Много наблюдаемых (4 частицы в конечном состоянии)
- IV. Сечение описывается 4 кинематическими переменными
 (3 угла + Инвариантная масс ди-мюна)

 $B^0 \rightarrow K^{*0} \mu^+ \mu^-$



$$\frac{d^4(\Gamma + \bar{\Gamma})}{d\cos\theta_\ell \,d\cos\theta_K \,d\phi \,dq^2} \propto F_L \cos^2\theta_K + \frac{3}{4}(1 - F_L)(1 - \cos^2\theta_K) + F_L \cos^2\theta_K(2\cos^2\theta_\ell) + \frac{1}{4}(1 - F_L)(1 - \cos^2\theta_K)(2\cos^2\theta_\ell - 1) + \frac{3}{4}(1 - F_L)(1 - \cos^2\theta_K)(2\cos^2\theta_\ell - 1) + \frac{3}{4}(1 - \cos^2\theta_K)(1 - \cos^2\theta_\ell)\cos 2\phi + \frac{4}{3}A_{FB}(1 - \cos^2\theta_K)\cos \theta_\ell + \frac{5}{8}(1 - \cos^2\theta_K)(1 - \cos^2\theta_\ell)\sin 2\phi$$



Наблюдаемые для $B^0 \rightarrow K^{*0} \mu^+ \mu^-$



Наблюдаемые для $B^0 \rightarrow K^{*0} \mu^+ \mu^-$



Наблюдаемые для $B^0 \rightarrow K^{*0} \mu^+ \mu^-$



А_{FB} пересечение 0 ($B^0 \rightarrow K^{*0} \mu^+ \mu^-$)



СМ: Пересечение нуля

4.0 — 4.3 ГэВ/с²

[C. Bobeth et al., JHEP 1201 (2012) 107]

[M. Beneke et al., Eur. Phys. J. C41 (2005), 173]

[A. Ali et al., Eur. Phys. J. C47 (2006) 625]

$$A_{FB} = \frac{N_F \cdot PDF_F(q^2) - N_B \cdot PDF_B(q^2)}{N_F \cdot PDF_F(q^2) + N_B \cdot PDF_B(q^2)}$$

LHCb: $4.9^{+1.1}_{-1.3} \text{ GeV}^2/c^4$

Изоспиновая ассиметрия $B \rightarrow K^{(*)} \mu^{+} \mu^{-}$

JHEP 7, 133

$$\begin{split} A_{\rm I} = & \frac{\Gamma(B^0 \to K^{(*)0} \mu^+ \mu^-) - \Gamma(B^+ \to K^{(*)+} \mu^+ \mu^-)}{\Gamma(B^0 \to K^{(*)0} \mu^+ \mu^-) + \Gamma(B^+ \to K^{(*)+} \mu^+ \mu^-)} \\ = & \frac{\mathcal{B}(B^0 \to K^{(*)0} \mu^+ \mu^-) - \frac{\tau_0}{\tau_+} \mathcal{B}(B^+ \to K^{(*)+} \mu^+ \mu^-)}{\mathcal{B}(B^0 \to K^{(*)0} \mu^+ \mu^-) + \frac{\tau_0}{\tau_+} \mathcal{B}(B^+ \to K^{(*)+} \mu^+ \mu^-)}, \end{split}$$

СМ: ожидает малую А,

Предсказания для К* точнее

Для К наблюдается сильный эффект



 $B \rightarrow \pi^+ \mu^- \mu^-$



Поиск распадов с несохраненим лептонного заряда

Поиск тяжелых и



IV. Смешивание и нарушения

СР инвариантности

Смешивание

Ароматовые собственным состояния и ур. Шрёдингера:

$$i\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} B_{s}^{0} \\ \overline{B}_{s}^{0} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} M_{11} - i\Gamma_{11}/2 & M_{12} - i\Gamma_{12}/2 \\ M_{21} - i\Gamma_{21}/2 & M_{22} - i\Gamma_{22}/2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} B_{s}^{0} \\ \overline{B}_{s}^{0} \end{pmatrix}$$

Диаганализуем и переходим к массовым собственным состояниям:

$$i\frac{d}{dt}(B_L) = \left(M_L - \frac{i}{2}\Gamma_L\right)(B_L)$$
$$i\frac{d}{dt}(B_H) = \left(M_H - \frac{i}{2}\Gamma_H\right)(B_H)$$

$$|B_H\rangle = p|B_s^0\rangle + q|\overline{B}_s^0\rangle, |B_L\rangle = p|B_s^0\rangle - q|\overline{B}_s^0\rangle \qquad |p|^2 + |q|^2 = 1$$

 B_s

s

 $V_{ts}^* V_{tb} \overline{b}$

u, c, t

u, c, t

 $V_{tb} = V_{ts}^*$

S

b

 \overline{B}_{s}

• with separate masses: m_H , m_L where $\Delta m_s = m_H - m_L$ and $m_s = (m_H + m_L)/2 = M_{11} = M_{22}$

• and different lifetimes: $\tau_H = 1/\Gamma_H$, $\tau_L = 1/\Gamma_L$ where $\Delta\Gamma_s = \Gamma_L - \Gamma_H$ and $\Gamma_s = (\Gamma_L + \Gamma_H)/2 = \Gamma_{11} = \Gamma_{22}$

Определение ϕ_s и $\Delta\Gamma_s$

Определение ϕ_s и $\Delta\Gamma_s$

Measurement of CPV in interference between decay and mixing & decay



$$\phi_s = \phi_M - 2\phi_D$$

Two major players ($\phi_D \sim 0$ for both decays):

• golden mode $B_s \to J/\psi \phi$

clean mode, large statistics, angular analysis to separate CP even and CP odd contributions, access to Γ , $\Delta\Gamma$, ϕ_s

- ► $B_s \rightarrow J/\psi f_0$ + non resonant $B_s \rightarrow J/\psi \pi \pi$ (CP odd LHCb-CONF-2012-002) less statistics, no angular analysis, access to Γ_H and ϕ_s
- Lifetime measurements in decays in CP eigenstates ignoring small CPV: $B_H \equiv$ CP odd eigenstate $B_L \equiv$ CP even eigenstate e.g. $B_s \rightarrow J/\psi f_0$ (CP odd); $B_s \rightarrow KK$ (CP even)

 $B_s^0 \rightarrow J/\psi \phi$

Simultaneous 4D fit for decay time and 3 decay angles.



PRL 108, 101803 (2012)



 $B_0 \rightarrow J/\psi \phi$ S

Simultaneous 4D fit for decay time and 3 decay angles.



PRL 108, 101803 (2012)



$B_s^0 \rightarrow J/\psi f_{0}(980)$

Physics Letters B 707 (2012) 497-505



Определение ϕ_s и $\Delta\Gamma_s$



Прямое наблюдение осцилляций для $B_s^{\ o}$ мезонов



Осцилляци В_с мезонов

Рассматривалось 4 типа распадов:

LHCb tarrep (EPJC 72, 2022)

определял аромат другого мезона В



 $B_s^0 \to D_s^- (\phi(K^+K^-)\pi^-)\pi^+)$ $D_s^{-}(K^{*0}(K^+\pi^-)K^-)\pi^+$ $D_{s}^{-}(K^{+}K^{-}\pi^{-})\pi^{+}$ $D_{s}^{-}(K^{+}K^{-}\pi^{-})\pi^{+}\pi^{-}\pi^{+}$

Decay mode	Signal yield
$B_s^0 \rightarrow D_s^-(\phi\pi^-)\pi^+$	515 ± 25
$B_s^0 \to D_s^- (K^{*0}K^-)\pi^+$	338 ± 27
$B_s^0 \rightarrow D_s^- (K^+ K^- \pi^-) \pi^+$	283 ± 27
$B_s^0 \rightarrow D_s^- \pi^+ \pi^- \pi^+$	245 ± 46
Total	1381 ± 65

Осцилляци В_s^o мезонов

Измерение:



LHC наблюдение:

 $\Delta m_{\rm s} = 17.63 \pm 0.11 \,({\rm stat}) \pm 0.02 \,({\rm syst}) \,{\rm ps}^{-1}.$

Измерение полулептонной асимметрии
Измерение полулептонной асимметрии

$$B_{q}^{0} \rightarrow D_{q}^{-}\mu^{*}\nu_{\mu}: \quad \text{Allowed} \quad \underbrace{ \left[\overbrace{q}^{0} \longrightarrow \overbrace{q}^{c} \right]^{p} }_{B_{s}^{0} \frown \overbrace{q}^{c}} D_{r}^{-} D_{r}^{$$

LHCb Collaboration, ICHEP-2012, LHCb-CONF-2012-022





Определение угла у в унитарном треугольнике

Параметры унитарного Δ СКМ



1) Есть другие фитирующие группы и другие треугольники

2) Угол у измерен хуже всего!

$$\gamma = \arg\left[-V_{ud}V_{ub}^*/(V_{cd}V_{cb}^*)\right]$$

(но СМ - очень точные предсказания для этой наблюдаемой)

Чувствительность у (из *В->DK*) к НФ

Лидирующая диаграмма.

Поправка с другой СКМ структурой





$$\delta\gamma/\gamma < \mathcal{O}(10^{-6})$$

53 33	Probe	Λ_{NP} for (N)MFV NP	Λ_{NP} for gen. FV NP
	$\gamma \text{ from } B \to DK^{(1)}$	$\Lambda \sim \mathcal{O}(10^2 \text{ TeV})$	$\Lambda \sim \mathcal{O}(10^3 \text{ TeV})$
	$B \to \tau \nu^{2)}$	$\Lambda \sim \mathcal{O}(1 \text{ TeV})$	$\Lambda \sim \mathcal{O}(30 \text{ TeV})$
	$b \rightarrow ssd^{(3)}$	$\Lambda \sim \mathcal{O}(1 \mathrm{TeV})$	$\Lambda \sim \mathcal{O}(10^3 \text{ TeV})$
	β from $B \to J/\psi K_S^{(4)}$	$\Lambda \sim \mathcal{O}(50 \text{ TeV})$	$\Lambda \sim \mathcal{O}(200 \text{ TeV})$
	$K - \bar{K} \operatorname{mixing}^{5)}$	$\Lambda > 0.4 { m TeV} (6 { m TeV})$	$\Lambda > 10^{3(4)} { m TeV}$



Пусть *D* и анти-*D* распадаются в одно и то же конечное стостояние $|\tilde{D}\rangle = |D^0\rangle + r_B e^{i\theta} |\overline{D}^0\rangle$, их относительые фазы: $\begin{array}{l} B^+ \to DK^+: \ \theta = +\gamma + \delta, \\ B^- \to DK^-: \ \theta = -\gamma + \delta. \end{array}$

отношение амплитуд:

$$r_B = \left| \frac{A(B^- \to \overline{D}{}^0 K^-)}{A(B^- \to D^0 K^-)} \right| = \left| \frac{V_{ub} V_{cs}^*}{V_{cb} V_{us}^*} \right| \times [\text{Color supp}] \sim 0.1$$

Параметры δ и r_в точно не считаются в в рамках СМ, но могут быть точно измерены если рассматривать несколько типов распадов *D*!

Как измерить у?

Gronau-London-Wyler (GLW) D in CP-eigenstate $(D \rightarrow KK, \pi\pi)$

[PLB 265, 172 (1991)]

 $R_{CP\pm} = \frac{2[\Gamma(B^- \to D_{CP\pm}K^-) + \Gamma(B^+ \to D_{CP\pm}K^+)]}{\Gamma(B^- \to D^0K^-) + \Gamma(B^+ \to \overline{D}{}^0K^+)}$ $A_{CP\pm} = \frac{\Gamma(B^- \to D_{CP\pm}K^-) - \Gamma(B^+ \to D_{CP\pm}K^+)}{\Gamma(B^- \to D_{CP\pm}K^-) + \Gamma(B^+ \to D_{CP\pm}K^+)}.$

$$R_{CP\pm} = 1 + r_B^2 \pm 2r_B \cos \delta_B \cos \gamma$$
$$A_{CP\pm} = \frac{\pm 2r_B \sin \delta_B \sin \gamma}{R_{CP\pm}}.$$

Atwood-Dunietz-Sony (ADS)

[PRL 78, 3257 (1997)]

D Cabibbo-allowed $(D^0\to K^-\pi^+)$ and doubly Cabibbo-suppressed $(D^0\to K^+\pi^-)$ states.

$$\begin{split} R_{\rm ADS} &= \frac{\Gamma(B^- \to D[\to \pi^- K^+] K^-) + \Gamma(B^+ \to D[\to \pi^+ K^-] K^+)}{\Gamma(B^- \to D[\to K^- \pi^+] K^-) + \Gamma(B^+ \to D[\to K^+ \pi^-] K^+)} \\ A_{\rm ADS} &= \frac{\Gamma(B^- \to D[\to \pi^- K^+] K^-) - \Gamma(B^+ \to D[\to \pi^+ K^-] K^+)}{\Gamma(B^- \to D[\to \pi^- K^+] K^-) + \Gamma(B^+ \to D[\to \pi^+ K^-] K^+)} \end{split}$$

 $R_{ADS} = r_B^2 + r_D^2 + 2r_B r_D \cos\gamma \cos(\delta_B + \delta_D)$ $A_{ADS} = 2r_B r_D \sin\gamma \sin(\delta_B + \delta_D)/R_{ADS}$

Есть и другие подходы, основанные на других распадах D мезонов!

Измерения LHCb



[Phys Lett B 712 (2012), 203]





Это лишь первый шаг, но он уже сопоставим по точности со всеми

предыдущими данными. Скоро будут доступены данные LHCb

по 3-частичным распадам D.

Giri-Grossman-Soffer-Zupan, Bondar (GGSZ, Dalitz) D in three-body final state ($K_S \pi^+ \pi^-$). [PRD 68, 054018 (2003)]

СР асимметрия в распадах нейтральных D и B_s мезонов

Что измерялось

Интерес предствляет СР асимметрия (зависящая от t) [CM: < 0.1%]

$$A_{CP}(f;t) \equiv \frac{\Gamma(D^0(t) \to f) - \Gamma(\bar{D}^0(t) \to f)}{\Gamma(D^0(t) \to f) + \Gamma(\bar{D}^0(t) \to f)}, \quad f = K^- K^+ \text{ and } \pi^- \pi^+$$

В первом приближении её можно разложить на прямую (амплитуды распада) и непрямую (из-за осцилляций D) составляющие.

$$A_{CP}(f;t) = a_{CP}^{dir}(f) + \frac{t}{\tau}a_{CP}^{ind},$$

Проинтегрировав по времени и учитывая, что для LHCb

Δ<t> / τ = (9.38 ± 0.22 ± 0.19)%, получим величину, зависящую

$$\Delta A_{CP} \equiv A_{CP}(K^-K^+) - A_{CP}(\pi^-\pi^+)$$
 амплитуд
= $[a_{CP}^{dir}(K^-K^+) - a_{CP}^{dir}(\pi^-\pi^+)] + \frac{\Delta \langle t \rangle}{\tau} a_{CP}^{ind}.$

Что измерялось

LHCb измеряла ассиметрию распадов D* [пион фиксировал аромат!]

$$A_{\rm raw}(f) \equiv \frac{N(D^{*+} \to D^0(f)\pi_s^+) - N(D^{*-} \to \bar{D}^0(f)\pi_s^-)}{N(D^{*+} \to D^0(f)\pi_s^+) + N(D^{*-} \to \bar{D}^0(f)\pi_s^-)},$$

$$A_{\rm raw}(f) = A_{CP}(f) + A_D(f) + A_D(\pi_s^+) + A_P(D^{*+}).$$

однако

откуда следует

$$A_D(K^-K^+) = A_D(\pi^-\pi^+) = 0$$

 $A_D(\pi_s^+)$ and $A_P(D^{*+})$ are independent of f

$$\Delta A_{CP} = A_{\text{raw}}(K^-K^+) - A_{\text{raw}}(\pi^-\pi^+).$$

Высокая статистика (L_{int}=620 pb⁻¹)





Первое указание на нарушение СР в с секторе:

$$\Delta A_{CP} = [-0.82 \pm 0.21(\text{stat}) \pm 0.11(\text{syst})]\%$$

Позже проверено CDF и Belle:

$$\Delta A_{CP} = [-0.62 \pm 0.21 (_{stat}) \pm 0.10 (_{syst})]\%$$

$$\Delta A_{CP} = [-0.87 \pm 0.41 (_{stat}) \pm 0.06 (_{syst})]\%$$

Нарушение *СР* с точки зрения теории

 Все теоретические вычисления предсказывают нарушение СР на уровне < 0.1%, уј

There are honourable exceptions e.g. "... There is no theorem, though, ruling out SM effects of 1%"
 S. Blanco, F. L. Fabbri, D. Benson, and I. Bigi, A Cicerone for the physics of charm, Riv. Nuovo Cim. 26N7 (2003)

— На верхнем пределе СМ ...

(LHCb + CDF + Belle = отклонение 4.6σ от нуля)

- Совместима с НФ ...
- Необходимо: обработка оставшейся статистики теоретические изыскания

А_{СР} в В_(s) секторе



Заключение

Взгляд в будущее. LHCb upgrade.

Type	Observable	Current	LHCb	Upgrade	Theory
		precision	2018	$(50 {\rm fb}^{-1})$	uncertainty
B_s^0 mixing	$2\beta_s \ (B^0_s \to J/\psi \ \phi)$	0.10 [30]	0.025	0.008	~ 0.003
	$2\beta_s \ (B^0_s \to J/\psi \ f_0(980))$	0.17 [32]	0.045	0.014	~ 0.01
	$a_{ m sl}^s$	6.4×10^{-3} [63]	0.6×10^{-3}	0.2×10^{-3}	0.03×10^{-3}
Gluonic	$2\beta_s^{\text{eff}}(B_s^0 \to \phi\phi)$	—	0.17	0.03	0.02
penguins	$2\beta_s^{\text{eff}}(B_s^0 \to K^{*0}\bar{K}^{*0})$	—	0.13	0.02	< 0.02
	$2\beta^{\text{eff}}(B^0 \to \phi K_S^0)$	0.17 [63]	0.30	0.05	0.02
Right-handed	$2\beta_s^{\text{eff}}(B_s^0 \to \phi\gamma)$	_	0.09	0.02	< 0.01
currents	$\tau^{\rm eff}(B^0_s \to \phi \gamma) / \tau_{B^0_s}$	-	5%	1 %	0.2%
Electroweak	$S_3(B^0 \to K^{*0}\mu^+\mu^-; 1 < q^2 < 6 \text{GeV}^2/c^4)$	0.08[64]	0.025	0.008	0.02
penguins	$s_0 A_{\rm FB}(B^0 \to K^{*0} \mu^+ \mu^-)$	25 % [64]	6 %	2%	7%
	$A_{\rm I}(K\mu^+\mu^-; 1 < q^2 < 6{\rm GeV}^2/c^4)$	0.25 [9]	0.08	0.025	~ 0.02
	$\mathcal{B}(B^+ \to \pi^+ \mu^+ \mu^-) / \mathcal{B}(B^+ \to K^+ \mu^+ \mu^-)$	25 % [29]	8%	2.5%	$\sim 10 \%$
Higgs	${\cal B}(B^0_s o \mu^+\mu^-)$	1.5×10^{-9} [4]	0.5×10^{-9}	0.15×10^{-9}	0.3×10^{-9}
penguins	$\mathcal{B}(B^0 \to \mu^+ \mu^-) / \mathcal{B}(B^0_s \to \mu^+ \mu^-)$	_	$\sim 100 \%$	$\sim 35\%$	$\sim 5\%$
Unitarity	$\gamma \ (B \to D^{(*)}K^{(*)})$	$\sim 10 - 12^{\circ} [40, 41]$	4°	0.9°	negligible
triangle	$\gamma \ (B_s^0 \to D_s K)$		11°	2.0°	negligible
angles	$\beta \ (B^0 \to J/\psi \ K_S^0)$	0.8° [63]	0.6°	0.2°	negligible
Charm	A_{Γ}	2.3×10^{-3} [63]	0.40×10^{-3}	0.07×10^{-3}	-
CP violation	ΔA_{CP}	2.1×10^{-3} [8]	$0.65 imes 10^{-3}$	$0.12 imes 10^{-3}$	

Заключение

- LHCb потрясающий инструмент по поиску НФ в b и c секторах
- Редкие распады ($B_{(s)}^{0} \rightarrow \mu^{*} \mu^{-}$) существенные ограничения на НФ
- Исследование СР-нарушения для В-мезонов;
- Открытие новых (ожидаемых) каналов распада В;
- Намёк (evidence) на *CP*-нарушение в $D^0 \rightarrow h^+ h^-$ (h = K, π)

наиболее заметное отклонение от СМ;

— И многое другое...