Реконструкция фотонов в комбинированном LXe/CsI калориметре детектора КМД-3

Т. А. Кузнецов, ИЯФ СО РАН, НГУ



ВЭПП-2000 и КМД-3



VEPP-2000

- *e⁺e⁻-коллайдер. Начало* эксплуатации 2010 г.
- ► *E_{cm}* = 0.3 . . . 2.0 ГэВ
- Светимость
 L = 10³² 1/(см² с)



КМД-в-3D

- Измерение $\sigma(e^+e^-
 ightarrow hadrons)$

Ксеноновый калориметр и стандартная реконструкция



Single

Структура электродов LXe калориметра

Структура калориметра

- Координата фотона определяется «по полоскам», энергия считается «по башням».
- Находятся все пересечения полосковых кластеров, пересечение с наименьшим цил.радиусом принимается за точку конверсии фотона в e⁺e⁻ пару.
- При наличии нескольких кандидатов берётся ближайший к центру масс башенного кластера.



Кластеризация сигнала

Проблемы & Мотивация

- Попадание двух близких фотонов в один башенный кластер. Целевой процесс $e^+e^- \to \pi^0 \gamma \to 3\gamma$ при $2E_{beam} \ge 1$ ГэВ.
- Углы разлёта фотонов в процессе π⁰γ в основном сконцентрированы в области минимального угла, который определяется соотношением

$$\sin(rac{\psi_{\min}}{2})=rac{m_{\pi} extbf{o}}{E_{\pi} extbf{o}}$$

Пороговое значение 0.4 рад достигается при энергии пиона 680 МэВ.

- На 2ГэВ минимальный угол разлёта составляет 0.27 рад.
- Сработавшие башни располагаются слишком близко друг к другу, в результате получается всего один башенный кластер.
- Каждая полоска пересекает около 8-16 башен. Поэтому, в башенный кластер возможно попадание полоскок от других частиц (вероятность ~ 6,4% на каждую пару частиц).



Алгоритм реконструкции

Нахождение аналитической траектории незаряженной частицы

Параметризация полосок: ϕ — угол поворота спирали при Z = 0.



Пример: фильтрованный сигнал события $\pi^0(p=794\,{
m M}
m sB/c) o \gamma\gamma$ Траектория фотона в «спиральной» системе координат:

•
$$\phi(R) = \varphi_0 \pm \frac{Z_0}{R} + \arcsin\left(\frac{r_{\min}}{R}\right) \pm \sqrt{1 - \frac{r_{\min}^2}{R^2}} \cdot \operatorname{ctg}(\theta)$$

• $\phi(R) = \varphi_0 \pm \operatorname{ctg}(\theta)$ + $\left([\operatorname{r_{\min}} \pm \operatorname{Z}_0] \cdot \frac{1}{R}\right)$ - упрощённая формула

Алгоритм реконструкции

Критерий определения количества частиц

Клас. ширина
$$\sigma_{max} = \max\left(\sqrt{\sum_i a_i(\phi_i - \phi_{particle}(R_i))^2 / \sum_i a_i}_{\pm}\right) \sim R_{Moliere}$$



Алгоритм реконструкции

Восстановление соответствия фотонов на двух направлениях полосок

- Если энерговыделение башни больше 50 МэВ в ней обязательно должен быть трек или фотон (соответствия для треков известны).
- Перебираются все варианты соответствия прямых между двумя массивами полосок.
- Ищется лучшее сопоставление, учитываются
 - корреляция энерговыделений между полосками на разных направлениях ($\sigma_{\rm strip\ amp} \sim 20\ {\rm MэB}$)
 - близость координат фотонов к центру масс башенного кластера если фотон в башне один ($\sigma_{\phi,\theta} \sim 0.1 - 0.15$ рад)

В случае неудачи, запускается вариант алгоритма, «фиксирующий» положение фотона в конкретной башне и производящий полный перебор по всем возможным расположениям фотонов.

Определяются точки конверсии фотонов и поправки(на XY пучка и т.д.) Для оставшихся «пустых» башен проводится стандартная реконструкция.

(日) (四) (三) (三) (三)

Восстановление кинематических параметров частиц

Энерговыделение частиц берётся как LXe + Csl с пересчётом

10



Два фотона сгенерированы равномерно по телесному углу, равномерно по энергии(0..1ГэВ).

Показано положение второго фотона относительно первого.



Эффективность $\pi^0\gamma$ - x6 на 2ГэВ 8/16

° ° • • •

2 Energy, GeV

1.8

standard method 100xMx170 MeV

SND. 2018

Анализ $\pi^0\gamma$ на фи-мезоне

Сделана матрица ошибок для кинематического фита





 σ_{π^0} 12 \rightarrow 4 MeV





Сравнение хар. ширины ливней



Диаграмма Далитца, omphi 2018г.



Спектр инв.масс на фи-мезоне 9/16

Анализ выше фи-мезона и

Реконструкция событий смешанного типа







Моделирование $\phi \to 3\pi$, показан спектр $(\pi^0 \to \gamma + \gamma)$, +2-3%

Итоги

- Разработан алгоритм реконструкции центральных фотонов, корректно реконструирующий распад $\pi^0 \to \gamma \gamma$ при высоких энергиях.
- Рассмотрена работа алгоритма в моделировании $e^+e^- \to \pi^0\gamma, \ \eta\gamma$ и др.
- в алгоритм включено добавление треков из дрейфовой камеры, с учётом многократного рассеяния, для анализа смешанных многочастичных событий.
- Сделана матрица ошибок для кинематического фита
- Начата исследовательская работа на энергии *ф*-мезона и выше.

ΠΟΚΑ ΒϹË!

Фит спектра инвариантных масс, kf chi2 < 30, En phtn > 100 MeV

- Пока не посчитана эффективность триггера ко всем точкам.
- ?Соответствие моделирования и эксперимента?
 ?Зависимость от модели?





Видимое сечение, ОЧЕНЬ предварительно. Нужно вычесть пикованный фон $\omega \pi^0 \to \pi^0 \pi^0 \gamma!$

イロト 不得下 イヨト イヨト 一日

Возможная модельная функция сигнала – произведение Gaus BreitWigner

Использование модуля

Достоинства

- Учитывает попадание нескольких частиц в один башенный кластер.
- Учитывает пересечение разных башен и полосок.
- Модуль учитывает сломанную башню.
- Более тонкая пришивка LXe и Csl. В π⁰γ были ошибки на фи-мезоне.
- Треки в ксеноне находятся в однозначном соответствии с треками ДК.

НЕДОСТАТКИ

- BGO пришивается из стандартной ветки. Возможно раздвоение фотонов на стыке.
- Используется стандартный CmdGammaCorr – энергетическое разрешение немножко хуже.
- Нет учёта космики и ядерных взаимодействий. Привет, K_L, K[±]!
- Есть ошибка реконструкции 1 фотона как 2. ~ 1%.
- Все N² пересечений полосковых сигналов являются мертвой зоной для мягких фотонов (~ 10 – 50 МэВ).
- При увеличении числа фотонов факториально растёт время обработки, увеличивается вероятность ошибок, связанных с флуктуациями.

Качество реконструкции числа фотонов



- (без использования башен)
- ▶ Углы вылета фотонов оганичены (| ctg(θ)| < 0.907).</p>
- Вероятность реконструкции одного гамма-кванта и пиона как один и два фотона в развёртке по энергии (E=0-1000 МэВ).
- Вероятность отсутствия полосковых кластеров от фотона в развёртке по энергии (чёрным сверху).
- Оценена вероятность отсутсвия сигнала от одного из фотонов в распаде пиона (чёрным снизу).

・ロン ・四 と ・ ヨン ・ ヨン

-

Добавление треков

Используем треки из дрейфовой камеры. Продолжаем их в ксенон.

- ▶ В формулу $\phi(R) = \varphi_0 \pm \frac{Z_0}{R} + \arcsin\left(\frac{r_{\min}}{R}\right) \pm \sqrt{1 \frac{r_{\min}^2}{R^2}} \cdot \operatorname{ctg}(\theta)$ подставляются параметры трека из дрейфовой камеры.
- Учёт многократного рассеяния происходит добавлением вклада $\delta\phi(R) = a + b \cdot \left(\frac{1}{\sqrt{R^2 r_{\min}^{DC^2}}} \frac{1}{\sqrt{R_{begin}^2 r_{\min}^{DC^2}}}\right).$

Параметр R_{begin} вводится для устранения корреляции между **а** и **b**. Параметр r_{\min}^{DC} восстановлен по данным ДК.

- ▶ Параметр **a** рассеяние до LXe, параметр **b** рассеяние в LXe.
- Так как электроны дают ливни условие на среднеквадратичную ширину сигнала такое же, как для фотонов. Для унификации.
- Если сигнал не описывается треком (не проходит условия на ширину) – происходит добавление фотонов.

Рассеяние пионных треков, моделирование



Пример π^+ , p=300 МэВ

Длина взаимодействия пионов в ксеноне 43 см (PDG). Часть пионов рассеивается на большие углы. Параметры **а** и **b** образуют столбы по краям области подгонки.

Можно попробовать разделять π/μ с использованием координатного разрешения