ОБЪЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ ДУБНА

3635/2-76

0-927

Л.С.Охрименко, Б.Словинский, Б.Среднява, З.Стругальский

ОБРАЗОВАНИЕ П⁰- МЕЗОНОВ В СОУДАРЕНИЯХ П-МЕЗОНОВ С ЯДРАМИ КСЕНОНА ПРИ 2,34 И 3,5 ГЭВ/С И ВОПРОС ОБ ЭФФЕКТИВНОЙ МИШЕНИ ВЗАИМОДЕЙСТВИЯ



13/1x-76

P1 - 9807

P1 - 9807

Л.С.Охрименко, Б.Словинский, Б.Среднява, З.Стругальский

ОБРАЗОВАНИЕ П^о- МЕЗОНОВ В СОУДАРЕНИЯХ П-МЕЗОНОВ С ЯДРАМИ КСЕНОНА ПРИ 2,34 И 3,5 ГЭВ/С И ВОПРОС ОБ ЭФФЕКТИВНОЙ МИШЕНИ ВЗАИМОДЕЙСТВИЯ

Направлено на XVIII Международную конференцию по физике высоких энергий (Тбилиси, 15-21 июля 1976 г.)

062 entra	ни ниститут
XINDHAX	вселадования
6KG)	MOTEKA

1. Введение

Взаимодействия частиц высоких энергий с атомными ядрами являются полезным источником информации о ялерных структурах. В частности, изучаются размеры ядер и функция плотности распределения нуклонов в ядрах⁷¹⁷ отношение плотности нейтронов и протонов в периферической области ядер/2/, структура глубоколежащих энергетических уровней легких и средних ядер /3/ фермиевское движение внутриядерных нуклонов /4,5/ корреляции между нуклонами внутри ядра^{/6/}. Особый интерес вызывают исследования состава атомных ядер: кластерных ассоциаций /7/ гиперядер /8/, наличия барионных резонансов /9/, а также, быть может, пионного газа /10/ Широко обсуждается вопрос о так называемом II -конденсате в средних и тяжелых ядрах Определенное внимание уделяется также кварково-партонному подходу к вопросу о строении атомных ядер $^{/12/}$.

В настоящей работе приведены результаты исследования угловых и энергетических спектров π° -мезонов, испускаемых в π – Хе -взаимодействиях при 2,34 и 3,5 $\Gamma \mathfrak{IB}/c$. Изучались двухмерные распределения π° -мезонов из реакций:

$$\pi^+ + Xe \rightarrow \pi^\circ + (N_2 = 0; 1 \text{ stop}), \qquad /1/$$

в которых зарегистрирована не более чем одна вторичная заряженная частица, останавливающаяся в камере,

$$\pi^{+} + Xe \rightarrow (\eta^{\circ} \rightarrow 2_{y}) + (N_{3} = 0; 1 \text{ stop})$$
 /2/

H

$$\pi^+ + Xe \rightarrow \pi^{\circ} + (N_3 \le 4),$$
 /3/

N₃ - число вторичных заряженных частиц, при 2,34 ГэВ/с, а также

$$\pi^- + Xe \rightarrow \pi^0 + A', \qquad /4/$$

 $\pi^- + Xe \rightarrow \pi^o + p + A',$ (5/

$$\pi^- + Xe \rightarrow \pi^0 + \pi^- + A'$$
 /6/

при 3,5 $\Gamma_{3B/c}$. Целью выполненного анализа является выделение внутриядерной эффективной мишени, в соударении с которой образуются π° -мезоны в рассмотренных каналах реакций. Работы выполнены с помощью 26литровой и 180-литровой ксеноновых пузырьковых камер. Методические вопросы, касающиеся темы данной работы, изложены ранее /10/.

2. Эффективные сечения

В таблице приведены значения эффективных сечений каналов реакций /1/÷/6/, а также топологических каналов взаимодействий:

$$\pi^{+} + Xe \rightarrow 2\gamma + (N_{3} = 0; 1 \text{ stop}) \qquad /7/$$

при 2,34 ГэВ/с, где наблюдалось не более одной вторичной заряженной частицы, останавливающейся в камере, и

$$\pi^{-} + Xe \rightarrow 2\gamma + (N_{3} = 0, 1)$$
 /8/

при 3,5 ГэВ/с. Как было показано, взаимодействия рассматриваемого типа происходят главным образом

Значения эффективных сечений *о* различных каналов *п*-Хевзаимодействий при 2,34 и 3,5 ГэВ/с

Реакция	Импульс (ГэВ/с)	σ(мб)
$\pi^+ + \mathbf{X}\mathbf{e} \rightarrow 2\gamma + (\mathbf{N}_3 = 0; 1 \text{ stop })$	2,34	5,95 <u>+</u> 1,30
$\rightarrow \pi^{\circ}$	"	3,70 <u>+</u> 0,83
$\rightarrow \eta^{\circ}$	"	0, 94 <u>+</u> 0,21
$\rightarrow \pi^{\circ} + (N_3 \leq 4)$	17	410 <u>+</u> 25
$\pi^{-} + Xe \rightarrow 2\gamma + (N_3 = 0; 1)$	3,5	40,9 <u>+</u> 2,6
$\rightarrow \pi^{\circ} + \mathbf{A'}$	17	5,5 <u>+</u> 0,6
$\rightarrow \pi^{o} + p + A'$	"	6,1 <u>+</u> 0,6
$\rightarrow \pi^{\circ} + \pi^{-} + A'$	"	19,9 <u>+</u> 1,6

в периферической области ядра ксенона: с вероятностью ~O,5 они приходятся на интервал значений параметров соударения $\geq 0.8 R_{\chi_e}$, R_{χ_e} - раднус ядра ксенона^{/13/}.

Корреляция между углами эмиссии и энергией π°-мезонов

На рис. 1 представлено двухмерное распределение π° -мезонов из взаимодействий /1/ по углу эмиссии $\Theta_{\pi^{\circ}}$ и энергии $E_{\pi^{\circ}}$ -величинам, непосредственно и независимым образом измеряемым в эксперименте. Нанесены кинематические кривые, соответствующие реакции зарядового обмена

$$\pi^+ + n \to \pi^\circ + p \qquad /9/$$

при 2,34 ГэВ/с, а также столкновениям π^+ -мезонов с мишенью, состоящей из двух, трех и четырех нуклонов, и с гипотетической мишенью, имеющей массу, равную 100, 80 и 40 МэВ. Видно, что экспериментально определенные значения ($\Theta_{\pi^{\circ}}, E_{\pi^{\circ}}$) коллимируются в интервале значений $\Theta_{\pi^{\circ}} \simeq 5-15^{\circ}$, соответствующем эмиссии наблюдаемых π° -мезонов в соударениях π^+ -мезонов с внутриядерной эффективной мишенью, масса которой по порядку величины совпадает с массой π -мезона.

Аналогичный вывод следует из анализа двухмерных распределений π° -мезонов по $\Theta_{\pi^{\circ}}$ и $E_{\pi^{\circ}}$ из реакций /3/, /4/, /5/ и /6/. В качестве примера на *рис. 2* показано распределение по $\Theta_{\pi^{\circ}}$ и $E_{\pi^{\circ}}\pi^{\circ}$ -мезонов из реакции /6/.



Рис. 1. Распределение π° - мезонов из реакции $\pi^{+} + Xe + \pi^{\circ} + (N_{3}=0;1stop)$ при 2,34 ГэВ/с по углу эмиссии и полной энергии в лабораторной системе отсчета. Кинематические кривые, соответствующие реакциям, перечисленным на рисунке, обозначены сплошными линиями. Пунктирные кривые ограничивают область допустимых значений энергий и углов эмиссии, которые должно принимать ~ 90% π° - мезонов в случае их образования на нуклонах, для которых функция плотности вероятности распределения по импульсам имеет вид~еxp $(-p^{2}/2p_{0}^{2})$, $p_{0} = 200 M 3B/c$.



Рис. 2. То же, что и на рис. 1, но для реакции $\pi^- + Xe \rightarrow \pi^0 + \pi^- + A'$, A' - остаточное ядро, при 3,5 ГэВ/с. Крестами отмечены средние значения углов эмиссии π^0 - мезонов, соответствующие указанным интервалам значений энергий E_{π^0} . По оси абсцисс обозначены /у крестов/ значения дисперсии распределений π^0 - мезонов по углам эмиссии, соответствующие данным интервалам ΔE_{-0} .

Крестами обозначены средние значения Θ_{π^0} соответствующие указанным по оси ординат интервалам ΔE_{π^0} значений E_{π^0} . По оси абсцисс отмечены значения дисперсии распределений углов эмиссии Θ_{π^0} , относящихся к данному интервалу ΔE_{π^0} . Видно, что экспериментальные результаты кинематически соответствуют образованию исследуемых π^0 -мезонов в столкновениях первичных π^- -мезонов с эффективной мишенью, масса которой совпадает с массой пиона.

4. Обсуждение экспериментальных результатов

Естественным образом возникает вопрос о сущности наблюдаемого явления, состоящего в корреляции углов эмиссии и энергии π° -мезонов, кинематически соответствующей столкновению падающих π -мезонов с эффективной мишенью, масса которой совпадает с массой

6

пиона. Речь может идти о *п*-мезонах как структурных элементах периферической области атомных ядер аналогично тому, как, например, в вопросе о существовании нообар в ядрах ^{/9/} или гиперядер. В данном аспекте следовало бы усматривать связь наблюдаемого эффекта с широко обсуждаемым в литературе вопросом о П-конденсате, который может возникать в центральной области достаточно тяжелых ядер, где плотность ядерного вещества превышает некоторую критическую величину/11/ На объяснение обсуждаемого явления может также претендовать механизм однопионного обмена во взаимодействии первичных п -мезонов с квазисвободными нуклонами ядра ксенона, тем более, что в области энергии взаимодействия порядка нескольких ГэВ этот механизм хорошо соответствует экспериментальным данным. Подтверждением этому может быть тот факт. что значение эффективного сечения процесса перезарядки "-мезонов на протонах при 2,39 $\Gamma_{3B/c}$, $\sigma = 0.60\pm0.03$ мб/14/, хорошо согласуется с аналогичным значением для пропри 2,34 ГэВ/с на квазисвобод- $\mu ecca \pi^+ + n_{\chi_c} \rightarrow \pi^\circ + p$ ных нейтронах ядра ксенона, $\sigma_{\chi_e} = 3,05\pm0,75 \text{ м6}^{/10/}$, если учесть, что ядро ксенона эквивалентно при этом ~ 5 квазисвободным нейтронам /13,15/

Для окончательного решения вопроса о природе пионной мишени требуются дальнейшие экспериментальные исследования, в том числе с использованием различных ядер, а также при более высоких энергиях взаимодействия, где предсказания модели однопионного обмена существенно расходятся с экспериментальными данными.

В заключение целесообразно отметить, что относительно большие значения эффективных сечений изучаемых каналов реакций, в которых проявляется пионная мишень, указывают на то, что столкновения п -мезонов с атомными ядрами могут быть весьма полезны с точки зрения исследования $\pi\pi$ - взаимодействий.

Литература

- 1. J.P. Auger, R.J.Lombard. Nucl. Phys., 21A, 529/1974/.
- 2. Z.S.Strugalski. Nucl. Phys., 87, 280 /1966/;
- S.A.Gupta et al. Nucl. Phys., B70, 414 /1974/.

- 3. G.Jacob, Th.A.J.Maris. Rev. Mod. Phys., 38, 121 /1966/; 45, 6 /1973/.
- 4. M.Kobberling et al. Nucl. Phys., A231, 504 /1974/: E.J.Moniz et al. Phys. Rev.Lett., 26, 445 /1971/.
- 5. Б.Словинский, Б.Среднява, З.Стругальский. Препринты ОИЯИ, РІ-9350, Дубна, 1975; РІ-9413, Дубна, 1975.
- 6. O.Kofoed Hansen. Report CERN-TH-1860, Geneve, 1974.
- 7. Y.Akaishi et al. Progr. Theor. Phys., Suppl., No. 52, 339 /1972/.
- 8. Y.Kawazoe et al. Progr. Theor. Phys., 54, 1394 /1975/.
- 9. R.Beurtey. In: High-Energy Physics and Nuclear Structure - 1975 (Santa-Fe and Los Alamos). American Institute of Physics, p. 653.
- 10. B.Stowinski, Z.Strugalski, B.Sredniawa. JINR, E1-9084, Dubna, 1975; P1-9691, Dúbna, 1975.
- 11. А.Б. Мигдал, Н.А.Кириченко, Г.А.Сорокин. Письма в ЖЭТФ, 19, 326 /1974/; Э.Е.Саперштейн, М.А.Троицкий. ЯФ, 22, 257 /1976/: Н.А.Кириченко, ЖЭТФ. 68. 1997 /1975/.
- 12. R.G.Arnold et al. Phys. Rev. Lett., 35, 776 /1975/; A.V.Efremov. JINR, E2-9529, Dubna, 1976.
- 13. Б.Словинский. ЯФ, 19, 598 /1974/.
- 14. J.F.Nelson et al. Phys.Lett., 47B, 281 /1973/.
- 15. Я.Я.Воробьев и др. ЯФ. 17, 551 /1975/.

Рукопись поступила в издательский отдел 21 мая 1976 года.