

авератерия высеких энергий

Б.А. Кулаков, Э.И. Мальцев, П.И. Филиппов, О.Н. Цисляк, Э.Н. Цыганов

ИЗМЕРЕНИЕ П- РАССЕЯНИЯ ВБЛИЗИ 180° В ПУЧКЕ П- МЕЗОНОВ С ИМПУЛЬСАМИ 4:7 Гэв/с

1967.

Б.А. Кулаков, Э.И. Мальцев, П.И. Филиппов, О.Н. Цисляк, Э.Н. Цыганов

4816/, 20

ИЗМЕРЕНИЕ π_{ρ}^{-} РАССЕЯНИЯ ВБЛИЗИ 180° В ПУЧКЕ π^{-} - МЕЗОНОВ С ИМПУЛЬСАМИ 4:7 Гэв/с

Объединонный институт засрных исследований БИБЛИЮТЕКА

P13 - 3132

В последнее время были получены интересные результаты при изучении рассеяния π^{\pm} -мезонов с энергией несколько Гэв на нуклонах на большие углы^{/1-4/}. Эти эксперименты, актуальные с точки эрения теории комплексных угловых моментов и других моделей асимптотического поведения амплитуды рассеяния, дали также значительную информацию об изобарных состояниях π -мезон-нуклонной системы.

В настоящей работе изложены результаты измерений сечений π^-p – рассеяния на угол, близкий к 180°, в интервале импульсов 4-7 Гэв/с. Измерения были сделаны с использованием электроники и бесфильмовых искровых проволочных камер на синхрофазотроне Объединенного института ядерных исследований в Дубне.

Параметры пучка

Эксперимент был проведен на пучках π^- -мезонов с импульсами 4,0; 5,0; 6,0 и 7,0 Гэв/с. Импульс π^- -мезонов измерялся пороговым черенковским счетчиком с ошибкой ± 1,0%.

Первичные π^- -мезоны рождались в камере ускорителя на мишени из латуни. Импульсный анализ пучка осуществлялся магнитом ускорителя и магнитом типа СП-40-Б-1. Первый объектив из двух линз типа МЛ-17 и одной линзы типа МЛ-16 фокусировал пучок на импульсный коллиматор. Расстояние от мишени до импульсного коллиматора было ~ 30 м.

При переходе от одного импульса к другому изменялись:

1) положение мишени в камере ускорителя,

2) токи в первом объективе и магните СП-40-Б-1,

3) энергия первичного пучка протонов в ускорителе,

Средний телесный угол, выделяемый первым объективом, составлял 4.10⁻⁴.

Интенсивность пучка, используемого в эксперименте, изменялась от 5.10⁴/пикл при 4 Гэв/с до 1.10⁴/пикл при 7 Гэв/с. Сброс протонов на мишень происходил в режиме магнитного "стола". Эффективное время сброса равнялось ~70 мсек. Расчетный импульсный разброс пучка составлял ~ 1,3%.

После импульсного коллиматора (см. рис. 1) пучок фокусировался вторым объективом из двух линз типа МЛ-15 на водородную мишень H₂. Магнит типа СП-57 служил для компенсации дисперсии пучка. В месте водородной мишени H₂ пучок π^- -мезонов имел размеры на полувысоте:

по горизонтали 25 мм,

по вертикали 35 мм.

Угловая расходимость пучка была + 0,35°.

Работа установки и параметры аппаратуры

1. Схема эксперимента представлена на рис. 1. Первичные π^{-} -мезоны, падающие на водородную мишень H_2 , регистрировались счетчиками S_1 , S_2 и S_4 . заведенными на совпадения. Протоны отдачи, вылетевшие "вперед", регистрировались счетчиками S_5 , S_6 , S_7 . Счетчик S_3 , с отверстием для первичного пучка, служил для регистрации π^- -мезонов, рассеянных "назад". Пороговый черенковский счетчик Π_1 , наполненный этиленом, регистрировал π^+ -мезоны с импульсом выше 2 Гэв/с и имел давление ниже порога регистрации упруго рассеянных протонов. Счетчик антисовпадений A_2 с отверстием для протонов отдачи служил для уменьшения фона от неупругих событий. Счетчик антисовпадений A_3 размещался на отклоненном в магните M-1 пучке первичных π^- -мезонов, которые прошли водородную мишень H_2 без взаимодействия, и служил для уменьшения как фона от неупругих событий, так и фона случайных совпадений. Для уменьшения фона случайных

совпадений использовался также счетчик антисовпадений A₁, отгороженный от водородной мишени и счетчика S₃ свинцовой защитой, поглощающей упруго рассеянные π^{-} -мезоны "назад". Свинцовая защита и счетчик A₁ имели отверстия для первичного пучка. Две искровые камеры ИК-1 с магнитострикционным съемом информации регистрировали трек π^{-} -мезона "назад". Импульс протонов отдачи измерялся с помощью магнитного спектрометра, в который входили магнит типа СП-40-Б-1 и четыре бесфильмовые искровые камеры: ИК-2, ИК-3, ИК-4, ИК-5.

2. Для получения большого телесного угла (8.10⁻³ в системе центра масс) в эксперименте использовались сравнительно большие сцинтилляционные счетчики совпадений и антисовпадений с размерами до 750х750 мм². В больших сцинтилляционных счетчиках свет собирался на два фотоумножителя типа ФЭУ-36, импульсы с которых суммировались на сумматоре – размножителе С-Р (см. рис. 2). Эффективность больших счетчиков слабо зависела от места прохождения частицы и в худшем случае составляла 96%. Средняя по площади эффективность больших счетчиков была равна 98,5%.

Пороговый черенковский счетчик П, имел внутренний диаметр 200 мм. Его чувствительность к п²-мезонам первичного импульса была равна 99.5%.

3. На рис. 2 дана блок-схема электроники, формирующей импульс для запуска искровых камер. Размножители импульсов Р и сумматоры размножители С-Р имели следующие параметры: время нарастания импульса 3-4 нсек, длительность импульса – 10 нсек, мертвое время = 30 нсек, амплитуда импульса 0,8-0,7 в. Схемы совпадений S₁ + S₂ + S₄ - A₁ (дававшая мониторный отсчет M), M + S₈ + S₅ + S₆ + 2 S₇ - A₁ - A₂ - A₈-A₇, M + S₈, M + S₉ были собраны из стандартных модулей^{/5/} и имели разрешающее время 10 нсек. В многоканальной схеме M + S₈ + S₅ + S₆ + 2 S₇ - A₁ - A₂ - A₈ - A₁ + 2 S₇ - A₁ - A₂ - A₈ - A_n, дававшей отсчет N, в модуле совпадений вместо диодов Д-403 использовались высокочастотные триоды в диодном включении. Счет совпадений в схеме M + S₈ служил для контроля за наличием водорода в водородной мишени (по выбыванию пучка из мишени). Счет M + S₈ от совиадений монитора и счетчика S₈, имеющего тонкий плас-

тик 1 мм и установленного на склоне профила пучка после магнита M-1, регистрировал изменение среднего импульса в канале ~1-2% из-за различного рода нестабильностей в момент сброса протонов на внутренюю мишень уско-

рителя. В эксперименте использовались пересчетные схемы ПС с разрешением 100 нсек. Информация со всех ПС регистрировалась цифропечатающим устройством ЦПМ. Печать осуществлялась в период между циклами ускорителя автоматически после запуска искровых камер, либо по требованию оператора.

4. Импульс запуска со схемы $M + S_3 + S_5 + S_6 + 2S_7 - A_1 - A_2 - A_3 - A_1$ через схему пропускания подавался на систему запуска искровых камер (рис.3). Высоковольтные импульсы для искровых камер формировались с помощью тиратронов ТГИ-1-130/10 (рабочие тиратроны) и ТГИ-1-50/5 (считывающие тиратроны для аналоговых камер). Параметры высоковольтных импульсов на электродах камер были следующими: амплитуда - 5,5 - 6,0 кв, передний фронт -60 - 70 нсек., длительность импульса - 1,0 мксек. При работе камер использовалось электрическое очищающее поле 50-60 в. Время памяти камер = 1,5 мксек. Задержка от момента прохождения частипы до подачи высоковольтного импульса на электроды камер была равна 350 нсек (150 нсек - кабели и электроника, 200 нсек - система запуска и тиратроны). Камеры наполнялись неонгелиевой смесью (75% Ne и 25% He).

Работа искровых камер магнитного спектрометра (ИК-2, ИК-3, ИК-4, ИК-5) в общих чертах описана в работе^{/8/}. Импульсы с ферритовых матрип аналоговых камер, включенных попарно (ИК-3 - ИК-4; ИК-5 - ИК-6) для измерения углов траектории частицы до и после магнита, подавались на блок амплитудного преобразователя БАП. В БАП происходило преобразование амплитуда-время-счет. Максимальное возможное число отсчетов БАП было равно 256. Полное время преобразования занимало 160 мксек. Импульсы с обеих пар аналоговых камер анализировались в БАП последовательно во времени. Результат фиксировался с помощью двух пересчетных схем с последующей печатью на ЦПМ. Схема управления запуском аналоговых камер дана на рис. 4. Ключ 1 в этой схеме блокировался после первого запускающего импульса и разблокировался через 2 сек. Цифры у основания стрелок на рис. 4 указывают время соответствующих импульсов относительно времени импульса со схемы пропускания. В остальном схема не требует пояснений.

Основные принципы и первые результаты работы камер ИК-1 с магнитострикционным съемом информации описаны в работе⁷⁷. Камеры были включены для измерения координат частип. Блок-схема электроники магнитострикционных камер представлена на рис. 5.

5. Точность измерения угла поворота траектории частицы спектрометром с аналоговыми искровыми камерами была определена экспериментально без магнитного поля и оказалась равной <u>+</u> 3 мрад. Углы поворота (*a*) магнита спектрометра и соответствующие разрешения по импульсу $\frac{\Delta p}{p}$, определяемые только точностью измерения камер, даны в табл. 1.

Таблица 1

Р,Гэв/с	4	5	6	7
а, мрад	178	131	131	97
$\pm \frac{\Delta p}{p}$, %	1,7	2,3	2,3	3,1

Разрешение, измеренное экспериментально с включенным магнитом в первичном пучке *п*²-мезонов (размер пучка в анализирующем магните 60 мм), оказалось равным:

Таблица 2

Р ,Гэв/с	4	5	6	. 7
$\pm \frac{\Delta p}{p}$, %	2,2	3,1	3,1	4,1

Эти данные согласуются с импульсным разбросом в первичном пучке $\frac{\Delta p}{p} \equiv 1,3\%$, полученным расчетным путем при проектировании пучка π^{-} мезонов. На рис. 6 приведен импульсный спектр первичных π^{-} -мезонов
при 4 Гэв/с.

При проведении эксперимента область в магните СП-40-Б-1, в которой проходили траектории протонов, вылетевших "вперед", имела размеры = 350х350 см². При этом начинала сказываться неоднородность магнитного поля в направлении, перпендикулярном оси пучка протонов, что приводило к значительному ухудшению разрешения по импульсу. Влияние неоднородности поля было определено экспериментально по распределению упругих событий на 4 Гэв/с. Окончательное разрешение по импульсу приведено в табл. 3.

Таблица З

	·····	1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 - 1997 -	and the second second	
Р,Гэв/с	4	5	6	7
$\pm \frac{\Delta p}{p}$,%	4,5	5,1	5,1	5,8

Координатная точность искровых камер ИК-1 с магнитострикционным съемом информации составляла [≈] 0,6 мм при расстоянии между камерами 340 мм. Это позволяло измерять угол вылета рассеянного π⁻-мезона с точностью <u>+</u> 2,5 мрад.

6. Несмотря на наличие в камерах ИК-1 нерабочей площади (цилиндр из пенопласта диаметром 70 мм) в области прохождения первичного пучка, общая фоновая загрузка этих камер была значительной. Так, при работе на пучке 4 Гэв/с число фоновых искр при запуске камер от частицы, прошедшей через нерабочую область, составляло около 60%. Однако при запуске от частиц, прошедших в рабочем объеме камер, эта величина уменьшалась в 3,0 раза. Эта доля неверных отсчетов ("сбои") камер ИК-1 была измерена при разных интенсивностях пучков и в эксперименте изменялась от 6% до 20%. Для искровых камер магнитного спектрометра, не находившихся вблизи первичного пучка, эта доля составляла от 2% до 3%.

Эффективность искровых камер зависела от качества применяемой неонгелиевой смеси. Общая эффективность искровых камер магнитного спектрометра изменялась в процессе эксперимента от 0,80 до 0,93, общая эффективность камер ИК-1 изменялась от 0,95 до 0,97.

7. В эксперименте использовалась жидководородная мишень H₂ длиной 500 мм. Толщина боковых стенок водородной мишени была равна 0.3 г/см², стенок по пучку - 0.15 г/см².

Аппаратура, использовавшаяся в эксперименте, и ее работа более подробно будут описаны в отдельной статье.

Обработка данных

Дифференциальное сечение исследуемой реакции вычислялось по формуле:

$$\frac{d\sigma}{d\omega} = \frac{N}{M n \Delta \omega}$$

где

N - число упругих событий,

М - число отсчетов монитора,

п - число ядер водорода в мишени на см

Δω- эффективный телесный угол установки.

1. Число упругих событий находилось следующим образом: из всех запусков установки отбирались те, в которых сработали аналоговые камеры, а трек в камерах ИК-1 указывал на событие "из мишени". Распределение отобранных таким образом событий по импульсу дано на рис. 7. Упругие события должны попадать в интервал Р ± 2 Δр , где Р = Ро + 0,4 Гэв/с. Здесь Ро - импульс первичных π⁻-мезонов, 2 Δρ - удвоенная полуширина распределения событий по импульсу, взятая из табл. 3. Границы упругого пика, определенные таким образом, указаны на рис. 7 вертикальными линиями.

В число, полученное вышеуказанным способом, вводились поправки:

а) на неупругие события,

б) на случайные совпадения отсчетов аналоговых камер в "упругий интервал" с событием в камерах ИК-1 "из мишени",

в) на неэффективность камер,

г) на "сбои" в камерах.

Для 4 Гэв/с вклад неупругих событий был ≈ 3%, для других импульсов этим вкладом можно было пренебречь.

Полное число запусков установки менялось от 0,35 на 10^{6} отсчетов монитора при 5 Гэв/с до 1,0/10⁶ при 7 Гэв/с. При наборе статистики на 4 Гэв/с из-за менее совершенной геометрии, чем на рис. 1, число запусков было значительным (1,0/10⁶). В геометрии, соответствующей рис. 1, число запусков на 4 Гэв/с было равно 0,13/10⁶. Основным источником ложных запусков являлось, по-видимому, совпадение упругих и неупругих взаимодействий π^{-} мезонов в свинце вне мишени с фоновым запуском счетчика S₈. Фон случайных совпадений был равен 7,8 и 9% для 4,5 и 6 Гэв/с соответственно и 15 % для 7 Гэв/с. Для расчета случайных совпадений были использованы данные измерений с пустой мишенью на 4 и 6 Гэв/с (в этих измерениях исключались неупругие события из мишени).

Полная эффективность срабатывания всех искровых камер менялась от 0,76 до 0,88, а эффективность получения при этом правильного отсчета при учете "сбоев" составляла 0,78 ÷ 0,92.

2. В мониторный отсчет вносилась поправка на примесь в пучке π²-мезонов других частип. Основной вклад давала примесь μ² и e², которая изменялась от 7% при 4 Гэв/с до 5% при 7 Гэв/с.

3. Поправка к плотности жидкого водорода, равной 0,071 г/см, из-за испарения водорода в мишени была меньше 0,5%.

4. Для каждого импульса на ЭВЦМ рассчитывался эффективный телесный угол установки. При расчете телесного угла методом Монте-Карло учитывались: форма и угловое распределение пучка на водородной мишени Н₂, распределение по импульсу первичных *т* -мезонов, распад *т* -мезонов, ядерное взаимодействие первичных и вторичных частиц в водородной мишени и стенках счетчиков.

Аппаратура была установлена таким образом, чтобы максимум телесного угла приходился на импульс между 5 и 6 Гэв/с. Поэтому телесный угол мало менялся при переходе от одного импульса к другому и составлял 8.10⁻³ стер. в с.п.м. Средний угол рассеяния в с.п.м. был равен ~ 5,3.10³ рад. Учет ядерного взаимодействия давал поправочный коэффициент 1,25.

5. Таким образом, полный поправочный коэффициент, на который умножалось экспериментально полученное отношение $\frac{N}{M}$, был равен 2,0. Основную ошибку в определение величины этого коэффициента вносила неточность в определении случайных совпадений, что приводило к дополнительной ошибке в сечении <u>+</u> 10%.

<u>Результаты</u>

На разных импульсах через установку было пропущено следующее число π^- -мезонов: 4 Гэв/с - 7,30.10⁸, 5 Гэв/с - 3,32.10⁸, 6 Гэв/с - 2,46.10⁸. 7 Гэв/с - 6,70.10⁷.

Полученные в эксперименте сечения представлены в табл. 4 и на рис. 8, на котором также приведены данные из работ /1,3/ при импульсах выше 3 Гэв/с.

Т	a	б	л	И	д	a	4
		_					

		1			
Р,Гэв/с	4	5	6	7	
<u>do</u> мкбарн/стер. 1	4,9 <u>+</u> 1,6	4,1 <u>+</u> 1,0	4,6 <u>+</u> 1,2	4,6 <u>+</u> 2,4	

Ошибки, указанные в табл. 4, являются статистическими. Сечение при 4 Гэв/с хорошо согласуется с данными, полученными в работе^{/3/}. Разница в сечении при 5 Гэв/с, если принять 8 мкбарн средним сечением в интервале 5,0 ± 0,1 Гэв/с в работе^{/3/}, нам неясна (мы предполагаем, согласно работе^{/1/}, что в π р -рассеянии нет узкого пика в угловом распределении). Данные на 6 и 7 Гэв/с получены влервые. Ход сечения в области импульсов 4-7 Гэв/с в общих чертах не противоречит предсказаниям теории комплексных угловых моментов.

В заключение авторы выражают благоданость А.С. Гаврилову, И.А.Голутвину, Ю.В. Заневскому, С.С. Кирилову, А.Д. Кириллову, М.Ф. Лихачеву и А.Л. Любимову за помощь, оказанную при подготовке и проведении эксперимента, коллективу криогенного отдела за обслуживание водородной мишени и бесперебойное обеспечение жидким водородом.

Литература

- J.Orear, R.Ruhinstein, D.B.Scarl, D.H.White, A.D.Krisch, W.R.Frisken, A.L.Read, H.Ruderman. Large angle pion-proton elastic scattering at high energies. Направлено в Phys. Rev.
- 2. II. Brody, R. Lanza, R. Marshall, W. Selove, M. Shochet, R. Van Berg. Measurement of $\pi \pm p$

Backward Scattering at 4 to 8 Gev/с. Направлено в 1 "ys. Rev. Letters.

- 3. S.W.Kormanyos, A.D.Krisch, J.R.O 'fallon, K.Ruddick. Phys. Rev. Lett., vol. 16, N 16, p.709 (1966).
- А.С. Вовенко, Б.Н. Гуськов, Т. Добровольский, М.Ф. Лихачев, А.Л.Любимов, Ю.А. Матуленко, В.С. Ставинский. Препринт ОИЯИ, Р1-3008, Дубна, 1966.
- 5. И.А. Голутвин, Ю.В. Заневский, ПТЭ, № 5, стр. 14 (1964).
- 6. И.А. Голутвин. Ю.В. Заневский, Б.А. Кулаков, Э.Н. Цыганов. ПТЭ, №5, стр. 66 (1966).
- А.С. Гаврилов, И.А. Голутвин. Ю.В. Заневский, С.С. Кириллов, Б.А. Кулаков, Л.Г. Макаров, Э.Н. Цыганов. Препринт ОИЯИ, 2398, Дубна, 1965.

Рукопись поступила в издательский отдел 23 января 1967 г.



Рис. 1. Схема расположения экспериментальной установки в измерительном павильоне. Штриховкой обозначен импульсный коллиматор.



Рис. 2. Блок-схема формирования запускающего импульса для искровых камер.



Рис. 3. Схема запуска и подачи высоковольтных импульсов на искровые камеры.



Рис. 4. Схема съема информации с аналоговых камер.



Рис. 5. Схема съема информации с магнитострикционных камер.

14



N

14

Рис. 6. Импульсное распределение первичного пучха *п*-мезонов с импульсом р = 4,0 Гэв/с.







Рис. 8. Дифференциальное сечение упругого *п*р -рассеяния на угол 180⁰ в с.п.и. Сплошные прямоугольники – данные из работы 3', точка на 8 Гов/с – из работы '', кружками обозначены данные настоящего эксперимента.