

Объединенный институт ядерных исследований дубна

19/x-81

5155/2-81

P1-81-504

В.В.Архипов, П.Ж.Асланян, Р.Г.Аствацатуров, В.А.Крамаренко, А.И.Малахов, Г.Л.Мелкумов, С.Н.Пляшкевич, М.Н.Хачатурян, А.Г.Худавердян, А.С.Чвыров

ПОИСК КУМУЛЯТИВНЫХ η -МЕЗОНОВ В РЕАКЦИИ π<sup>-</sup>Cu → η (180°)Х ПРИ ИМПУЛЬСЕ 3,8 ГэВ/с

Направлено в ЯФ



Среди проблем физики кумулятивных процессов представляет большой интерес изучение кумулятивной генерации резонансов. Цель настоящей работы - поиск и исследование кумулятивного рождения  $\eta$  -мезонов в реакции  $\pi^-$ Cu +  $\eta/180^\circ/X$ . Интерес к этой реакции имеет два аспекта: во-первых, она является удобной "точкой отсчета" при изучении процессов рождения векторных мезонов<sup>/1</sup>, во-вторых, позволяет изучить зависимости сечений кумулятивных процессов от ароматов и проверить ряд теоретических предсказаний, основанных на кварковой модели <sup>/7</sup>.

Эксперимент проводился на пучке отрицательных пионов с импульсом 3,8 ГэВ/с протонного синхротрона Объединенного института ядерных исследований. В эксперименте измерялся спектр 2 у -событий, образующихся в интервале углов 150° ÷ 180°, в реакции

 $\pi^{-}$  Cu + 2y (180°) X.

Длина медной мишени - 3,5 г/см<sup>2</sup> /по пучку/. Схема эксперимента приводится на рис. 1.

Установка представляет собой двухплечевой черенковский гамма-масс-спектрометр и включает: 1/ шесть пучковых пропорциональных камер, 2/ 32 проволочных искровых камеры с магнитострикционным съемом информации, 3/ два сцинтилляционных годоскопа с числом элементов 20 и 4/ 90 у -спектрометров из свинцового стекла. Более подробное описание экспериментальной аппаратуры приводится в ранее опубликованных работах <sup>/2.3/</sup>.

В выбранной геометрии эксперимента угол между осями плеч спектрометра равен 100°. Расстояние между мишенью и годоскопом у -спектрометров составляет 185 см /см. <u>рис. 1/</u>. Диапазон углов вылета у-квантов, регистрируемых установкой, 115° ÷ 144°.

Моделированные методом Монте-Карло<sup>/4/</sup> величины эффективности регистрации η-мезонов в зависимости от угла вылета в л.с.к. и энергии иллюстрирует <u>рис. 2.</u> Аксептанс установки, вычисленный для трех энергетических интервалов, представлен на <u>рис. 3</u>. Распределения точек пересечения направлений у-квантов по X, Y и Z-координатам / Zнаправлено вдоль пучка/, вычисленные с помощью программы геометрической реконструкции, представлены на <u>рис. 4.</u>

В ходе эксперимента на магнитные ленты было записано около 50 тыс. триггеров, которые были обработаны по программам гео-

1

/1/



Рис.1. Схема эксперимента: С - сцинтилляционные счетчики, Č - черенковские счетчики из свинцового стекла, СГ - годоскопические сцинтилляционные счетчики, ПК пропорциональные камеры, ИК - проволочные камеры, К конверторы, М - мишень.



Рис.2. Эффективность регистрации установкой η + уу распадов в зависимости от угла Вылета и кинетической энергии η -мезонов в л.с.к. Цифры вблизи кривых - значения кинетической энергии η -мезонов в МэВ. Кривые рассчитаны методом Монте-Карло.



Рис.3. Аксептанс установки в избранной геометрии, вычисленный для трех энергетических интервалов.



Рис.4. Распределение точек пересечения направлений у-квантов для уу-событий по Х.У и Z-координатам в мишени / Z направлено вдоль пучка/.

метрической и энергетической реконструкции событий <sup>/5/</sup>. При анализе экспериментальной информации уу-события отбирались по следующим критериям:

1. Наличие трека заряженной частицы или лавины после і-го конвертора в камерах ИК<sub>5-16</sub> и ИК<sub>21-32</sub>.

2. Наличие сигналов в годоскопических сцинтилляционных счетчиках СГ $_{1-10}$  и СГ $_{11-20}$ .

3. Наличие сигналов в у-спектрометрах  $\check{C}_{1-45}$  и  $\check{C}_{46-90}$ , соответствующих трекам в искровых камерах и удовлетворяющих требованиям:

a/ 50 M $_{3}B \leq E_1$ ,  $E_p \leq 1000$  M $_{3}B$ ;

 $6/150 \text{ M} \Rightarrow B \le (E_1 + E_2) \le 2000 \text{ M} \Rightarrow B;$ 

в/  $\mathbf{E}_{\gamma}^{\mathsf{M}} / \mathbf{E}_{\gamma}^{\mathsf{G}} \ge 0,2$ , где  $\mathbf{E}_{\gamma}^{\mathsf{M}}$  и  $\mathbf{E}_{\gamma}^{\mathsf{G}}$  - соответственно меньшая и большая энергия двух  $\gamma$  -квантов,

При отборе кандидатов в  $\eta^{\circ}$ -мезоны рассматривались события с числом треков заряженных и нейтральных частиц / у -квантов/  $\geq 2$ , имеющих общую вершину в мишени. Статистическая обработка информации, отобранной по указанным критериям, выполнялась с помощью системы программ НВООК <sup>46</sup>. Распределение уусобытий по эффективной массе и кинетической энергии иллюстрирует <u>рис. 5.</u> Как видно из этого рисунка, в распределении по эффективной массе в области массы  $\eta$  -мезона / M<sub>n</sub>=549 МзВ/



Рис.5. Распределение уу -событий по эффективиой массе а/ и кинетической энергии б/.

не наблюдается максимума,обусловленного распадами η γуу. Поэтому полученные дамные позволяют оценить только верхнюю границу инвариантного сечения образования η -мезонов в реакции /1/.

При анализе данных было использовано экспериментальное разрешение по эффективной массе /+16%/, измеренное для  $\pi^{\circ}$ -мезонов, генерированных в реакции  $\pi^{-}$ Cu  $\rightarrow \pi^{\circ}/180^{\circ}/X^{/31}$ . Распределение по эффективной массе для  $\pi^{\circ}$ -мезонов приводится на <u>рис. 6</u>. Экспериментальные данные о верхней границе инвариантных сечений  $\mathbf{E} \cdot \frac{\mathrm{d}^{3}\sigma}{\mathrm{d}\overline{p}^{3}}$  выхода  $\eta$ -мезонов в интервале масс  $M_{\gamma\gamma}$ =549+50МэВ и углов 150° ÷ 180° /л.с.к./ в зависимости от их кинетической энергии T иллюстрирует таблица /уровень достоверности 90%/.

При вычислении инвариантных сечений были введены поправки, учитывающие конверсию у-квантов в мишени с учетом энергий и углов вылета у-квантов /0,2/, долю у-квантов, проконвертировавших в конверторах проволочных камер /0,39/, долю  $\mu$ -мезонов и электронов в пучке /  $\approx$  0,1/, потери пучка, связанные с несовпадением поперечных размеров пучка и мишени /0,3/ и, определенную методом Монте-Карло, среднюю неэффективность программы реконструкции событий /0,1/.





Рис.6. Распределение по эффективной массе для п°-мезонов /без вычета фона/.

Рис.7. Инвариантные сечения выхода  $\gamma\gamma$  -событий в интервале масс  $M_{\gamma\gamma}$ = 549+50 МэВ в зависимости от кумулятивного числа Q.

Таблица

Т <sub>уу</sub> /МэВ	/	50	150	250
E. d <sup>3</sup> d p <sup>3</sup>	/ <u>мб•ГэВ</u> / (ГэВ/с) <sup>3</sup>	≤,9,7	≤1,4	≤0,54

Рис. 7 иллюстрирует инвариантные сечения для уу-событий в интервале масс 549+50 МэВ в зависимости от кумулятивного числа Q:

$$Q = \frac{E_{R} - \beta_{\pi} \cdot p_{R'} \cos(m_{R}^{2} + m_{\pi}^{2})/2E_{\pi}}{m_{P}(1 - E_{R}/E_{\pi})}$$
 (2/

где  $m_{R}$ ,  $E_{R}$ ,  $p_{R}$ ,  $\theta_{R}$  – соответственно масса, полная энергия, импульс и угол вылета резонанса в л.с.к.;  $m_{\pi}$ ,  $E_{\pi}$ ,  $\beta_{\pi}$  – соответственно масса, полная энергия и скорость налетающего  $\pi$ -мезона;  $m_{p}$  – масса протона.

В заключение следует отметить, что полученная в работе оценка верхней границы реакции  $\pi^{-}$ Cu  $\rightarrow \eta / 180^{\circ}/X$  не противоречит качественным ожиданиям, основанным на модели фрагментации составляющих кварков из ядра-мишени <sup>/7/</sup>.

Авторы благодарят А.М.Балдина, С.В.Герасимова, А.Б.Говоркова, В.С.Ставинского и М.Ф.Лихачева за полезные обсуждения.

## ЛИТЕРАТУРА

- 1. Baldin A.M., Gerasimov S.B. JINR, E2-11804, Dubna, 1978.
- 2. Аверичев С.А. и др. ПТЭ. 1979, W4, с. 57.
- 3. Аствацатуров Р.Г. и др. ОИЯИ, Р1-81-125, Дубна, 1981.
- 4. Мелкумов Г.Л., Хачатурян М.Н. ОИЯИ, 10-7960, Дубна, 1974.
- 5. Говорун Н.Н. и др. В кн.: Совещание по программированию и математическим методам решения физических задач. ОИЯИ, Дубна, Д10-7707, 1973, с. 453.
- 6. Brun R., Ivanchenko I., Palazzi P. HBOOK, CERN, DD/77/9.
- 7. Anisovich V.V., Shekhter V.M. Nucl.Phys.Ser.B., 1973, v. 55, p. 455.

Рукопись поступила в издательский отдел 31 июля 1981 года.