Измерение инклюзивного сечения  $e^+e^-$ -аннигиляции в заряженные многочастичные адронные состояния в диапазоне  $\sqrt{s}$  1.8–2.0 ГэВ детектором СНД на коллайдере ВЭПП-2000

### Дмитрий Штоль

Сессия-конференция секции ядерной физики ОФН РАН к 70-летию В.А. Рубакова

18 февраля 2025 г.

### Задача:

Цель работы — измерение инклюзивного сечения  $e^+e^-$ -аннигиляции в заряженные многочастичные (неколлинеарные) адронные состояния в диапазоне  $\sqrt{s}$ =1.8–2.0 ГэВ.

События с нейтральным конечным состоянием, включающим  $\eta$  и  $K_S$  включаются в состав изучаемых процессов в случае распада  $\eta$  и  $K_S$  в заряженные состояния.

### Чем обусловлен такой выбор:

- Сечения двухчастичных процессов с заряженными конечными состояниями ( $\pi^+\pi^-$ ,  $K^+K^-$ ,  $p\bar{p}$ ) уже измерены отдельно.
- Измерение инклюзивного сечения нейтральных процессов является отдельной задачей.

# Коллайдер ВЭПП-2000 и эксперимент СНД



Схема СНД. 1 – вакуумная камера, 2 – дрейфовая камера, 3 – черенковский счетчик, 4 – кристаллы Nal(Tl), 5 – фототриоды, 6 – поглотитель (Fe), 7 – пропорциональные трубки, 8 – 1 см железные пластины, 9 – сцинтилляционные счетчики, 10 – магнитные линзы,

# Общий принцип отбора

- Не менее двух заряженных частиц
- Они не должны быть коллинеарны
- Они не должны быть электронами или мюонами
- Обычно в адронном событии есть фотоны

Фоновые процессы:

- ullet  $e^+e^-(\gamma)$  самый главный
- $e^+e^- \rightarrow \pi^+\pi^-$
- $e^+e^- \to K^+K^-$
- $e^+e^- \rightarrow p\bar{p}$
- $e^+e^- \rightarrow hadrons \ (neutral)$
- $e^+e^- \rightarrow \mu^+\mu^-$
- Пучковый фон
- Космический фон

# Моделирование событий эффекта

- Моделирование выполняется в Geant4
- Используется генератор начальных событий адронных процессов, изначально разработанный для эксперимента КМД-3 и адаптированный для СНД
  - Поддерживает 42 процесса (на данный момент), среди которых как изучаемые процессы, так и фоновые. Данный генератор также используется в эксперименте СНД для моделирования фона при анализе отдельных процессов.
  - Для моделирования используются сечения процессов, измеренные в различных экспериментах (СНД, КМД-3, BaBar, BES).
  - Процесс для конкретного события выбирается случайно, пропорционально заданному сечению с учетом радиационных поправок.
  - При вычислении эффективности нейтральные события с η и K<sub>S</sub> включаются в полное число событий только в случае заряженной моды распада, события с нейтральной модой относятся к фону.

日本・モン・モン

# Отбор событий

- Отбираются центральные треки: |d0| < 0.8 см, |z0| < 15 см
- Ищется группа центральных треков, такая, что  $|z0_i z0_j| < 4$  см для любых i, j.
- Требуется (иначе событие бракуется):
  - Наличие группы минимум из двух центральных треков, близких по  $\boldsymbol{z}$
  - Отсутствие коллинеарных треков в группе ( $|\Delta \phi| > 15^\circ$  для любой пары треков)
  - Подавление пучкового фона:
    - $\sum E_i^{ch} > 5 \text{ M} \Rightarrow B$
    - $(dE/dx)|_{layer=1} > 0 \mid\mid (dE/dx)|_{layer=2} > 0$
    - $E_{tot}/(2E_{beam}) > 0.1$
    - Асимметрия: пусть  $D_{LR}$  разность числа частиц, вылетевших с $\cos\theta>0$ и с $\cos\theta<0.$  Тогда:
      - $|D_{LR}| \leq 2$  для событий с 2 треками и 2 фотонами
      - $|D_{LR}| \le 4$  для событий с большим числом частиц
- Вычисляется  $z_{vtx}$  среднее z по группе центральных треков, взвешенное с учетом погрешностей.

# Подавление фона bhabha по послойным энерговыделениям



# Вычитание остаточного фона

- Космический фон выделяется условием 30 нс <  $|t_{evt}|$  <40 нс, где  $t_{evt}$  время события относительно столкновения пучков. Для всех событий  $|t_{evt}| < 40$  пs,  $F(z_{vtx}) = F_{exp}(z_{vtx}) 4F_{cosm}(z_{vtx})$ .
- Вычитание пучкового фона производится аппроксимацией распределения по  $z_{\rm vtx}.$
- Форма эффекта описывается гистограммой по событиям  $\pi^+\pi^-2\pi^0$  (эксперимент), отобранным условием кинематической реконструкции  $\chi^2_{\pi^+\pi^-2\pi^0} < 100$ .
- Форма фона описывается линейной функцией и полиномом 2 степени на краях.



 $z_{
m vtx}$  для событий с двумя треками

• Для  $e^+e^-(\gamma)$  и адронных событий с заряженными коллинеарными конечными состояниями используется вычитание по моделированию на основании расчетного сечения  $(e^+e^-(\gamma))$  и измеренных сечений процессов  $e^+e^- \to \pi^+_*\pi^-_*, K^+_*K^-_*, p\bar{p}.$ 

## Анализ структуры фона по моделированию

Нормировка процессов на экспериментальную светимость производится:

- Для изучаемых событий на основании сечения, измеренного в работе
- Для нейтральных адронных процессов измеренные ранее сечения
- Для  $ee\gamma$ ,  $\gamma\gamma$ ,  $\mu\mu$  расчетное сечение.



# Анализ поправок и систематических погрешностей, обусловленных отбором: общий подход

Пусть:

- S изучаемое условие отбора
- $N \pm \sigma N$  и  $\varepsilon^{mc}$  число событий и эффективность по моделированию с полным условием отбора  $S\&\&S_0$
- $\Delta N\pm\sigma\Delta N$  число событий и  $\deltaarepsilon^{mc}$  число событий и эффективность по моделированию с условием  $ar{S}\&\&S_0$

$$\delta_S = \frac{\varepsilon^{mc}}{\varepsilon^{mc} + \delta\varepsilon^{mc}} \left(1 + \frac{\Delta N}{N}\right) - 1,$$
  
$$\sigma \delta_S = \frac{\varepsilon^{mc}}{\varepsilon^{mc} + \delta\varepsilon^{mc}} \cdot \frac{1}{N} \sqrt{(\sigma \Delta N)^2 + \left(\frac{\Delta N}{N}\right)^2 (\sigma N)^2}$$

Сканирование	2019	2020	2021	2022
Поправка, %	4.11±0.41	4.29±0.42	$3.97{\pm}0.89$	$3.29{\pm}0.98$

### Поправка на излучение фотона начальными частицами

Для учета потери энергии на излучение начального фотона используется аппроксимация числа наблюдаемых событий  $N_{evt}^{exp} = \varepsilon \cdot IL \cdot \sigma_{vis} = \varepsilon \cdot IL \cdot \sigma_B \cdot (1 + \delta), R = \sigma_B / \sigma_{e^+e^- \to \mu^+\mu^-}$ 

$$\sigma_{vis}(\sqrt{s},\vec{\alpha}) = \sigma_B(\sqrt{s},\vec{\alpha})(1+\delta) = \int_{0}^{\frac{2E_{max}^{\gamma}}{\sqrt{s}}} F(\sqrt{s},x)\sigma_B(\sqrt{s(1-x)},\vec{\alpha})dx$$

Для описания  $\sigma_B(\sqrt{s}, \vec{\alpha})$  использовался сплайн.



# Полное R (предварительное)



К измеренному сечению прибавлены сечения процессов<sup>1</sup>:

- *ηηγ* (СНД 2022)
- *η*γ (СНД 2023)
- K<sup>+</sup>K<sup>-</sup> (СНД 2016)
- nn
   (СНД)
- *pp*̄ (СНД)

- $\pi^0 \gamma$  (СНД 2018)
- *π*<sup>0</sup>*π*<sup>0</sup>*γ* (СНД 2016)
- ηπ<sup>0</sup>γ (СНД 2020)
- *η*π<sup>0</sup>π<sup>0</sup>γ (СНД 2016)
- 3π<sup>0</sup>γ (СНД)

#### Оценки систематических погрешностей:

- Различия между сканированиями (максимум 2.7%, среднее – 0.8%)
- Погрешности поправок к эффективности – до 0.98%
- Итоговая оценка 1.27% (пока неполная)

Ссылки:

- Phys. Lett. B Vol. 788, (2019), pp 42-51 (КЕДР)
- Phys.Lett.B 86 (1979) 234-238 (γγ2)
- https://cmd.inp.nsk.su/ ignatov/vpl/ сумма эксклюзивных сечений
  - π<sup>+</sup>π<sup>+</sup> (BABAR 2012)
  - *K*<sub>S</sub>*K*<sub>L</sub> (BABAR 2014)
  - *K<sub>S</sub>K<sub>L</sub>π<sup>0</sup>* (СНД 2018)
  - $K_S K_L 2\pi^0$  (BABAR 2016)
  - $\eta K_S K_L$  (СНД 2018, из  $\eta K^+ K^-$ )

 $^1$ Для процессов с  $K_S$  и  $\eta$  сечение умножается на вероятность нейтральной моды распада

- Предложены условия отбора неколлинеарных заряженных адронных событий, подавляющие фон  $e^+e^-(\gamma)$  и частично пучковый фон.
- Реализовано вычитание остаточного пучкового фона.
- Изучена структура фоновых процессов и реализовано вычитание их остаточного вклада.
- Получена предварительная зависимость полного R от  $\sqrt{s}$ .
- Полученное полное R систематически ниже результатов эксклюзивных измерений на 5-10%. От инклюзивных измерений КЕДР результат отличается на  $0.7\sigma_{tot}-1.5\sigma_{tot}^2$  в зависимости от точки и не противоречит измерениям  $\gamma\gamma 2$ .

 $<sup>^2\</sup>sigma_{tot}$  включает как статистическую, так и систематическую погрешности  $\Xi$  -  $\mathfrak{I}$   $\mathfrak{I}$ 

# BACKUP

æ

- 4 回 2 - 4 □ 2 - 4 □

# Подавление пучкового фона условием $\sum E_{ch} > 5$ МэВ



Events

2500

Дмитрий Штоль  $e^+e^- \rightarrow hadrons$ 

# Условие на dE/dx

Для всех заряженных частиц:



### Подавление пучкового фона: асимметрия



(日)

### Подавление пучкового фона: асимметрия



# Космический фон

Выделен условием  $30 < |t_{\rm evt}| < 40$ . Для всех событий  $|t_{\rm evt}| < 40$ , поэтому для сравнения и вычитания распределение для космики умножается на 4.



# Вычитание событий с большой энергией ISR

- Построить функцию для описания зависимости  $\sigma_{\rm B}(\sqrt{s})$  для большого диапазона  $\sqrt{s}$  для учета сбросов на все резонансы сложно
- Поэтому события с энергией ISR фотона  $E_{\gamma}$ > 100 МэВ вычитаются как фон рассчетным путем по MC

$$N_{E_{\gamma}<100 \text{ MeV}}^{\exp} = N^{\exp} \frac{N_{E_{\gamma}<100 \text{ MeV}}^{\text{MC}}}{N_{E_{\gamma}<100 \text{ MeV}}^{\text{MC}} + N_{E_{\gamma}>100 \text{ MeV}}^{\text{MC}}}$$

- Эффективность вычисляется для событий с  $E_{\gamma}{<}100~{
  m M}{
  m sB}$
- При аппроксимации сечения энергия ISR-фотона ограничена 100 МэВ.

### Измерение светимости

Условия отбора bhabha:

- trin > 0.5
- o col
- nc>=2
- $|d0_{1,2}| < 0.8$  см, на другие треки ограничений нет
- $|Z0_{1,2}| < 10$  см,  $|Z0_1 - Z0_2| < 2$  см
- $E_1 > 0.7 E_{beam}$ ,  $E_{2} > 0.4 E_{beam}$
- $45^{\circ} < (180^{\circ} + \theta_1 \theta_2)/2 <$  $135^{\circ}$
- $\Delta \phi < 5^{\circ}$ ,  $\Delta \theta < 20^{\circ}$ .
- $(dE/dx)|_{lawer=1} >$  $0 \parallel (dE/dx)|_{lawer=2} > 0$



### Видимое сечение



Максимальные расхождения: 2020 и 2021-2.7% (1.94 ГэВ)

æ

э

< 一型 >

### Вычисление радиационных поправок

- Требуется подгонка сечения в области 1.7-2.0 ГэВ.
- Сечение задается как  $\sigma_{\mu\mu} \cdot R = R \cdot 86.8/s$ , аппроксимация R производится полиномами 3 степени с гладкой стыковкой в точке 1.795 ГэВ.
- Для вычисления вклада в ISR области  $\sqrt{s} = 1.7 1.8$  ГэВ используются эксклюзивные измерения сечения (те же, которые заложены в моделирование).
- При первоначальной подгонке функция в области ниже 1.8 ГэВ умножается на корректирующий коэффициент k<sub>corr</sub> — параметр подгонки (0.967±0.003).
- При окончательной подгонке сечение в этой области делится на  $k_{corr}$ , при этом фиксируется  $k_{corr}$ =1.



## Список моделируемых процессов

- **1**  $\pi^{+}\pi^{-}\pi^{0}$
- 2  $\pi^{+}\pi^{+}\pi^{-}\pi^{-}$
- 3  $\pi^{+}\pi^{-}\pi^{0}\pi^{0}$
- $\pi^+ \pi^+ \pi^- \pi^- \pi^0$
- $2\pi^+2\pi^-2\pi^0$
- $3\pi^+ 3\pi^-$
- $V K^+ K^-$
- $\bullet$   $K_S K_L$
- **9**  $K^+K^-\pi^0$

- $K^+ K^- \pi^+ \pi^-$
- ${}^{\odot} K^+ K^- \pi^0 \pi^0$
- $M_S K_L \pi^+ \pi^-$

- $\bullet$   $K^+K_S\pi^-\pi^0$
- $K^- K_L \pi^+ \pi^0$
- $\odot \pi^+\pi^-$
- $\ {f 0} \ p \bar p$
- $20 n \bar{n}$
- 2)  $\eta \pi^+ \pi^-$
- $K_L K^+ \pi^-$
- $\textcircled{9} \pi^+\pi^-3\pi^0$
- $3 \pi^{+}\pi^{-}4\pi^{0}$
- $O K_S K_S \pi^+ \pi^-$
- $\textcircled{0} \pi^0 \gamma$

 $\Im \eta \gamma$ 

- $\mathfrak{O}$   $\eta K^+K^-$
- $\odot K_S K_L \pi^0$
- $\textcircled{0} \eta K_S K_L$
- $\mathfrak{Q} \pi^0 \pi^0 \gamma$
- $\Im \eta \pi^0 \pi^0 \gamma$
- $\mathfrak{G} 3\pi 0\gamma$
- $\Im \eta \pi^0 \gamma$
- ${}^{50}$   $\eta\eta\gamma$
- $\mathfrak{O} \ \eta \pi^+ \pi^- 2 \pi^0$
- $\Im \eta 2\pi^+ 2\pi^-$
- ${}^{\textcircled{0}}$   $K^+K^-\pi^+\pi^-\pi^0$
- $K^+ K^- \pi^0 \pi^0 \pi^0$
- $\textcircled{0} \eta \pi^+ \pi^- \pi^0$

3