СООБЩЕНИЯ ОБЪЕДИНЕННОГО ИНСТИТУТА ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ ДУБНА

А.Абдивалиев, К.Бешлиу, А.П.Гаспарян, С.Груиа, А.П.Иерусалимов, Д.К.Копылова, Ф.Которобай, В.М.Мороз, А.В.Никитин, Ю.А.Троян

97/2-78

ОПРЕДЕЛЕНИЕ СЕЧЕНИЙ ОБРАЗОВАНИЯ РЕЗОНАНСОВ В РЕАКЦИИ пр-рр  $\pi^+\pi^-\pi^-$  ПРИ  $P_n = 5.1$  ГЭВ/С С ПРИМЕНЕНИЕМ СПОСОБА УПОРЯДОЧЕНИЯ КОНЕЧНЫХ ЧАСТИЦ ПО БЫСТРОТАМ



1 - 10916

1 - 10916

А.Абдивалиев, К.Бешлиу, А.П.Гаспарян, С.Груиа, А.П.Иерусалимов, Д.К.Копылова, Ф.Которобай, В.М.Мороз, А.В.Никитин, Ю.А.Троян

ОПРЕДЕЛЕНИЕ СЕЧЕНИЙ

.

ОБРАЗОВАНИЯ РЕЗОНАНСОВ

В РЕАКЦИИ пр $\rightarrow$  pp  $\pi^+ \pi^- \pi^-$  ПРИ  $P_n = 5,1$  ГЭВ/С

С ПРИМЕНЕНИЕМ СПОСОБА УПОРЯДОЧЕНИЯ КОНЕЧНЫХ ЧАСТИЦ ПО БЫСТРОТАМ Абдивалиев А. и др.

## 1 - 10916

Определение сечений образования резонансов в реакции пр• РР $\pi^+\pi^-\pi^-$  при Р<sub>л</sub>= 5,1 ГэВ/с с применением способа упорядочения конечных частиц по быстротам

Определены сечения образования различных резонансов в реакции пР • РР п \* п = при импульсе падающих нейтронов 5,1 ГэВ/с. Анализ распределений эффективных масс провзволился после упорядочения конечных чатиц по быствотам Y \* 1.2 in[(E \* P\*)/(E\*-P\*)]. Показано, что реакция пР • РР п \* п = в 95% случаев илет через образование нуклонных изобар. Указаний на образование бозоиных резонансов нет.

Работа выполнена в Лаборатории высоких энергий ОНЯН.

Сообщение Объединенного института идерных исследований. Дубиа 1977

С 1977 Объединенный институт ядерных исследований Дубна

Данная работа посвящена определению сечений образования резонансов в реакции

 $nP \rightarrow PP \pi^+ \pi^- \pi^- /1/$ 

при взаимодействии квазимонохроматических нейтронов<sup>1</sup> с импульсом /5,10<u>+</u>0,17/ГэВ/с с протонами в I-метровой водородной пузырьковой камере ЛВЭ ОИЯИ.

Методы разделения каналов реакций в 5-лучевых звездах изложены в работе <sup>2</sup> Сечение реакции /1/ оказалось равным /0,64+0,04/ *мб*.

Исследование образования резонансов в многочастичных реакциях путем изучения распределений по эффективной массе частиц затруднено из-за наличия ложных комбинаций.

В данной работе проводилось упорядочение вторичных частиц во всех событиях реакции /1/ по быстроте  $Y = 1/2 \ln [E^* + P_{11}^*)/(E^* - P_{12}^*)]$ . вычисляемой в с.ц.м. реакции.

Обозначим конечные протоны номерами 1 и 2, причем всегда  $Y_{P_1}^* > Y_{P_2}^*$  Назовем протон под номером 1 "быстрым" а протон под номером 2 - "медленным". Для  $\pi$ -мезонов возможно 6 перестановок в зависимости от того, как располагаются величины их быстрот в порядке убывания. В силу неразличимости конечных  $\pi$ "-мезонов имеем 3 конфигурации в зависимости от того, на каком месте - первом, втором или третьем - стоит по быстроте  $\pi^+$ -мезон. Назовем  $\pi$  -мезон, имеющий наибольшую быстроту, "быстрым", наименьшую - "медленным", промежуточную - "средним". Соответствующие диаграммы будут иметь вид:

3



Подчеркнем, что диаграммы Іа, Іб и Ів не несут пока никакой физической информации о механизмах процессов, а являются графической иллюстрацией нашего способа по быстротам. Более высокие упорядочения линии на этих днаграммах отвечают частицам с большими быстротами, причем быстроты протонов сравниваются между собой, а л-мезонов - между собой. Распределение по быстроте для случаев, соответствующих диаграмме la. представлено на рис. 1. Пунктир соответствует Y \*= 0; стрелками отмечены кинематически возможные границы быстрот. Значки у л-мезонов "м", "с" и "б" соответствуют медленному, среднему и быстрому л - мезонам. На том же рисунке сплошными линиями проведены кривые, соответствующие распределениям по быстротам



Рис. 1. Распределение частиц по быстротам для случаев, соответствующих диаграмме 1а.



из реакции /1/ в предположении, что она идет с матричным элементом, равным единице /фазовый объем/. При построении фазовых распределений частицы так же упорядочены по быстротам, как и экспериментальные события. Обратим внимание на то, что если фазовые кривые по быстротам для протонов довольно сильно отличаются от экспериментальных, то распределения для  $\pi$ -мезонов совпадают с экспериментальными в пределах ошибок.

Такая же ситуация наблюдается для диаграмм 16 и 1в.

Далее производится построение эффективных масс различных комбинаций частиц из трех групп, соответствующих упорядочениям 1а, 16, 1в. При этом в качестве фоновых берутся соответствующие комбинации из фазового объема: например, при описании эффективной массы "медленного" протона и "медленного"  $\pi^+$ -мезона из диаграммы la из фазового объема также выбираются "медленный" /наименьший по быстроте из двух/ протон и "медленный" /наименьший по быстроте из трех/ $\pi$ -мезон. Таким образом, при работе с подклассами la, lб, lв мы как бы разбили все фазовое пространство на три группы по быстротам. В каждой нз групп для данной комбинации частиц имеется свой статистический фон.

Аппроксимация распределений производилась резонансными кривыми, взятыми в форме Джексона <sup>/3/</sup> и описанными выше соответствующими фазовыми кривыми. Был использован следующий набор резонансов:

 $\Delta_{1225}$ с массой 1225 и шириной 140  $M \ni B/c^2$ ,  $N_{1470}^*$  с массой 1470 и шириной 210  $M \ni B/c^2$ ,  $N_{1520}^*$  с массой 1520 и шириной 120  $M \ni B/c^2$ . Ширины резонансов учитывают и экспериментальное разрешение.

На рис. 2,3 показаны распределения по эффективным массам различных комбинаций нуклонов и *п*-мезонов



Рис. 3. Эффективные массы Ра<sup>--</sup>-комбинаций, соответствующие диаграмме la.



нз подкласса la, на puc. 4,5 - из подкласса l6, на puc.6,7 нз подкласса lb. Значки у  $\pi$ -мезонов "6", "с", "м" указывают, с каким /быстрым, средним или медленным/  $\pi$ -мезоном связывается протон. Сплошные линии - результат аппроксимации резонансной и соответствующей фазовой кривой, дающий наилучший  $\chi^2$ . Там же указаны получающиеся проценты вкладов различных резонансов и статистического фона. Везде точность определения вкладов различных процессов равна ~5%. Трехчастичные комбинации не показаны на рисунках, т.к. хорошо описываются фазовыми кривыми для процессов с образованием нзобар, распадающихся на  $\pi N$ . Также не показаны распределения масс  $\pi\pi$  -комбинаций, не имеющие заметных особенностей. Число событий подклассов la, l6, lв равно 673, 587 и 504 соответственно.

Все результаты аппроксимаций экспериментальных распределений можно схематически представить следующим образом. Например, для подкласса la:



На этой схеме частицы в конечном состоянии расположены слева направо в порядке убывания быстрот, цифры около обозначений резонансов показывают долю вклада соответствующего резонанса в процентах, линии со стрелками - соответствующие комбинации.

Для определения сечения рождения резонансов на основе схемы /2/ проведем следующее рассуждение.

Отложим по осн абсцисс доли /в процентах/ резонансов отдельно для "медленного" ( $P_2$ ) и "быстрого" ( $P_1$ ) протонов. Если протон с  $\pi$ -мезоном дает резонанс,



будем откладывать по оси ординат единицу. На графике это выглядит так:



Здесь не указана доля образовання изобары  $N_{1520}^*$ , чтобы не затруднять рассуждения, т.к. она везде равна  $-/5\pm4/\%$ . Когда "медленный" протон (P<sub>2</sub>) дает резонанс с $\pi^+$ мезоном (в 75% случаев), протон P<sub>1</sub><sup>2</sup> может образовать резонанс только со средним или быстрым  $\pi^-$ -мезоном. В оставшихся случаях, когда P<sub>2</sub> с  $\pi^+$ -мезоном не образует резонанс, "быстрый" протон дает изобару с  $\pi^+$ мезоном. Т.к.  $\pi^+$  -мезон в конечном состоянии один, то из полученных цифр видно, что он всегда /75%+25% = = 100%/ образует резонанс с одним из двух протонов. Протон P<sub>1</sub> не может одновременно дать резонанс с  $\pi^+$ . и  $\pi^-$ мезонами. Поэтому прямоугольники на графике, обозначающие проценты образования резонансов в комбинациях, содержащих P<sub>1</sub> и  $\pi^-$ , не могут перекрываться с прямоугольником, соответствующим резонансу  $\Delta^{++}(P_1\pi^+)$ .

вующие изобарам  $\Delta^{\circ}(P_{1}\pi_{C}^{-})$  и  $\Delta^{\circ}(P_{1}\pi_{0}^{-})$ , т.к.  $P_{1}$  не может одновременно давать резонансы с двумя разными  $\pi^{-}$ мезонами. Но тогда изобары  $\Delta^{\circ}(P_{1}\pi^{-})$  могут образоваться только одновременео с резонансом  $\Delta^{++}$ , распадающимся на  $P_{2}\pi^{+}$ . Такое же рассуждение справедливо и по отношению к изобаре  $\Delta^{\circ}(P_{2}\pi_{C}^{-})$ , которая образуется только одновременно с резонансом  $\Delta^{++}$  ( $P_{1}\pi^{+}$ ). Отсюда доля канала реакции  $nP \cdot \Delta^{++} \Delta^{\circ} \pi^{-}$ . идущей по схеме /2/, равна 14%+15%+14% = 43%, а доля образования одиночного  $\Delta^{++}$  в реакции  $nP \cdot \Delta^{++} P_{\pi}\pi^{-} \pi^{-}$ , идущей по схеме /2/, равна ~ 57%. Аналогично можно получить для всех классов /la, l6,lb/ значения сечений различных реакций, дающих конечное состояние /l/. Эти значения, просуммированные по всем трем классам, представлены в *таблице*.

## Таблица

Сечения образования различных рез. нансов в реакции  $nR \gg P \pi^+ \pi^- \pi^-$ .

Реакция

а, мб

$nP \rightarrow \Delta^{+} P_{\pi} _{\pi} _{\pi}$	$0,42 \pm 0,03$	
$nP \Rightarrow \Delta^{++} \Delta^{\circ} \pi^{-}$	$0,17 \pm 0,01$	
$nP \rightarrow \Delta^{\alpha} \Delta^{\alpha} \pi^{+}$	0,01 <u>+</u> 0,003	
$nP \rightarrow \Delta^{\alpha}P \pi^{+}\pi^{}$	0,01 <u>+</u> 0,003	
nP->N1590	0,03 <u>+</u> 0,02	
nР→ нерез. фон	0,03 <u>+</u> 0,003	

Сечения реакций, указанных в *таблице*, вычислены по формуле

$$\sigma_{k} = \frac{\sigma_{(1)}}{1764} N_{k}$$
 /3/

где  $a_k$  - сечение соответствующей реакции,  $N_k$  - число событий этой реакции, просуммированных по всем классам /la,l6,lв/ в соответствии с величиной вклада резонансов, определенной на основе аппроксимаций;  $a_{(1)}$  - сечение канала /l/, полученное в работе <sup>2</sup>, 1764 - число событий этого канала. В ошибках сечений учтены ошибки всех членов в формуле /3/.

Как видно из приведенных рассуждений, мы оставили в стороне вопросы интерференции различных амплитуд. Но можно привести некоторые данные, касающиеся наиболее сильного эффекта - образовання резонанса  $\^{++}$  На *рис.* 8 приведена двумерная таблица эффективных масс  $P_1 \pi^+$  относительно  $P_2 \pi^-$  для всех событий, соответствующих диаграммам la,l6,lв. Выделим изобару  $\^{++}$  в виде двух перескающихся полос, в которых /1240  $\lesssim M_{\Lambda^{++}} \leq 1116/M_3B/c^2$ . Если интерференция амплитуд комбинаций  $P_1 \pi^-$  и  $P_2 \pi^+$  отсутствует, то в пересечении полос должно быть число событий, определяемых суммой.



Рис. 8. Двумерная таблица эффективных масс Р<sub>я</sub> <sup>+</sup> относительно Р<sub>1</sub> <sup>+</sup> эстроенная для всех событий.<sup>2</sup>

рассчитанной путем линейной интерполяции в область пересечения вертикальной и горизонтальной полос. Линейная интерполяция дает 204 события, эксперимент содержит в области пересечения 151 событие. Хотя оценка и очень грубая, но она все же дает некоторое представление об интерференционных эффектах, которые, по-видимому, возможны на уровне /25±10/%.

Из всего изложенного можно сделать следующие выводы:

1. Использование упорядочения конечных частиц по быстротам в реакции прэррата с дает возможность избавиться от ложных комбинаций и определить сечения образования резонансов в этой многочастичной реакции.

2. Экспериментальные распределения по быстротам для *п* -мезонов совпадают с распределениями по быстротам для *п* -мезоков из соответствующих областей фазового пространства, вычисленных в предположении чисто статистического характера процесса. Экспериментальные распределения по быстротам протонов отличаются от статистических.

3. Реакция п  $P \rightarrow PP \pi^+ \pi^- \pi^-$  при 5,1 ГэВ/с илет почти полностью через образование и последующий распад нуклонных изобар. Доля нерезонансного фона составляет ~5% от полного сечення реакции.

## Литература

- 1. Гаспарян А.П. и др. ОИЯИ, 1-9111, Дубна, 1975. 2. Абдивалиев А. и др. ОИЯИ, 1-10669, Дубна, 1977.
- 3. Jackson I.D. Nuovo Cim., XXXIV, 1644 (1964).