

7
A-93.

944



ОБЪЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ

Лаборатория высоких энергий

В.Б. Любимов, А.В. Никитин, З. Трка

P - 974

СВОЙСТВА π^0 -МЕЗОНОВ,
ОБРАЗУЮЩИХСЯ
В НЕУПРУГИХ СТОЛКНОВЕНИЯХ
 π^- -МЕЗОНОВ С НУКЛОНАМИ
ПРИ ЭНЕРГИИ 7 БЭВ

Дубна 1962 год

В.Б. Любимов, А.В. Никитин, З. Трка

P-974

СВОЙСТВА π^0 -МЕЗОНОВ,
ОБРАЗУЮЩИХСЯ
В НЕУПРУГИХ СТОЛКНОВЕНИЯХ
 π -МЕЗОНОВ С НУКЛОНАМИ
ПРИ ЭНЕРГИИ 7 БЭВ x/
1464/2 29.



x) Основные экспериментальные данные содержатся в докладе В.И. Векслера на сессии Ученого Совета ОИЯИ в ноябре 1961 года.

А н н о т а ц и я

Отобраны неупругие взаимодействия π^+ -мезонов с нуклоном, сопровождающиеся испусканием одного или нескольких γ -квантов. Предполагалось, что все γ -кванты возникают от распадов образующихся в этих взаимодействиях π^0 -мезонов. Найдено среднее число π^0 -мезонов для событий с разной множественностью заряженных частиц. Получены данные, касающиеся энергетических характеристик π^0 -мезонов и их угловых распределений.

A b s t r a c t

Inelastic π -meson-nucleon interactions accompanied by one or some γ -quanta have been selected. It was assumed that all γ -quanta were produced in the decays of π^0 -mesons generated in these interactions. The average number of π^0 -mesons has been found for the events with different multiplicity of charged particles. The data concerning the energy characteristics of π^0 -mesons and their angular distributions have been obtained.

1. Предварительные данные были получены в работе^{/1/}, выполненной с помощью 24-литровой пропановой пузырьковой камеры. Среди 355 π^-N -взаимодействий было найдено 64 случая, сопровождающихся электронно-позитронными парами, образованными γ -квантами. В предположении, что все γ -кванты образуются при распадах π^0 -мезонов, были определены средняя энергия и среднее число π^0 -мезонов.

Для получения более полных данных было дополнительно просмотрено ~ 1500 снимков. Обработка событий и отбор случаев неупругих взаимодействий π^- -мезонов с нуклонами производились в соответствии с работой^{/1/}, но дополнительно требовалось, чтобы в каждом событии была по крайней мере одна e^+e^- пара. Всего для анализа было использовано 202 события с 242 e^+e^- -парами. Средняя эффективность регистрации γ -квантов (т.е. вероятность образования γ -квантом e^+e^- -пары) оказалась равной $0,11 \pm 0,01$, что согласуется с опубликованным ранее результатом^{/1/}.

На рис. 1 приведено энергетическое распределение γ -квантов в лабораторной системе координат (л.с.к.). Как видно из рисунка, распределение имеет максимум в районе 50–100 Мэв, характерный для γ -квантов от распада π^0 -мезонов. В связи с этим можно предположить, что большинство наблюдаемых γ -квантов возникает от распада π^0 -мезонов, образующихся в неупругих π^-N -взаимодействиях^{x)}. Поэтому в дальнейшем вся информация, получаемая о γ -квантатах, связывается со свойствами π^0 -мезонов. В этом смысле отобранные нами случаи относятся к событиям, в которых испускается один или несколько π^0 -мезонов ($(\pi^-N \rightarrow \pi^0)$ – взаимодействия).

2. В таблицах I и II приведены распределения наблюдаемых случаев ($\pi^-N \rightarrow \pi^0$) – взаимодействий по множественности заряженных частиц, соответственно, для столкновений π^- -мезонов с протонами и нейtronами. В этих же таблицах для сравнения приведены распределения по множественности для случаев π^-p - и π^-n -взаимодействий, полученные в^{/1/}. Как видно из таблиц, распределение по множественности событий типа ($\pi^-N \rightarrow \pi^0$) совпадает в пределах ошибок эксперимента с распределением для всех π^- -взаимодействий. Этот факт можно понять, предположив, что среднее число π^0 -мезонов, образующихся в π^-N -взаимодействиях мало меняется с множественностью.

Для определения среднего числа π^0 -мезонов в событиях разной множественности необходимо найти число π^-N -взаимодействий, которым соответствует наблюдаемое число событий с образованием хотя бы одного π^0 -мезона. Привлекая необходимые данные работы^{/1/}, можно получить результаты, приведенные в первых строках таблиц III и IV. Как видно из таблиц, среднее число π^0 -мезонов в пределах ошибок не меняется с множествен-

^{x)} Наблюданная немонотонность спектра в области энергий $E_\gamma > 100$ Мэв может означать, что существуют другие источники происхождения γ -квантов. Следует, однако, отметить, что эта немонотонность не может еще считаться статистически обеспеченной. В настоящее время продолжается работа по увеличению статистического материала и по исследованию углового распределения γ -квантов в обсуждаемой области энергий.

нностью заряженных частиц (n_3) для $n_3 > 2$. Такой же результат имеет место и для $(\pi^- N \rightarrow \pi^0)$ -взаимодействий (величина \bar{n}' во вторых строках таблиц III и IV).

Следует отметить, что этот вывод качественно согласуется с приближительным постоянством соотношения между числом событий с одной $e^+ e^-$ -парой и числом событий с двумя $e^+ e^-$ -парами во взаимодействиях с разной множественностью заряженных частиц. Например, для 2-х лучевых взаимодействий соответствующее отношение $\frac{N_y}{N_{yy}} = 7,5 \pm 2,7$, что близко к отношению для 4-х и 6-ти лучевых взаимодействий ($\frac{N_y}{N_{yy}} = 5,3 \pm 1,7$).

Таким образом, можно думать, что события с разным числом заряженных частиц значительно отличаются друг от друга по суммарному числу рожденных π -мезонов всех зарядовых состояний.

3. Можно показать^{/2/}, что среднее число π^0 -мезонов в $(\pi^- N \rightarrow \pi^0)$ -взаимодействиях (\bar{n}') связано со средним числом π^0 -мезонов во всех $\pi^- N$ -взаимодействиях (\bar{n}) соотношением:

$$\bar{n}' = \bar{n} + \frac{D_n}{\bar{n}},$$

где D_n - дисперсия в числе π^0 -мезонов во всех $\pi^- N$ -взаимодействиях^{x)}.

Как видно из таблиц III и IV, найденные значения величин \bar{n}' для событий с разной множественностью заряженных частиц оказываются близкими к соответствующим значениям \bar{n} . Отсюда следует, что число π^0 -мезонов в каждой группе взаимодействий флюктуирует сравнительно мало. Например, для всей совокупности $\pi^- p$ -взаимодействий $\bar{n}' - \bar{n} = 0,08 \pm 0,15$, отсюда $(\frac{D_n}{\bar{n}^2}) = 0,06 \pm 0,11$, что заметно меньше значения, рассчитанного по статистической теории: $(\frac{D_n}{\bar{n}^2}) = 0,55 \pm 0,08^{xx})$.

4. Если учесть, что среднее число π^0 -мезонов несколько больше единицы, то полученный качественный вывод о малых флюктуациях в числе π^0 -мезонов может означать, что фактически почти нет неупругих $\pi^- N$ -взаимодействий, не сопровождающихся рождением хотя бы одного π^0 -мезона. Тогда следовало бы ожидать совпадения свойств всех $\pi^- N$ -взаимодействий со свойствами $(\pi^- N \rightarrow \pi^0)$ -взаимодействий. Последнее, в частности, подтверждается совпадением угловых распределений π^- -мезонов в системе центра масс мезон-нуклон (с.ц.и.) для обоих классов $\pi^- p$ -взаимодействий (см.рис. 2). В таблице У приведены средние энергии π^- -мезонов, π^0 -мезонов в л.с.к., а также средние импульсы положительных частиц в л.с.к., соответственно, для всех $\pi^- p$ -взаимодействий и $(\pi^- p \rightarrow \pi^0)$ -взаимодействий. Как видно из таблицы, указанные величины оказываются близкими для обоих классов взаимодействий. В этой же таблице для сравнения приведены соответствующие величины, рассчитанные по статистической теории при помощи таблиц случайных звезд^{/3/}.

^{x)} Формула справедлива в предположении, что эффективность регистрации y -квантов мала и не зависит от числа y -квантов в событии.

^{xx)} Расчет производился по таблицам случайных звезд^{/3/}. Полученный результат интересно сопоставить с известным фактом сравнительно хорошего согласия с экспериментом выводов статистической теории, касающихся распределения по числу заряженных частиц.

5. На рис. 3 приведено угловое распределение γ -квантов в с.ц.и. для всех наблюдаемых π^-N -взаимодействий^{x)}. Распределения построены с учетом эффективности регистрации γ -квантов. Как видно из рисунка, угловое распределение анизотропно.

На рис. 4 приведены отдельно угловые распределения γ -квантов в с.ц.м. для π^-N -взаимодействий малой множественности: $n^-N = 0, 1, 2, 3$ и для взаимодействий большой множественности: $n_3^- = 4, 5, 6, 8$. Как видно, величина анизотропной части уменьшается с множественностью. Отмеченные свойства угловых распределений характерны и для заряженных π -мезонов^{/1/}.

В заключение авторы выражают глубокую признательность М.И.Подгорецкому и В.Н.Стрельцову за полезные обсуждения и ряд ценных советов, а также Р.Арипову, И.М.Граменицкому и А.И.Шкловской за помощь в работе. Авторы благодарны лаборантам, принимавшим участие в измерениях и расчетах.

Л и т е р а т у р а

1. Н.Г.Биргер, Ван Ган-чан, Ван Цу-цзен, Дин Да-чао, Ю.В.Катышев, Е.Н.Кладницкая, Д.К.Копылова, В.Б.Любимов, Нгуен Дин Ты, А.В.Никитин, М.И.Подгорецкий, Ю.А.Смородин, М.И.Соловьев, З.Трка. ЖЭТФ, 41, 1461 (1961).
2. Г.Л.Баятян, И.М.Граменицкий, А.А.Номофилов, М.И.Подгорецкий, Э.С.Скжипчак. ЖЭТФ, 36, 690 (1959).
3. М.И.Дымент, Г.И.Копылов. Препринт ОИЯИ, Р-581 (1960).
4. Р.Арипов, В.Г.Гришин, Л.В.Сильвестров, В.Н.Стрельцов. ЖЭТФ, в печати.

Рукопись поступила в издательский отдел
20 апреля 1962 года.

^{x)} Следует отметить, что в нашем случае угловые распределения γ -квантов близки к угловым распределениям π^0 -мезонов.

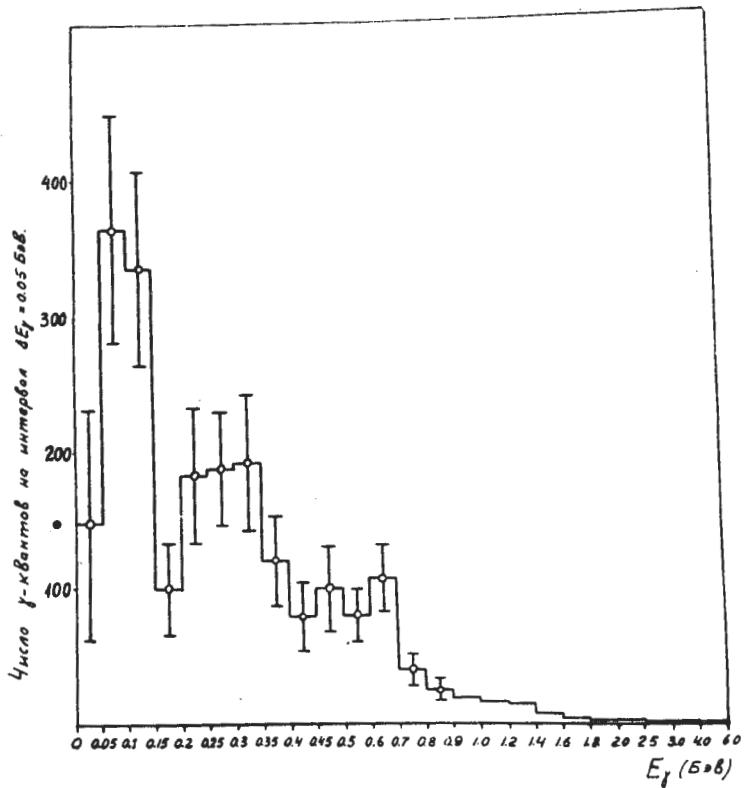


Рис. 1. Энергетическое распределение всех наблюдаемых γ -квантов в Л.С.К.

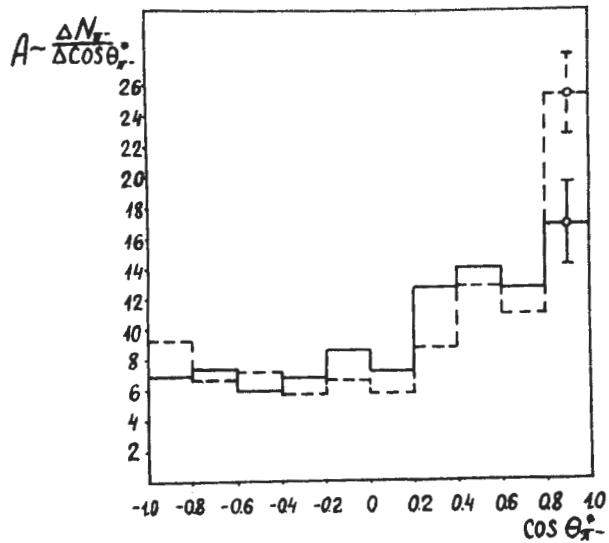


Рис. 2. Угловые распределения π^+ -мезонов в с.ц.и. для $(\pi^- p \rightarrow \pi^0)$ -взаимодействий. Гистограмма, отмеченная пунктирной линией, — угловое распределение π^+ -мезонов в с.ц.и. для $\pi^- p$ -взаимодействий^{1/}. Оба распределения нормированы на одинаковую площадь.

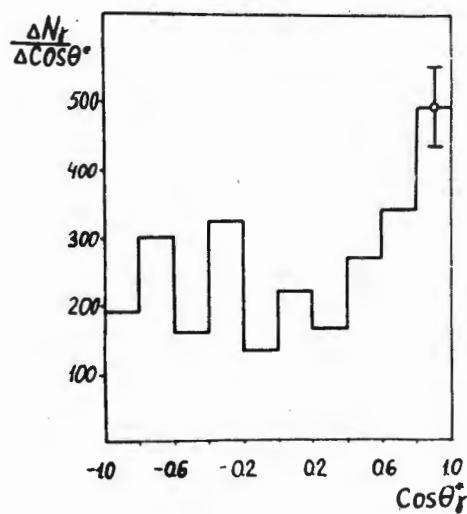


Рис. 3. Угловое распределение γ -квантов в с.ц.и. для всех $\pi^+ p$ и $\pi^- p$ -взаимодействий.

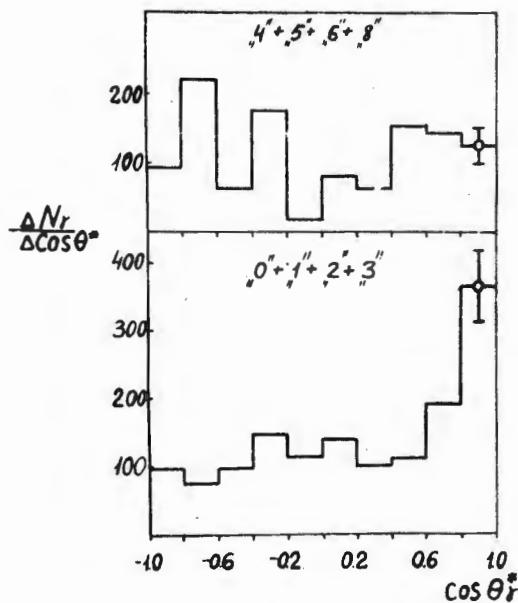


Рис. 4. Угловые распределения γ -квантов в с.ц.и. отдельно для событий с множественностью заряженных частиц
 $n_3 = 0, 1, 2, 3$ и с множественностью
 $n_3 = 4, 5, 6, 8$.

ТАБЛИЦА I

Множественность	0	2	4	6+8	Сумма	$\bar{n}_{\text{зар}}$
$(\pi^0 \rightarrow \pi^0)$ - -взаимод.	Число случаев	10	68	61	11	150
	%	6.7 ± 2.2	45.3 ± 6.7	40.7 ± 6.2	7.3 ± 2.3	100
$\pi^- p$ - -взаимод. [1]	Число случаев	7	119	115	21	262
	%	2.7 ± 1.0	45.4 ± 4.3	43.9 ± 4.3	8.0 ± 1.8	100

ТАБЛИЦА II

Множественность	1	3	5	7	Сумма	$\bar{n}_{\text{зар}}$
$(\pi^0 \rightarrow \pi^0)$ - -взаимод.	Число случаев	14	25	13	0	52
	%	27.0 ± 8.1	48.0 ± 11.7	25.0 ± 7.8	0	100
$\pi^- p$ - -взаимод. [1]	Число случаев	16	53	21	3	93
	%	17.2 ± 4.6	57.0 ± 9.8	22.6 ± 5.4	3.2 ± 1.9	100

ТАБЛИЦА III

	Множест. заряжен. частиц ($n_{\text{зар}}$)				среднее по четным взаимод.
	0	2	4	6+8	
\bar{n}	3.2 ± 0.89	1.05 ± 0.11	1.2 ± 0.14	1.35 ± 0.35	1.4 ± 0.11
\bar{n}'	3.7 ± 1.85	1.20 ± 0.20	1.45 ± 0.27	1.35 ± 0.60	1.48 ± 0.18

ТАБЛИЦА IV

	Множест. заряжен. частиц ($n_{\text{зар}}$)			среднее по нечетным взаимод.
	1	3	5	
\bar{n}	1.75 ± 0.44	0.70 ± 0.13	1.20 ± 0.31	1.0 ± 0.14
\bar{n}'	2.0 ± 1.10	1.4 ± 0.4	1.15 ± 0.50	1.5 ± 0.32

ТАБЛИЦА V

Множественность	0	2	4	6	Сумма
Средняя энергия π-мезонов в А.С.К. (БЭВ)	$\pi^0 \rightarrow \pi^0$	1.2 ± 0.6^x	1.70 ± 0.30	1.10 ± 0.25	1.18 ± 0.52
	$\pi^- p$	2.04 ± 0.12	1.29 ± 0.30	0.77 ± 0.12	0.93 ± 0.46
	Стр. Теория	1.50 ± 0.33	1.54 ± 0.09	1.13 ± 0.30	0.39 ± 0.27
Средняя энергия π-мезонов в А.С.К. (БЭВ)	$\pi^0 \rightarrow \pi^0$	—	2.00 ± 0.16	1.15 ± 0.09	0.81 ± 0.11
	$\pi^- p$	—	2.60 ± 0.19	1.40 ± 0.09	0.86 ± 0.07
	Стр. Теория	—	1.42 ± 0.14	1.13 ± 0.30	0.98 ± 0.15
Средний импульс π-частич в А.С.К. (БЭВ)	$\pi^0 \rightarrow \pi^0$	—	1.49 ± 0.17	0.99 ± 0.08	1.0 ± 0.15
	$\pi^- p$	—	1.34 ± 0.13	1.22 ± 0.07	1.02 ± 0.11

^x) При расчете средних энергий π⁰-мезонов для "0" - лучевых взаимодействий были также использованы случаи, проанализированные в [4].