На правах рукописи

#### ХАРЛАМОВ Алексей Георгиевич

# ИЗМЕРЕНИЕ СЕЧЕНИЯ ПРОЦЕССА $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ В ОБЛАСТИ ЭНЕРГИИ НИЖЕ 1 ГЭВ С ДЕТЕКТОРОМ СНД

01.04.16 – физика атомного ядра и элементарных частиц

## ΑΒΤΟΡΕΦΕΡΑΤ

диссертации на соискание ученой степени кандидата физико-математических наук

НОВОСИБИРСК – 2010

Работа выполнена в Учреждении Российской академии наук Институте ядерной физики им. Г.И.Будкера СО РАН.

НАУЧНЫЙ РУКОВОДИТЕЛЬ:

СЕРЕДНЯКОВ Сергей Иванович	_	доктор физико-математических наук, профессор, Учреждение Российской академии наук Институт ядерной физики им. Г.И. Будкера СО РАН, г. Новосибирск.
ОФИЦИАЛЬНЫЕ ОППОІ	HEHT	Ы:
КОЖЕВНИКОВ Аркадий Алексеевич	_	доктор физико-математических наук, Учреждение Российской академии наук Институт математики им. С.Л. Соболева СО РАН, г. Новосибирск.
ФЕДОТОВИЧ Геннадий Васильевич	_	доктор физико-математических наук, Учреждение Российской академии наук Институт ядерной физики им. Г.И. Будкера СО РАН, г. Новосибирск.
ВЕДУЩАЯ ОРГАНИЗАЦИЯ:	_	Научно-исследовательский институт ядерной физики Томского политехнического университета, г. Томск.

Защита диссертации состоится «\_\_\_\_\_» \_\_\_\_\_ 2010 г. в «\_\_\_\_\_\_» часов на заседании диссертационного совета Д 003.016.02 Учреждения Российской академии наук Института ядерной физики им. Г.И. Будкера Сибирского отделения РАН.

Адрес: 630090, г. Новосибирск-90, проспект Академика Лаврентьева, 11.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке Учреждения Российской академии наук Института ядерной физики им. Г.И. Будкера Сибирского отделения РАН, г. Новосибирск.

Автореферат разослан «\_\_\_\_\_» \_\_\_\_ 2010 г.

Ученый секретарь диссертационного совета доктор физ.-мат. наук

В. С. Фадин

#### ОБЩАЯ ХАРАКТЕРИСТИКА РАБОТЫ

Актуальность темы. Предсказания Стандартной модели для аномального магнитного момента мюона ограничиваются сегодня точностью вычисления вклада поляризации вакуума адронами в пропагатор фотона. адронами Поляризацию вакуума условно разделяют на «низкоэнергетическую» И «высокоэнергетическую» часть. «Высокоэнергетическую» часть вычисляют с помощью пертурбативных методов квантовой хромодинамики, и эти вычисления хорошо согласуются с экспериментом. К «низкоэнергетической» части обычно относят диапазон энергии до 2 ГэВ и в данной области поляризацию вакуума адронами дисперсионных соотношений, интегрируя вычисляют с помощью экспериментально измеренные зависимости сечения аннигиляции в адроны от энергии. В Институте ядерной физики им. Будкера с 1974 года проводились эксперименты на е<sup>+</sup>е<sup>-</sup> коллайдере ВЭПП-2М в области энергии 0.36 – 1.4 ГэВ, в том числе, изучалось рождение адронов в е<sup>+</sup>е<sup>-</sup> аннигиляции.

На данный момент имеется расхождение предсказаний Стандартной модели для аномального магнитного момента мюона с прямым измерением на уровне достоверности в три стандартных отклонения, что является указанием на существование Новой физики. Для проверки значимости расхождения и определения параметров моделей Новой физики требуется улучшить точность расчета аномального магнитного момента в Стандартной модели или улучшить точность прямого измерения.

Интерес к процессу электрон-позитронной аннигиляции в четыре темезона связан с тем, что в диапазоне энергии до 2 ГэВ его сечение является значительным и вносит вклад в поляризацию вакуума адронами, что позволяет более точно вычислить аномальный магнитный момент мюона и проверить гипотезу сохранения векторного тока, сравнивая спектральную функцию распадов т-лептона с данными электрон позитронной аннигиляции.

В настоящее время на месте ВЭПП-2М построен новый коллайдер – ВЭПП-2000, который обладает рядом преимуществ по сравнению с ВЭПП-2М: расширен диапазон доступной энергии до 2 ГэВ, светимость возросла на порядок. Это позволит увеличить чувствительность к редким процессам более, чем на порядок, и производить измерения в области энергии 1.4 – ГэВ. В связи с изменением конструкции места встречи, для детектора СНД была создана новая трековая система.

Вторая половина работы посвящена созданию трековой системы для экспериментов на ВЭПП-2000. Трековая система используется для измерения углов вылета  $\phi$ ,  $\theta$  заряженных частиц и определения координат точки вылета, а также позволяет идентифицировать фотоны по отсутствию треков. Чувствительность детектора к процессам, содержащим заряженные частицы в конечном состоянии и, в частности, к процессу  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  зависит от

3

точности измерения параметров заряженных частиц и от точности моделирования этих параметров. Трековая система является необходимым элементом для изучения  $e^+e^-$  аннигиляции в адроны на ВЭПП-2000 с детектором СНД.

Цель работы состояла в разработке методики выделения событий процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  в области энергии до 1 ГэВ, измерении сечения этого процесса, разделении механизмов реакции, аппроксимации сечения и измерении вероятностей распадов  $\rho, \omega \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  или установке верхних пределов на данные вероятности. Целью было также создать трековую систему (TC) СНД для экспериментов на ВЭПП-2000, описать геометрию TC в системе GEANT, разработать моделирование физических процессов, происходящих при прохождении заряженных частиц через TC, разработать процедуру калибровки TC.

**Научная новизна работы.** В области энергии до 920 МэВ сечение процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  измерено впервые, определена вероятность распада  $\rho \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  и на два порядка улучшен верхний предел на вероятность распада  $\omega \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ , в области энергии 920 – 1000 МэВ сечение процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  измерено с лучшей в мире точностью. Произведено разделение механизмов промежуточных состояний  $a_1\pi$  и  $\omega\pi^0$  реакции  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  и измерено пороговое поведение для механизма  $\omega\pi^0$ .

Научная и практическая ценность работы. Разработанная в работе процедура выделения событий процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  может быть применена в будущем для анализа этого процесса на ВЭПП-2000 при более высокой энергии. Подобная методика также может быть использована для выделения событий процессов содержащих в конечном состоянии два или три  $\pi^0$  на детекторах КЕДР, КМД-3, BESIII, а также в экспериментах на В-фабриках.

Результаты, полученные в данной работе, будут способствовать проверке существующих феноменологических моделей взаимодействия адронов при энергии до 2 ГэВ и созданию новых моделей.

Трековая система используется для экспериментов с детектором СНД на ВЭПП-2000, которые, несомненно, приведут к новым фундаментальным результатам. Разработанные в данной работе алгоритмы моделирования и калибровки трековой системы можно будет применить для улучшения дрейфовых камер детекторов КЕДР, КМД-3, BESIII.

Автор выносит на защиту следующие результаты проделанной работы:

1. В эксперименте с детектором СНД измерено сечение процесса  $e^+e^- \to \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  в области энергии 2E < 1 ГэВ, причем в области энергии 2E < 920 МэВ сечение измерено впервые.

- 2. Измерена вероятность (Br) распада  $\rho \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$ : Br( $\rho \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$ ) =  $(1.60\pm 0.74\pm 0.18)\times 10^{-5}$ , установлен верхний предел на вероятность распада  $\omega \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$  Br( $\omega \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$ ) <  $2\times 10^{-4}$  на уровне достоверности 90%.
- 3. Создана новая трековая система детектора СНД. Создана калибровка дрейфовой камеры и программа ее моделирования.

Апробация диссертации. Материалы диссертации докладывались на Сессии отделения ядерной физики ОФН РАН «Физика фундаментальных взаимодействий» в 2008 г. (Москва), на Международной конференции «From  $\varphi$  to  $\psi$ » в 2009 г. (Пекин), на Международной конференции «Quarks in Hadrons and Nuclei» в 2007 г. (Эриче, Италия), на других конференциях и семинарах ИЯФ, и опубликованы в научных журналах и препринтах ИЯФ.

Структура работы. Диссертация состоит из введения, пяти глав, заключения и списка литературы.

**Вклад автора.** Изложенные в работе результаты получены автором лично или при его определяющем вкладе.

#### СОДЕРЖАНИЕ РАБОТЫ

Во введении дан краткий обзор экспериментов, изучающих рождение адронов на встречных  $e^+e^-$  пучках при низких энергиях. Рассмотрен вклад поляризации вакуума адронами в аномальный магнитный момент мюона и, в частности, роль процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ . Проанализированы результаты предыдущих измерений электрон-позитронной аннигиляции в  $4\pi$  мезона. Сформулированы основные цели работы.

**Первая глава** посвящена ускорительному комплексу ВЭПП-2М. Приводится схема ускорительного комплекса ВЭПП-2М, описаны режимы его работы, основные параметры, существенные для проведения экспериментов на встречных электрон-позитронных пучках.

Во второй главе описан детектор СНД. Подробно рассмотрены системы детектора: калориметр, система дрейфовых камер, мюонная система. Приводится описание экспериментов, проведенных с детектором СНД с 1995 по 2000 годы.

Сферический нейтральный детектор (СНД) – универсальный немагнитный детектор, ориентирован на регистрацию процессов с участием нескольких фотонов. До появления детектора СНД изучение чисто энергии ~1 ГэВ нейтральных реакций в области ограничивалось возможностями детекторов. По сравнению с предыдущими установками СНД обладает хорошей гранулированостью, большим телесным углом, высоким энергетическим разрешением и способностью обрабатывать большие потоки информации, что позволяет проводить эксперименты на новом, качественно более высоком уровне и получать нетривиальные физические результаты. После остановки ВЭПП-2М детектор СНД был существенно модернизирован для проведения экспериментов на ВЭПП-2000.

Внутри беррилиевой вакуумной камеры радиусом 2 см и толщиной 1 мм сталкиваются пучки электронов и позитронов. Вакуумная камера окружена трековой системой, предназначенной для измерения точки вылета и направления заряженных частиц. Она состоит из двух дрейфовых камер и сцинтилляционного счетчика между ними. Полный телесный угол трековой системы составляет 98% от  $4\pi$ .

Вокруг трековой системы располагается сферический трехслойный калориметр на основе кристаллов NaI(Tl). Полная толщина калориметра составляет 13,4  $X_0$  (34,7 см), телесный угол 90% от 4 $\pi$ . Калориметр измеряет энергии и углы вылета фотонов, обеспечивая высокую чувствительность к нейтральным процессам.



Рис. 1. Детектор СНД. 1 – вакуумная камера, 2 – дрейфовые камеры, 3 – сцинтилляционные счетчики, 4 – световоды из оптоволокна, 5 – ФЭУ, 6 – кристаллы NaI(Tl), 7 – фототриоды, 8 – поглотитель (Fe), 9 – стримерные трубки, 10 – поглотитель, 11 – сцинтилляционные счетчики, 12 – фокусирующие линзы ВЭПП-2М, 13 – поворотный магнит.

Снаружи калориметра расположен железный поглотитель толщиной 12 см, а за ним находится мюонная система, состоящая из двух слоев стримерных трубок и сцинтилляционных счетчиков, разделенных железным фильтром толщиной 1 см. Эта система обеспечивает подавление космического фона и позволяет идентифицировать мюоны, рождающиеся в  $e^+e^-$  столкновениях. Железный фильтр между трубками и счетчиками подавляет остатки электромагнитных ливней, выходящих из калориметра. Вероятность одновременного срабатывания трубок и счетчиков от фотонов с энергией 700 МэВ составляет менее 1%. Общий вид детектора показан на рис. 1.

**Третья глава** посвящена изучению процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  в области энергии 2E < 1 ГэВ. В анализе использовались данные двух экспериментов: ОМЕ98 и ОМЕ00, набранные в 1998 и 2000 годах соответственно. Интегральная светимость в эксперименте ОМЕ98 составила 3697 нб<sup>-1</sup>, в

эксперименте ОМЕ00 – 5880 нб<sup>-1</sup>. Интегральная светимость измерялась двумя независимыми способами: по событиям электрон-позитронного рассеяния и аннигиляции в два фотона. Систематическая неопределенность светимости определялась как разность этих двух измерений и составила ~2%.

Для анализа отбирались события в следующих условиях:

- 2 или более заряженных частицы;
- 4 или более реконструированных фотона;
- расстояние от оси пучков до вершины события в *R*-ф плоскости < 1 см;</li>
- |Z|<10 см, где Z координата вершины события вдоль оси пучков.

Основным фоном является процес  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0$  с наложением фотонов пучкового фона и фотонов, образующихся при сильном взаимодействии *π*-мезонов с веществом детектора, а также фотонов, испущенных из начального и конечного состояний.

Для отобранных в указанных условиях событий проводилась процедура кинематической реконструкции в гипотезах:

$$e^{+}e^{-} \rightarrow \pi^{+}\pi^{-}\pi^{0}\pi^{0},$$
  

$$e^{+}e^{-} \rightarrow \pi^{+}\pi^{-}\pi^{0},$$
  

$$e^{+}e^{-} \rightarrow \pi^{+}\pi^{-}\pi^{0}\gamma.$$

Для реконструкции выбирались фотоны, удовлетворяющие следующим условиям:

- минимальная энергия фотона  $E_{\gamma} > 20$  МэВ;
- полярный угол фотонов 30° < θ<sub>γ</sub> < 150°.</li>

Для формирования π<sup>0</sup>-мезонов перебирались все возможные комбинации фотонов в событии и выбиралась комбинация с минимальным значением χ<sup>2</sup>-реконструкции.

Далее накладывались дополнительные условия отбора:

$$\chi^2_{4\pi} < 40$$
,  
 $\chi^2_{3\pi} > 20$ .

Для окончательного определения числа событий использовались следующие параметры:  $\chi^2$ -реконструкции в гипотезе  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-4\gamma$ ; массы двух  $\pi^0$ -мезонов, составленные из 4х фотонов, взятых в реконструкцию состояния  $\pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ ; масса отдачи фотона в модели состояния  $\pi^+\pi^-\pi^0\gamma$ ; наименьшая энергия и наименьший угол фотонов, взятых в реконструкцию  $\pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ . Из этих переменных был построен дискриминатор H-Matrix.

Этот дискриминатор определяется следующим образом: для каждого события вычисляется величина

$$H(i) = \frac{\chi_B^2(i) - \chi_S^2(i)}{\chi_B^2(i) + \chi_S^2(i)},$$

где  $\chi^2_{S/B}(i) - \chi^2$  в гипотезе «сигнал» «фон» для *i*-того события.

Ha 2 - 3изображены распределения рисунках по параметрам, включенным в дискриминатор H-Matrix, и их сравнение с моделированием 800 - 1000 МэВ. области энергии Видно хорошее для согласие моделирования и эксперимента.



Рис. 2. Распределения по параметрам:  $\chi^2(\pi^+\pi^-4\gamma)$  (а) и H-Matrix (б). Точки с ошибками – экспериментальное распределение, заштрихованные гистограммы – события моделирования фона  $\pi^+\pi^-\pi^0$ (\\\), события моделирования  $\pi^+\pi^-\pi^0$ (\\\), события в диапазоне 800–1000 МэВ.



Рис. 3. Распределение по инвариантной массе  $\pi^0$ -мезонов после реконструкции в модели  $\pi^+\pi^-4\gamma$  наиболее энергичного (а), наименее энергичного (б). Точки с ошибками – экспериментальное распределение, заштрихованная гистограмма события моделирования фона  $\pi^+\pi^-\pi^0$ , линия – сумма всех вкладов. События отобраны в диапазоне 800–1000 МэВ.

Дискриминатор применялся для разделения событий процессов  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  и  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0$ . Тренировка дискриминатора осуществлялась на событиях моделирования указанных процессов. Число событий процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  в каждой точке определялось аппроксимацией распределения по параметру H-Matrix суммой распределений фона и сигнала (рис. 4). Форма распределений фонов и сигнала фиксировалась по моделированию с помощью метода Kernel Estimation, подробное описание этой техники дано в

диссертации. Аппроксимация проводилась методом «небинированной» функции максимального правдоподобия. В функцию правдоподобия был также включен член N<sub>exp</sub>-N<sub>obs</sub>log(N<sub>exp</sub>), учитывающий флуктуации числа наблюдаемых событий согласно распределению Пуассона.



Рис. 4. Распределение по параметру H-Matrix. Точки с ошибками – экспериментальные данные, заштрихованная гистограмма – события моделирования фона  $\pi^+\pi^-\pi^0$ , линия – аппроксимирующая кривая. Энергия в с.ц.м. 970 МэВ. nsH – число событий сигнала, nbH – число событий фона  $\pi^+\pi^-\pi^0$ , nEH – число событий фона  $\eta\gamma$ .



Рис. 5. Распределение по параметру  $M_{\gamma}$  — масса отдачи фотона в реконструкции  $\eta\gamma$ . Точки с ошибками — экспериментальные данные, заштрихованная гистограмма — сумма событий моделирования фона  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0$  и сигнала  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ , линия — аппроксимирующая кривая. Энергия в с.ц.м. 784 МэВ.

Для вычитания событий процесса  $e^+e^- \rightarrow \eta\gamma$  использовалось распределение по массе отдачи фотона, не включенного в  $\pi^0$  при реконструкции состояния  $\pi^+\pi^-\pi^0\gamma$ . События такого фона группируются в районе массы η-мезона (см. рис. 5).

Таким образом производилась аппроксимация 2-мерного распределения по параметрам H-Matrix и  $M_{\gamma}$  суммой 3-х распределений: сигнала  $\pi^{+}\pi^{-}\pi^{0}\pi^{0}$  и двух фонов –  $\pi^{+}\pi^{-}\pi^{0}\gamma$  и  $\eta\gamma$ .

В области энергии 2E > 880 МэВ предполагалось наличие двух механизмов реакции  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  с промежуточными состояниями  $\omega\pi^0$  и  $a_1\pi$ . Для выделения событий механизма  $\omega\pi^0$  использовалось распределение по массе системы  $\pi^+\pi^-\pi^0$  в реконструкции состояния  $\pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ , наиболее близкой к массе  $\omega$ -мезона (рис. 6).



Рис. 6. Распределение по параметру  $M_{3\pi}$  – массе системы 3-х  $\pi$ -мезонов в реконструкции состояния  $\pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ , наиболее близкой к массе  $\omega$ -мезона. Точки с ошибками – экспериментальные данные, заштрихованная гистограмма – сумма событий моделирования фона  $\pi^+\pi^-\pi^0$  и сигнала  $a_1\pi$ , линия – аппроксимирующая кривая. Энергия в с.ц.м. 950 МэВ. nsH – число событий сигнала механизма  $\omega\pi^0$ , nbH – число событий фона  $\pi^+\pi^-\pi^0$ , nEH – число событий фона  $\eta\gamma$ , nA1 – число событий эффекта  $a_1\pi$ .

В области энергии 2E > 880 МэВ производилась аппроксимация 3мерного распределения по параметрам H-Matrix,  $M_{\gamma}$ ,  $M_{3\pi}$  суммой четырех распределений: двух сигналов – механизмы  $\omega \pi^0$  и  $a_1 \pi$  и двух фонов:  $\pi^+ \pi^- \pi^0 \gamma$  и  $\eta \gamma$ .

Эффективность регистрации определялась методом Монте-Карло. При определении эффективности регистрации учитывались радиационные поправки. Для вычисления радиационных поправок были использованы сечения процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ , ранее измеренные СНД. Среднее значение эффективности регистрации для канала  $a_1\pi - 33.5 \pm 0.4$  %, для канала  $\omega\pi^0 - 32.5 \pm 1.4$ .

Обратим внимание на высокую эффективность регистрации процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0 \sim 34\%$ ; примененная методика разделения сигнал/фон позволила пользоваться очень мягкими условиями отбора. Геометрическая эффективность к данному процессу составляет ~43 %.

Видимое сечение процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  в каждой точке по энергии в системе центра масс *E* определялось по формуле:

$$\sigma_{vis}(E) = \frac{N_{4\pi}(E)}{IL(E) \cdot \varepsilon(E)},$$

где  $N_{4\pi}$  – число событий искомого процесса, IL(E) – интегральная светимость в данной точке,  $\varepsilon$  – эффективность регистрации.

Видимое сечение аппроксимировалось теоретически ожидаемым сечением:

$$\sigma_{th}(E) = \int_{0}^{X_{max}} F(x, E) \cdot \sigma_{born}(\sqrt{1-x} \cdot E) dx,$$

где  $\sigma_{born}(E)$  – борновское сечение. F(x,E) описывает вероятность потери доли энергии x на излучение фотонов из начального состояния. После этого радиационная поправка рассчитывалась по формуле:

$$\delta(E) = \sigma_{th}(E) / \sigma_{born}(E) - 1.$$

Борновское сечение в области E > 880 МэВ для механизма  $\omega \pi^0$  параметризовалось в рамках модели векторной доминантности с учетом рмезона и 2-х его возбуждений.



Рис. 7. Борновское сечение реакции  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ , кружки – данная работа, треугольники – данные MN2, ромбики – данные OLYA, квадратики – сечение процесса  $e^+e^- \rightarrow \omega\pi^0 \rightarrow \pi^0\pi^0\gamma$ , умноженное на отношение соответствующих вероятностей распада.

При аппроксимации свободными параметрами были  $A_0$ ,  $A_{\rho'}$ ,  $A_{\rho''}$  – амплитуда в максимуме соответствующего  $\rho$ -мезона.

Сравнение борновского сечения с предыдущими экспериментами приведено на рисунке 7. Видно, что сечение согласуется с предыдущими измерениями, но имеет лучшую точность. Сечение в канале  $\omega \pi^0 \rightarrow \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$  находится в согласии с сечением в канале  $\omega \pi^0 \rightarrow \pi^0 \pi^0 \gamma$ .

В области 2*E* < 880 МэВ сечение процесса  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  было измерено впервые (рис. 8). В этой области было проверено три модели сечения: не интерферирующие  $\rho$  и  $\omega$ -резонансы, интерферирующие резонансы и наличие интерферирующего и не интерферирующего вкладов.

Для определения вероятности распада  $\rho \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$  была выбрана первая модель. Свободными параметрами являлись сечения в максимуме резонансов  $\sigma_{\rho}, \sigma_{\omega}, \, для \, них \, получены \, следующие значения: \sigma_{\rho} = (1.84 \pm 0.85) \cdot 10^{-2} \, \text{нб}, \sigma_{\omega} = (1.83 \pm 0.34) \cdot 10^{-1} \, \text{нб} \, при \, \chi^2 = 28.1/38.$  Это соответствует вероятностям распада Br( $\rho \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$ ) = (1.60±0.74) \cdot 10^{-5}, Br( $\omega \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$ ) =(1.06±0.20) \cdot 10^{-4}. В данной модели предполагалось, что весь вклад  $\omega$ -мезона связан с фоном и был установлен верхний предел на вероятность распада  $\omega \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$ : Br( $\omega \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$ ) < 2×10<sup>-4</sup> на уровне достоверности 90%.



Рис. 8. Видимое сечение реакции  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  в области  $\omega$ -мезона, кружки – результаты эксперимента ОМЕ00, квадратики – ОМЕ98.

Радиационная поправка к сечению вычислялась согласно первой модели, причем сечение ω-резонанса считалось фоновым и не участвовало в вычислении радиационной поправки. При этом разность величины радиационной поправки для моделей с интерференцией и без интерференции может достигать 11%, что является основной систематической неопределенностью в диапазоне 2*E* < 880 МэВ.

Для оценки систематических ошибок, связанных с условиями отбора и вычитанием фона, мы последовательно «отбрасывали» по одному условию отбора и проводили процедуру разделения сигнал/фон заново. Измеренная таким образом систематическая неопределенность составила 1.9%. К ней следует также добавить систематические неопределенности, связанные с измерением светимости ~2% и вычислением радиационной поправки ~1%. Итоговую систематическую неопределенность в диапазоне 920 – 980 МэВ мы оцениваем в 3%. В диапазоне 2E < 880 МэВ суммарная систематическая неопределенность составила 11.5%

Точность измерения сечения процесса  $e^+e^- \to \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  в области энергии 2*E* < 880 МэВ ограничивается имеющейся статистикой, поэтому следует сосредоточиться на получении новых данных. Существенный прогресс в изучении процесса  $e^+e^- \to \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$  может быть достигнут на коллайдере ВЭПП-2000, где ожидается несколько тысяч таких событий вместо нескольких десятков, имеющихся сегодня, т.к. планируемая светимость данной установки на порядок превышает светимость ВЭПП-2М.

**Четвертая и пятая главы** посвящены подготовке детектора СНД к эксперименту на ВЭПП-2000. В четвертой главе описывается моделирование, а в пятой калибровка дрейфовой камеры СНД.

Целью работы, описанной в четвертой главе, является воспроизведение импульса тока, возникающего на сигнальных элементах дрейфовой камеры при пролете заряженной частицы.



Рис. 9. Импульс тока возникающий в дрейфовой камере при регистрации фотона от изотопа Fe<sup>55</sup>. Линия в центре – импульс тока без учета функции отклика электроники, сдвинутый от начала сигнала. Гистограмма – экспериментальный сигнал в каналах платы T2AM. Линия – импульс тока, полученный сверткой с функцией отклика электроники.

В моделировании учтены следующие эффекты: флуктуации ионизации вдоль трека, диффузию ионизации при дрейфе, поглощение ионизации на примесях, флуктуации газового усиления и насыщение газового усиления.

Проверка моделирования осуществлялась в экспериментах с прототипом трековой системы СНД, где проводилось тестовое включение новых плат Т2АМ. Платы Т2АМ записывают цифровую осциллограмму сигнала с дискретностью 25 нс. В качестве источника ионизации использовался изотоп  $Fe^{55}$  с энергией фотонов 5.9 КэВ. Такие фотоны образуют в газе всего один кластер, поэтому возникающий сигнал удобно сравнивать с одноэлектронными импульсами, получаемыми в моделировании (рис. 9).

Проверка моделирования также осуществлялась по событиям электронпозитронного рассеяния, записанным в эксперименте с ВЭПП-2000 в апреле 2009 года. На рисунке 10 показано сравнение распределения ионизационных потерь в 7-м слое трековой системы с моделированием. Наблюдается хорошее согласие эксперимента с моделированием.



Рис. 10. Распределение ионизационных потерь dE/dx в седьмом слое трековой системы, события упругого электрон позитронного рассеяния. Точки – экспериментальные данные, гистограмма – моделирование.

В пятой главе описан алгоритм калибровки дрейфовой камеры. Для восстановления параметров трека в *R*-*φ* плоскости производится измерение координат трека вдоль направления дрейфа ионизации. Координата определяется по времени дрейфа ионизации в ячейке, которое измеряется относительно сигнала триггера детектора (связанного с фазой обращения пучков в ускорителе).

Поправки к линейной зависимости расстояния от времени дрейфа легче всего определить по событиям  $e^+e^- \rightarrow e^+e^-$ . Загрузка треками такого процесса постоянна в зависимости от угла  $\varphi$ , и если проинтегрировать временной спектр таких событий, то получится зависимость расстояния от времени дрейфа, из которой можно определить искомую поправку.

Разрешение дрейфовой камеры измерялось по событиям  $e^+e^- \rightarrow e^+e^-$  в первом эксперименте с детектором СНД на ВЭПП-2000 (рис. 11). Эксперимент проходил в апреле 2009 г, было произведено сканирование фмезона в 5 точках. Были протестированы: трековая система, система черенковских аэрогелевых счетчиков, калориметр и мюонная система. События со всех систем считывались системой сбора данных и записывались на жесткие диски. В результате эксперимента была измерена зависимость удельной светимости от токов ВЭПП-2000 и установлено, что концепция круглых пучков верна. Максимальная светимость составила 8·10<sup>30</sup> см<sup>-2</sup> с<sup>-1</sup>. Средние токи электронов и позитронов в ВЭПП-2000 были ~ 10×10 мА, средняя светимость составила 2.5·10<sup>30</sup> см<sup>-2</sup> с<sup>-1</sup>. Всего был набран интеграл светимости около 300 нб<sup>-1</sup>.

Разработанная в данной работе калибровка зависимости расстояния от времени дрейфа позволяет получить проектные параметры дрейфовой камеры.



Рис. 11. Зависимость пространственного разрешения от расстояния до сигнальной проволоки, линией отмечено проектное разрешение 150 мкм.

В заключении приведены основные результаты, получнные в данной работе:

- В эксперименте с детектором СНД измерено сечение процесса e<sup>+</sup>e<sup>-</sup> → π<sup>+</sup>π<sup>-</sup>π<sup>0</sup>π<sup>0</sup> в области энергии 2E < 1 ГэВ, причем в области энергии 2E < 920 МэВ сечение измерено впервые. При энергии 920 МэВ наблюдается порог реакции e<sup>+</sup>e<sup>-</sup> → ωπ<sup>0</sup>→π<sup>+</sup>π<sup>-</sup>π<sup>0</sup>π<sup>0</sup> и выше порога данный промежуточный механизм доминирует в сечении процесса e<sup>+</sup>e<sup>-</sup>→ π<sup>+</sup>π<sup>-</sup>π<sup>0</sup>π<sup>0</sup>. Сечение с вкладом данного механизма растет и при энергии 1 ГэВ составляет около 4 нб. В области 920 < 2E < 980 МэВ наше измерение имеет наилучшую сегодня точность и согласуется с предыдущими измерениями.</li>
- Разделены механизмы промежуточных состояний реакции  $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ . Выделен механизм промежуточного состояния  $\omega\pi^0$ . Сечение за вычетом механизма  $\omega\pi^0$  определяется в основном промежуточным состоянием  $a_1\pi$ . Наши измерения не противоречат модели  $a_1\pi \rightarrow \pi^+\pi^-\pi^0\pi^0$ .
- Измерена вероятность распада  $\rho \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$ : Вг $(\rho \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0) =$ (1.60±0.74±0.18)×10<sup>-5</sup>, что соответствует ширине Г=2.49±1.15±0.28 КэВ. Верхний предел на вероятность распада  $\omega \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0$  был улучшен на 2 порядка по сравнению с предыдущими измерениями и составил Вг $(\omega \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0) < 2 \times 10^{-4}$  на уровне достоверности 90%, что соответствует Г $(\omega \to \pi^+ \pi^- \pi^0 \pi^0) < 1.7$  КэВ.
- При непосредственном участии автора была создана новая трековая система детектора СНД. В 2009 году трековая система СНД была установлена в вакуумном промежутке ускорителя и показала устойчивую работу. В настоящее время детектор СНД работает в непрерывном режиме и набирает статистику. Автором была разработана калибровка трековой системы по космическим событиям и событиям упругого

электрон-позитронного рассеяния. Разрешение дрейфовой камеры, измеренное по событиям процесса  $e^+e^- \rightarrow e^+e^-$  составило 150 мкм, а в минимуме ~80 мкм, что согласуется с проектными параметрами. Автором так же была разработана программа моделирования отклика дрейфовой камеры, учитывающая флуктуации ионизации, диффузию ионизации при дрейфе в электрическом поле, флуктуации газового усиления и другие эффекты, влияющие на разрешение.

#### Основные результаты диссертации опубликованы в следующих работах:

- Г.Н. Абрамов, В.М. Аульченко, М.Н. Ачасов, ..., А.Г. Харламов и др. Статус работ по модернизации детектора СНД. // Препринт ИЯФ 2004-046, Новосибирск, ИЯФ, 2004.
- Г.Н. Абрамов, В.В. Анашин, В.М. Аульченко, ..., А.Г. Харламов и др. СНД - статус модернизации и анализа данных. // Препринт ИЯФ 2005-35. Новосибирск, ИЯФ, 2004 г.
- А.Г. Харламов. Моделирование отклика дрейфовой камеры СНД. -Всероссийская научная конференция студентов физиков-12 (ВНКСФ-12) Новосибирск, НГУ, март 2006 г. С.376 - 377.
- V.M. Aulchenko, A.G. Bogdanchikov, A.A. Botov, ..., A.G. Kharlamov, et al. Spherical Neutral Detector tracking system for experiments at VEPP-2000 e<sup>+</sup>e<sup>-</sup> collider, NIM A, 581 (2007) 115-118.
- Г.Н. Абрамов, П.М. Астигеевич, В.М. Аульченко, ..., А.Г. Харламов и др. Детектор СНД: модернизация систем для экспериментов на ВЭПП-2000 и некоторые предварительные результаты экспериментов на ВЭПП-2М. // Препринт ИЯФ 2007-20, Новосибирск, ИЯФ, 2007 г.
- V.M. Aulchenko, A.G. Bogdanchikov, A.A. Botov, ..., A.G. Kharlamov, et al. SND tracking detector - tests with cosmic muons. // Nucl. Instr. Meth. A, 598 (2009) 102-104.
- K.I. Beloborodov, A.V. Berdyugin, V.B. Golubev, ..., A.G. Kharlamov, et al. SND: New results and opportunities. // Progress in Particle and Nuclear Physics, 61 (2008) 325–327.
- М.Н. Ачасов, К.И. Белобородов, А.В. Бердюгин, ..., А.Г. Харламов, и др. Изучение процесса е<sup>+</sup>e<sup>-</sup> → π<sup>+</sup>π<sup>-</sup>π<sup>0</sup>π<sup>0</sup> в области энергии √s < 1 ГэВ с детектором СНД, ЖЭТФ, том 136 выпуск 3 (9) (2009) 442-457.

## ХАРЛАМОВ Алексей Георгиевич

Измерение сечения процесса е<sup>+</sup>е<sup>-</sup> →π<sup>+</sup>π<sup>-</sup>π<sup>0</sup>π<sup>0</sup> в области энергии ниже 1 ГэВ с детектором СНД

#### ΑΒΤΟΡΕΦΕΡΑΤ

# диссертации на соискание ученой степени кандидата физико-математических наук

Сдано в набор .13.04. 2010 г. Подписано в печать 14.04. 2010 г. Формат 60х90 1/16 Объем 1.0 печ.л., 0.8 уч.-изд.л. Тираж 100 экз. Бесплатно. Заказ № 14

Обработано на РС и отпечатано на ротапринте «ИЯФ им. Г.И. Будкера» СО РАН, Новосибирск, 630090, пр. Академика Лаврентьева, 11