

12/VIII - 6

A-341

ОБЪЕДИНЕННЫЙ  
ИНСТИТУТ  
ЯДЕРНЫХ  
ИССЛЕДОВАНИЙ

Дубна

1 - 3920



ЛАБОРАТОРИЯ ВЫЧИСЛИТЕЛЬНОЙ ТЕХНИКИ  
И АВТОМАТИЗАЦИИ

Л.С.Ажгирей, И.К.Взоров, В.Н.Жмыров,  
А.С. Кузнецов, М.Г.Мещеряков, Г.Д.Столетов,  
А.Ф.Филозов

ИЗУЧЕНИЕ ПОЛЯРИЗАЦИОННЫХ ЭФФЕКТОВ  
В НЕУПРУГИХ р-р СОУДАРЕНИЯХ  
ПРИ 669 МЭВ

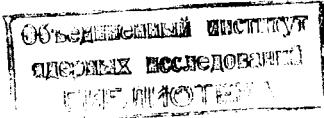
1968

1 - 3920

Л.С.Ажгирей, И.К.Взоров, В.Н.Жмыров,  
А.С.Кузнецов, М.Г.Мещеряков, Г.Д.Столетов,  
А.Ф.Филозов

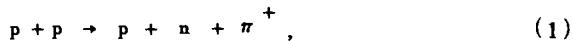
4340/2 пр

ИЗУЧЕНИЕ ПОЛЯРИЗАЦИОННЫХ ЭФФЕКТОВ  
В НЕУПРУГИХ p-p СОУДАРЕНИЯХ  
ПРИ 669 МЭВ



Проблема проведения фазового анализа нуклон-нуклонного рассеяния в области энергий выше порога мезонообразования требует выполнения большого числа экспериментов. Некоторые из них при энергии 660 Мэв уже сделаны; однако полностью отсутствуют данные о поляризации вторичных протонов в процессах образования пионов. С другой стороны, такие данные интересны с точки зрения проверки некоторых моделей одиночного образования мезонов в нуклон-нуклонных соударениях<sup>/1/</sup>.

Целью настоящей работы было исследование поляризации вторичных протонов от реакций



при энергии протонов, соответствующей мягкой части спектра образуемых пионов. Вторичные протоны с энергией  $\approx 380$  Мэв выделялись с помощью магнитного спектрометра. Величина поляризации определялась по асимметрии в рассеянии протонов на ядрах углерода в искровой камере.

Искровая камера, размеры которой были  $36 \times 36 \times 83$  см<sup>3</sup>, имела 32 разрядных промежутка шириной 1 см каждый и 21 углеродную пластину толщиной по 0,6 см. Две ортогональные проекции актов рассеяния в углеродных пластинах камеры с помощью системы линз и зеркал фотографировались на один кадр фотопленки. Точность определения углов рассеяния в камере составляла  $\approx 0,5^\circ$ . Для запуска искровой камеры служил

телескоп сцинтилляционных счетчиков, в котором три счетчика, расположенные перед искровой камерой и выделявшие падающий на камеру пучок протонов, были включены на совпадения, а четвертый счетчик, расположенный за искровой камерой, - на антисовпадения. Четвертый счетчик исключал регистрацию протонов, прошедших через искровую камеру без рассеяния, или испытавших рассеяние на угол, меньший  $2^{\circ}$ .

Для определения характеристик искровой камеры как анализатора поляризации были проведены калибровочные измерения анализирующей способности камеры, а также измерения ложной асимметрии, которая могла возникнуть в искровой камере. Для определения величины ложной асимметрии искровая камера облучалась пучком неполяризованных протонов с энергией  $\approx 380$  Мэв. Калибровка камеры производилась на пучке поляризованных протонов, образованных в результате упругого рассеяния протонов с энергией 669 Мэв на водороде на угол  $15^{\circ}$  в горизонтальной плоскости и замедленных до энергии  $\approx 380$  Мэв. Степень поляризации этих протонов составляет  $0,545 \pm 0,022 /2/$ .

В опыте по измерению поляризации вторичных протонов от реакций (1) и (2) выведенный из ускорителя пучок протонов падал на мишень, наполненную жидким водородом; энергия протонов в центре мишени составляла 669 Мэв. Энергетический спектр протонов, рассеянных на водороде на угол  $14,5^{\circ}$ , показан на рис. 1. Вторичные протоны с энергией  $(376 \pm 7)$  Мэв (на спектре они показаны заштрихованной полосой) выделялись с помощью магнитного спектрометра и попадали в искровую камеру. Случай рассеяния вторичных протонов на углеродных пластинах камеры на угол, больший  $2^{\circ}$ , фотографировались.

Обмер предварительно отобранных случаев рассеяния протонов на ядрах углерода производился на полуавтоматическом измерительном приборе. В последующей обработке учитывались события с углом рассеяния в области  $5^{\circ} \leq \theta \leq 23^{\circ}$ . Эта область углов была разбита на шесть интервалов шириной  $3^{\circ}$  каждый. Значения ложной асимметрии, анализирующей способности и поляризации вторичных протонов определялись для каждого из этих угловых интервалов. Обработка результатов измерений производилась на электронно-счетной машине "Минск-22" методом максимума правдоподобия. Функция правдоподобия записывалась в виде

$$L = \prod_i (1 + \epsilon \cos \phi_i), \quad (3)$$

где  $\phi_1$  - азимутальный угол для каждого случая рассеяния, отсчитываемый от горизонтальной плоскости искровой камеры, а  $\epsilon$  - определяемая асимметрия рассеяния в направлении направо-налево. Для того, чтобы найти асимметрию в рассеянии вверх-вниз,  $\cos \phi_1$  в формуле (3) заменялся на  $\sin \phi_1$ . В случае определения величины ложной асимметрии было обработано 20000 фотографий случаев рассеяния в области углов  $5^\circ \leq \theta \leq 23^\circ$ .

При определении анализирующей способности А искровой камеры асимметрия  $\epsilon$  в формуле (3) представлялась в виде

$$\epsilon = P_1 A + \epsilon'$$

где  $\epsilon'$  - ложная асимметрия,  $P_1$  - известная поляризация пучка, с помощью которого производилась калибровка камеры. Наконец, в случае определения поляризации Р вторичных протонов от реакций (1) и (2) асимметрия  $\epsilon$  записывалась в виде  $\epsilon = PA + \epsilon'$ , где А - найденные значения анализирующей способности. Для определения анализирующей способности камеры и поляризации вторичных протонов было обработано соответственно 25000 и 9000 случаев рассеяния.

Значения асимметрий, возникающих при рассеянии протонов на ядрах углерода в пластинах искровой камеры направо-налево и вверх-вниз, соответствующие облучению камеры пучком неполяризованных протонов, пучком протонов с поляризацией  $0,545 \pm 0,022$  и пучком протонов, поляризация которых изменилась, приведены в таблице. На рис.2 показаны найденные в каждом угловом интервале значения ложной право-левой асимметрии  $\epsilon'$  и найденные значения анализирующей способности камеры А и поляризации Р вторичных протонов от реакций (1) и (2). Усредненное по всем угловым интервалам значение поляризации показано заштрихованной полоской. Полученные значения анализирующей способности согласуются со значениями, измеренными при близких энергиях (см., например, <sup>/3/</sup>).

Таблица

Значения асимметрий, возникающих при рассеянии протонов с энергией  $\approx 380$  Мэв в искровой камере в направлениях направо-налево и вверх-вниз.

Угловой интервал	Неполяризованный пучок	Пучок с поля- ризацией $P_T = 0,545 \pm 0,022$	Пучок вторичных протонов от ре- акций (I) и (2)
асимметрия в рассеянии направо-налево			
5°-8°	-0,061±0,021	0,188±0,018	0,042±0,031
8°-II°	-0,110±0,021	0,173±0,019	0,040±0,033
II°-I4°	-0,074±0,024	0,190±0,021	0,016±0,036
I4°-I7°	-0,054±0,026	0,146±0,024	0,026±0,038
I7°-20°	-0,043±0,029	0,137±0,025	0,022±0,042
20°-23°	-0,035±0,029	0,079±0,026	0,061±0,042
асимметрия в рассеянии вверх-вниз			
5°-8°	0,040±0,021	0,045±0,019	0,040±0,031
8°-II°	0,050±0,021	0,053±0,020	0,054±0,033
II°-I4°	0,040±0,025	0,100±0,022	0,101±0,036
I4°-I7°	0,054±0,027	0,069±0,024	0,028±0,040
I7°-20°	0,027±0,028	0,034±0,026	-0,011±0,043
20°-23°	0,066±0,028	0,045±0,026	-0,018±0,042

Значения асимметрий вверх-вниз во всех трех экспозициях, как это видно из таблицы, в пределах ошибок совпадают между собой. Это свидетельствует об отсутствии в исследуемом пучке протонов горизонтальной составляющей поляризации. Найденное в этих опытах значение вертикальной компоненты поляризации, усредненное по всем угловым интервалам, составляет  $0,24 \pm 0,04$ .

Следует отметить, что в спектре вторичных протонов нет четкого разделения упругого пика и участка спектра, отвечающего неупрочному рассеянию (в основном из-за коллиматорных эффектов). Это может привести к некоторой примеси упруго-рассеянных протонов в исследуемом энергетическом интервале. Согласно оценкам, эта примесь не превышает 12% и не может существенно изменить найденное значение поляризации вторичных протонов.

### Л и т е р а т у р а

1. *M.Kikugawa, S.Sawada, T.Ueda, W.Watari, M.Yonezawa. Suppl. Progr. Theor. Phys. Extra number, 548 (1965).*
2. *Л.С.Ажгирей, Ю.П.Кумекин, М.Г.Мещеряков, С.Б.Нурушев, В.Л.Соловьевнов, Г.Д.Столетов. ЯФ, 2, вып. 5, 892 (1965).*
3. *E.Engels, Jr.T.Bowen, W.Cronin, R.Z.McIlwain, L.G.Pondrom. Phys. Rev., 129, 1858 (1963).*  
*R.D.Eandi, R.W.Kenney, V.Z.Peterson. Nucl. Instr. and Meth., 32, 213 (1965).*

Рукопись поступила в издательский отдел

11 июня 1968 года.