

## ИЗУЧЕНИЕ РЕАКЦИИ ( $\gamma$ , $\pi^0 p$ ) НА ЯДРАХ $\text{Li}^6$ , $\text{C}^{12}$ И $\text{O}^{16}$ В ШИРОКОМ ДИАПАЗОНЕ ПЕРЕДАННЫХ ИМПУЛЬСОВ

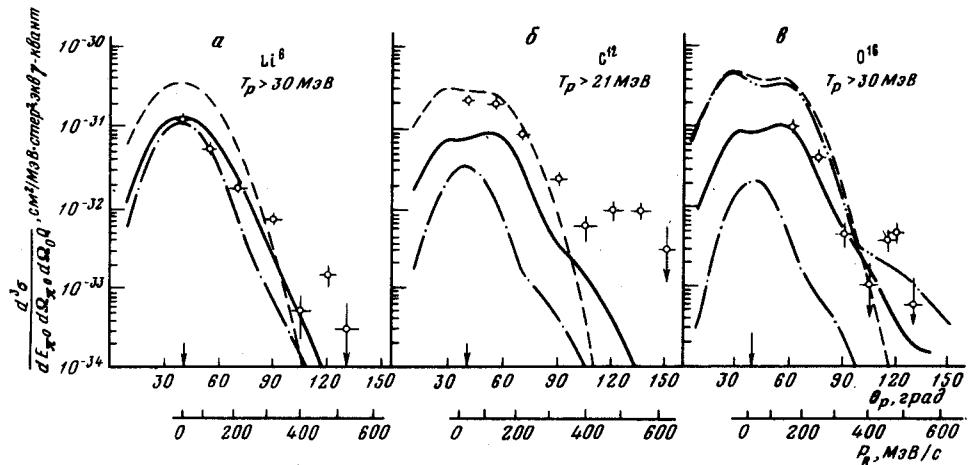
B.H. Елонешников, Ю.Ф. Кречетов

Измерены сечения реакции ( $\gamma$ ,  $\pi^0 p$ ) на ядрах  $\text{Li}^6$ ,  $\text{C}^{12}$ ,  $\text{O}^{16}$  в диапазоне переданных остаточному ядру импульсов 0 – 600 МэВ/сек. При больших переданных импульсах сечения не согласуются с расчетами, проведенными в рамках оболочечной модели и модели квазиволнового фотообразования мезонов на ядрах.

Рассеяние частиц высоких энергий на атомных ядрах с выбиванием нуклонов – удобное средство исследования оболочечной структуры ядер, а также эффектов, приводящих к отклонению от оболочечной структуры [1, 2]. Особый интерес представляют экспериментальные данные в области больших переданных остаточному ядру импульсов, в частности, для получения дополнительной информации о короткодействующих динамических корреляциях (КДК) в ядрах [3 – 5]. Однако, экспериментальные сечения реакций с выбиванием нуклонов, как правило, в области малых импульсов.

В настоящей работе исследуется реакция ( $\gamma$ ,  $\pi^0 p$ ) на ядрах  $\text{Li}^6$ ,  $\text{C}^{12}$  и  $\text{O}^{16}$  при максимальной энергии тормозного излучения 450 МэВ. Регистрировались  $\pi^0$ -мезоны в совпадении с протонами и компланарной геометрии эксперимента. Были фиксированы угол и энергия  $\pi^0$ -мезонов ( $\Theta_\pi = 67 \pm 2^\circ$ ,  $E_\pi = 300 \pm 16$  МэВ), а также пороги регистрации протонов по энергии ( $T_p > 21_{-4}^{+3}$  МэВ для ядра  $\text{C}^{12}$ ,  $T_p > 2_{-3}^{+2}$  МэВ для ядер  $\text{Li}^6$  и  $\text{O}^{16}$ ). Измерялись выходы реакции (сечения на эквивалентный  $\gamma$ -квант) в зависимости от угла вылета протонов в интервале 40 – 150° (переданный остаточный ядру импульс изменялся при этом от 0 до 600 МэВ/сек). Процессы фотообразования мезонов на нуклонах из разных оболочек ядер не разделялись. Измерения проводились на Томском электронном синхротроне. Выделение  $\pi^0$ -мезонов осуществлялось с помощью установки для регистрации нейтральных мезонов по  $\gamma$ -квантам распада черенковскими спектрометрами полного поглощения [6].

Канал регистрации протонов включал сцинтилляционный счетчик, перед которым находился поглотитель из полиэтилена. Для проверки работы аппаратуры было измерено сечение реакции на водороде "разностным" методом (на полиэтилене и углероде), которое совпадало в пределах ошибок с измерениями других авторов на жидким водороде. Подробнее характеристики установки и обработка результатов эксперимента описаны в работе [7].



Зависимость сечений реакции от угла вылета протона:  $\diamond$  — эксперимент, приведены полные ошибки измерений, — - - - - расчеты с плоскими волнами, — — — сделан учет взаимодействия в конечном состоянии, - - - - отдельно показан вклад  $S$ -оболочки, - - - - - расчет с импульсным распределением из работы [3], учитывающим корреляции по модели Ястрова. Осцилляторные параметры  $a_s = a_p = 115$  МэВ/сек для ядра  $\text{Li}^6$  [12], 120 МэВ/сек для  $\text{C}^{12}$  и 113 МэВ/сек для  $\text{O}^{16}$  [13]. Стрелка показывает угол вылета протона в случае реакции  $\gamma + p \rightarrow \pi^0 + p$

На рисунке приведены сечения реакции ( $\gamma, \pi^0 p$ ) в зависимости от угла вылета протонов. Нижние шкалы соответствуют переданным остаточному ядру импульсам ( $P_R$ ), усредненным по спектру регистрируемых протонов. Расчеты сечений выполнены в модели квазисвободного фотообразования мезонов и импульсном приближении [8]. Взаимодействие  $\pi^0$ -мезона и протона с остаточным ядром учитывалось в рамках оптической модели с использованием эйконального приближения [8, 9]. Ядерные волновые функции брались в модели гармонического осциллятора. В случае ядра  $\text{Li}^6$  рассматривались три набора осцилляторных параметров: 1)  $a_p = a_s = 97$  МэВ/сек [10]; 2)  $a_p = 50$  МэВ/сек,  $a_s = 108$  МэВ/сек [11], 3)  $a_p = a_s = 115$  [12]. Индексы  $P$  и  $S$  указывают на принадлежность к  $1P$  или  $1S$  оболочкам ядер. Расчеты сечения с первыми двумя наборами не согласуются с экспериментом во всем диапазоне углов вылета протонов. Более удовлетворительное согласие наблюдается с третьим набором до  $P_R \sim 350$  МэВ/сек. Для ядра  $\text{O}^{16}$  расчеты неплохо согласуются с экспериментом в области малых  $P_R$ . Рассчитанное сечение реакции на ядре  $\text{C}^{12}$  оказывается гораздо ниже эксперимен-

тального, это расхождение возможно вызвано двумя причинами, которые не столь существенны для ядер  $\text{Li}^6$  и  $\text{O}^{16}$  из-за более высокого порога регистрации протонов: а) учет взаимодействия в конечном состоянии с использованием эйконального приближения не является обоснованными для  $T_p \sim 20$  МэВ; б) в модели не рассматриваются процессы частичного или полного разрыва ядра, сопровождающиеся вылетом протонов с энергией выше пороговой.

Таким образом, расчеты для ядер  $\text{Li}^6$  и  $\text{O}^{16}$  в оболочечной модели с осцилляторными волновыми функциями и модели квазисвободного фотообразования мезонов удовлетворительно описывают экспериментальные сечения до  $P_R \sim 350$  МэВ/сек. В области больших переданных импульсов наблюдается качественно отличающееся поведение сечений реакции. Точечной кривой на рисунке показано сечение реакции на ядре  $\text{O}^{16}$  без учета взаимодействия в конечном состоянии, но с включением КДК. Видно, что одновременный учет эффектов взаимодействия в конечном состоянии и КДК может привести к улучшению согласия с результатами эксперимента. При этом, в частности, остается открытым вопрос о механизме реакции при увеличении переданного остаточного ядру импульса [14].

Авторы выражают признательность Р.И.Джибути, Р.Я.Кезерашвили и В.А.Филимонову за обсуждения и полезные замечания, а также благодарность В.Н.Падалко и С.А.Каричеву за помощь в проведении измерений.

Институт ядерной физики  
Томского  
политехнического института

Поступила в редакцию  
20 февраля 1979 г.

### Литература

- [1] G. Jacob, Th. A. J. Maris. Rev. Mod. Phys., 45, 6, 1973.
- [2] В.М.Колыбасов, Г.А.Лексин, И.С.Шапиро. УФН, 113, 239, 1974.
- [3] A. Małecki. Fisica Nucleare Intermedia, LNF-75/3 (R), Frascati, 1975, p. 18; A. Małecki. Lett. al Nuovo Cim., 8, 16, 1973.
- [4] R.J. Jibuti, R.Ya. Keserashvili. Phys. Lett., 57B, 433, 1975.
- [5] Р.Я.Кезерашвили. Сб. Многочастичные аспекты теории легких ядер, Тбилиси, изд. Мецниереба, 1978, стр. 96.
- [6] Г.Н.Дудкин и др. ПТЭ, №2, 64, 1973.
- [7] В.Н. Епонешников, Ю.Ф.Кречетов, В.Н.Падалко. Известия АН СССР, сер. физическая, 42, 1552, 1978.
- [8] J.M. Laget. Nucl. Phys., A194, 81, 1972.
- [9] R.M. Frank, J.Z. Cammel, K.M. Watson. Phys. Rev., 101, 891, 1956.
- [10] T.W. Donnelly, J.D. Walecka. Phys. Lett., B44, 330, 1973.
- [11] Ю.П.Антуфьев, В.Л.Агранович, В.С.Кузьменко, И.И.Мирошниченко, П.В.Сорокин. Письма в ЖЭТФ, 16, 77, 1972; Ю.П.Антуфьев, В.Л.Агранович, В.С.Кузьменко, П.В.Сорокин. 16, 339, 1972.

- [12] Э.Л.Купленников и др. Вопросы атомной науки и техники, сер. Физика высоких энергий и атомного ядра, вып. 1(3), 72, 1973.
- [13] В.Ю.Гончар и др. УФЖ, 22, 2059, 1977.
- [14] В.А.Карманов, И.С.Шапиро. ЭЧАЯ, 9, 327, 1978.
-