

·B 878

P15-88-186

В.А.Втюрин, А.В.Гребнев\*, В.А.Пшеничный\*, И.Чадраабал

ИССЛЕДОВАНИЕ РЕАКЦИИ 123 Te(n,  $\alpha$ )

ПРИ ЭНЕРГИИ НЕЙТРОНОВ 24,5 кэВ

\* Институт ядерных исследований АН УССР, Киев

## ВВЕДЕНИЕ

Настоящая работа является продолжением исследований усредненных по резонансам сечений реакции (n, a) на стабильных ядрах в области А ~ 100 в килоэлектронвольтной области энергий на фильтрованных пучках нейтронов /1-37. Данная работа проводилась на железном фильтре стационарного реактора ВВР-М ИЯИ АН УССР, изготовленном из разделенного изотопа <sup>56</sup> Fe, позволяющем заметно понизить примесь нейтронов других энергий в фильтрованном пучке. Средние а-ширины реакции (n, a) на ядре <sup>123</sup> Те измерялись ранее в области энергий нейтронов Е<sub>n</sub> < 620 эВ в изолированных резонансах<sup>14</sup> /. Иэмерялись также усредненные по резонансам сечения этой реакции<sup>/3,5/</sup>. Средние α-ширины, полученные в работах<sup>13,5</sup>, расходятся более чем в 4 раза. Причиной расхождения, помимо возможных погрешностей измерений, является малое число резонансов, по которым проводилось усреднение. Использование фильтрованного железом нейтронного пучка, имеющего полуширину около 2 кэВ, для измерения усредненных сечений в значительной степени уменьшает эту неопределенность.

## МЕТОДИКА ИЗМЕРЕНИЙ

Пучок нейтронов со средней энергией 24,5 кэВ и шириной спектра на полувысоте 2 кэВ получен с помощью изотопного железного фильтра, разработанного в отделе физики реакторов ИЯИ АН УССР и смонтированного на горизонтальном канале реактора ВВР-М.

В отличие от железного фильтра из природной смеси изотопов <sup>/6,7</sup> /, использование разделенного изотопа позволяет получить большую величину потока нейтронов при лучших фоновых условиях. Фильтр помимо железа содержал алюминий, поглощающий нейтроны в районе 82 кэВ, серу, рассеивающую нейтроны с энергией свыше 90 кэВ, и 0,284 г/см<sup>2</sup> карбида бора, предназначенного для поглощения тепловых нейтронов. Толщина фильтра варьировалась в разных сериях. Параметры фильтров и условия измерений приведены в табл.1.

Все компоненты фильтра были вставлены в специальную систему коллиматоров из смеси парафина с борной кислотой и стали, осуществляющую формирование нейтронного пучка диаметром 42 мм на выхо-

воъсябненный институ" MACHINE BECOMMENSE 545 MAUTEHA

						Таблица1	
Номер серии	Состав фильтра	γ-фон бэр/ч	Режим спектрометра	Время изм., ч	Счет N <sub>a</sub>	σ <sub>n, α</sub> , мкб, экс.	
1	30 см Fe 15 см Al	1,0	с управлением P = 2,0 атм.	100	168±47	7 4,8±2,5	
	13 г/см² S						
	40 см Fe		без				
2	15 см Al	0,25	управления Р = 2,0 атм.	70,5	97±41	3,9±2,0	
	15 н/см² S						
	40 см Fe		без				
3	15 см Al	0,25	управления Р = 1,1 атм.	173	182±62	2 2,4±0,8	
	13 г/см² S		-				

де. Доля нейтронов с энергией, отличающейся от 24 кэВ, не превышает 7%. Мощность дозы γ-лучей составляет 300 мкР/ч. Фон нейтронов с энергией свыше 27 кэВ измерялся с помощью дополнительного титанового фильтра толщиной 15 мм. В этом случае проходило 3% нейтронов основной группы с энергией 24,5 кэВ и 70% — с энергией свыше 27 кэВ.

Измерения потока фильтрованных нейтронов со средней энергией 24,5 кэВ проводились при помощи Ge(Li)-детектора, измерявшего спектр радиационного захвата фильтрованного пучка на образце <sup>10</sup> В толщиной 3,39 10<sup>2</sup> <sup>2</sup> ядер/см<sup>2</sup>. Образец находился на расстоянии 1 м от внешнего края коллиматора. Эффективность регистрации линии с энергией 480 кэВ из реакции <sup>10</sup> В (n, *а* $\gamma$ ) определялась по стандартному источнику <sup>152</sup> Eu по выходам двух линий 334,3 и 778,9 кэВ. Она оказалась равной (0,497±0,011) 10<sup>-3</sup>. Сумма сечений реакций (n,*a*) и (n, *a* $\gamma$ ) при E<sub>n</sub> = 24,5 кэВ равна 4 б. Отношение выходов реакций на <sup>10</sup> В с вылетом  $\gamma$ -кванта к суммарному сечению при данной энергией 24,5 кэВ, измеренный для первого варианта фильтра, составлял (4,42±0,12) 10<sup>6</sup> н/см<sup>2</sup> с. На рис.1 показана схема эксперимента.

Альфа-спектр измерялся при помощи ионизационной камеры с двумя сетками, одна из которых отстоит от катода на расстоянии значительно меньше пробега исследуемых частиц в рабочем газе, что позволяет Рис.1. Схема эксперимента: 1 – горизонтальный канал реактора, 2 – биологическая защита, 3 – оправка фильтра, 4 – внешний коллиматор, 5 – борный фильтр, 6 – алюминиевый фильтр, 7 - серный фильтр, 8 – фильтр из <sup>56</sup> Fe, 9 – гнездо для титанового фильтра, 10 – корпус



камеры, 11 – собирающий электрод, 12,13 – сетки, 14 – подложка мишени.

дискриминировать фон от слабоионизирующих частиц (так называемого индукционного телескопа, описанного ранее в работах<sup>(2,3/</sup>).

Энергетическая калибровка *а*-спектра осуществлялась по *а*-пикам уранового источника, естественной активности самария и из реакции (n, a) на <sup>147</sup>Sm.

Защита камеры от нейтронного фона зала реактора была выполнена из борированного парафина и кадмия так же, как и в работе<sup>/3/</sup>. В первой секции камеры устанавливалась мишень из обогащенного изотопа <sup>1 2 3</sup> Те, а во второй секции — мишень, служившая для калибровки сечения. В качестве калибровочной мишени использовался <sup>6</sup> Li и <sup>147</sup> Sm. Опорные сечения <sup>147</sup> Sm ( $\sigma = (48 \pm 12)$  мкб) и <sup>6</sup> Li ( $\sigma = (1 \pm 0.05)$  б) были взяты из работ<sup>/9,10/</sup> соответственно.

Основные данные об использованных мишенях приведены в табл.2.

Для более эффективного использования нейтронного пучка мишени устанавливались под малым углом к пучку, так же, как и в работе<sup>/3/</sup>.

Параметры фильтра и режим работы камеры варьировались в разных сериях. В первой серии камера работала в режиме индукционного телескопа, с отбором *а*-частиц в интервале углов 0÷60°. Во второй и третьей серии был использован более длинный фильтр, что снизило уровень фона пучка, но привело к падению потока нейтронов более чем в два раза.

Таблица 2

Мишень	Обогащение	Толщина, мг/см <sup>2</sup>	Площадь мишени, см <sup>2</sup>
TeO <sub>2</sub> + Te	67% <sup>1 2 3</sup> Te	0,53±0,026	80
$\operatorname{Sm}_2 \operatorname{O}_3$	95,3% <sup>1 4 7</sup> Sm	0,22 ± 0,01	80
 LiF	3,65% <sup>6</sup> Li	0,1 ± 0,01	80



Рис:2. Экспериментальный спектр реакции <sup>123</sup>Te(n, a)<sup>120</sup>Sn при энергии 24,5 кэВ – точки. Крестиками показан фоновый спектр, измеренный с титановым фильтром. На вставке представлен спектр после вычитания фона.

Поэтому камера работала в обычном режиме без отбора по углам и типам частиц. Использование разных режимов в отдельных сериях измерений позволяло уменьшить систематические ошибки методики. Условия измерений в разных сериях представлены в табл.1.

Измерения эффекта и фона пучка чередовались через 25 часов. Фон измерялся путем установки в пучок титанового фильтра толщиной 15 мм, который пропускает 3% нейтронов с энергией 24,5 кэВ. Фон быстрых нейтронов при этом ослабляется на 30%. Это несколько изменяло энергетическую зависимость фона, поэтому вклад фона в районе а-перехода из реакции на теллуре определялся линейной интерполяцией зависимости фона от энергии.

Предварительная обработка отдельных измерений проводилась независимо с целью проверки внутренней согласованности результата. Окончательный результат серии измерений был получен путем суммирования всех измерений, принадлежащих данной серии.

Экспериментальный спектр реакции <sup>1 2 3</sup> Te(n,  $\alpha$ ), полученный в первой серии измерений, приведен на рис.2. Крестиками показан фоновый спектр. На вставке показан участок спектра, полученный после вычитания фона в районе, где ожидается вклад исследуемой реакции. Экспериментальное усредненное сечение реакции определялось нормировкой на сечение <sup>1 2 7</sup> Sm или <sup>6</sup> Li при помощи известного выражения:

$$\sigma_{\mathbf{n}, \alpha} = \frac{\epsilon_{\mathbf{k}} N_{\mathbf{k}} n_{\mathbf{k}}}{\epsilon N_{\mathbf{k}} t n} \sigma_{\mathbf{n}, \alpha}^{\mathbf{k}}, \qquad (2)$$

где N, t, n — число зарегистрированных а-частиц, время измерений и число ядер мишени соответственно, а  $\epsilon$  — эффективность регистрации. Индекс "k" относится к параметрам калибровочных измерений. Экспериментальные значения усредненного сечения реакции <sup>123</sup> Te (n, a), полученные в отдельных сериях, приведены в последней колонке табл.1.

## ОБСУЖДЕНИЕ РЕЗУЛЬТАТОВ

Расчет величины сечения проводился на основе экспериментального значения средней а-ширины, полученной для s-резонансов в области  $E_n < 2,5 ext{ кэB}$ :  $<\Gamma_{\alpha}> = (10 \pm 3) ext{ мкэB}^{/4.5}$ . Вклад сечения от p-волновых резонансов рассчитывался в предположении статистической теории о равенстве средних приведенных а-ширин для s- и p-волновых резонансов. Проницаемости рассчитывались с использованием потенциала Иго<sup>/11</sup> в предположении черного ядра.

В табл.3 приведено средневзвешенное значение экспериментального усредненного сечения, результаты оценки сечения на основе средних а-ширин, измеренных в<sup>/4,5/</sup>, а также полученные из них средние а-ширины для захватных состояний со спином 0<sup>+</sup> и теоретические оценки средней а-ширины по кластерной модели а-распада / 1 2 /. Можно видеть, что полученное значение средней а-ширины согласуется с результатами<sup>/3,4/</sup>, но заметно меньше результата<sup>/5/</sup>. Учет всех полученных к настоящему времени данных, кроме работы<sup>/3</sup>, по реакции (n, a) на <sup>1 2 3</sup> Те дает новое средневзвешенное значение средней  $\alpha$ -ширины  $<\Gamma_{\alpha}>=$ = (3.7±0.8) мкэВ. Интересно отметить, что уменьшение значения средней а-ширины <sup>123</sup> Те приводит к соответствующему увеличению оценки ралиационной силовой функции первичных мягких у-переходов этого ядра, получаемой из данных реакции (n,  $\gamma \alpha$ )<sup>/13/</sup>. Уточненное значение радиационной силовой функции в предположении мультипольности E1 составляет (65 ± 30) МэВ<sup>-3</sup>. Данное значение согласуется с оценкой, полученной экстраполяцией "классического" гигантского дипольного резонанса<sup>/14/</sup>, параметры которого, в случае <sup>123</sup> Те, были измерены в работе<sup>/15/</sup>. В то же время исследования мягких у-переходов на <sup>143</sup> Nd<sup>/16/</sup> показали, что M1-переходы в этой области энергий дают сравнимый вклад. Если предположить, что первичные мягкие у-переходы имеют мультипольность только М1, то значение радиационной силовой функции составляет (27 ± 13) МэВ<sup>-3</sup>.

Таблица З

<sup>σ</sup> экс.' мкб	Оценка по <sup>/4.5</sup> , мкб	 Γ <sub>α</sub> (0 <sup>+</sup> ), мкэΒ, экс.	Γ <sub>α</sub> (0 <sup>+</sup> ), мкэВ <sup>/4</sup> /	Г <sub>α</sub> (0 <sup>+</sup> ), мкэВ <sup>/s /</sup>	Γ <sub>α</sub> (0 <sup>+</sup> ), мкэВ <sup>/з</sup> /	Г <sub>а</sub> (0 <sup>+</sup> ), мкэВ <sup>/12/</sup>	Г <sub>а</sub> (0 <sup>+</sup> ), мкэВ <sup>/11/</sup>
2,8 ± 0,7	9±5	<b>3,2 ± 0,8</b>	7,3 ± 3,7	13±6 14±5	< 4	2,4±0,4	<b>3,5</b> ±0,5

В заключение авторы благодарят А.В.Мурзина за поддержку и внимание к работе, Ю.П.Попова за полезные обсуждения и Г.В.Замыслова за помощь в проведении измерений.

## ЛИТЕРАТУРА

- 1. Втюрин В.А. и др. В кн.: Нейтронная физика, т.2, М.: ЦНИИатоминформ, 1984. с.342.
- 2. Втюрин В.А., Жак А., Чадраабал И. В сб.: Ядерная спектроскопия и структураядра, Л.: Наука, 1987, с.317.
- 3. Вертебный В.П. и др. ОИЯИ, РЗ-88-67, Дубна, 1988.
- 4. Во Ким Тхань и др. ОИЯИ РЗ-11644, Дубна, 1978.
- 5. Vtyurin V.A. et al. In: Neutron Induced Reactions, VEDA, Bratislava, 1980, c.423.
- 6. Вертебный В.П. В кн.: IV Межд. школа по нейт. физ. ОИЯИ, Д3,4-82-704, Дубна, 1982, с.66.
- 7. Анджеевски Ю. и др. ОИЯИ РЗ-13013, Дубна, 1980.
- 8. Lamaye G.P., Carlson A.D., Meier M.M. Nucl.Sc.Ing., 1975, v.56, p.94.
- 9. Анджеевски Ю. и др. ОИЯИ РЗ-87-568, Дубна, 1987.
- 10. Garber D.I., Kinsey R.R. Neutron Cross Section BNL-325, Third Edition, 1976, v.2.
- 11. Igo G. Phys. Rev. Lett., 1958, v.1, p.72.
- 12. Фурман В.И. и др. ОИЯИ Р4-8734, Дубна, 1975.
- 13. Втюрин В.А., Попов Ю.П. ОИЯИ Р2-82-309, Дубна, 1982.
- 14. Axel P. Phys. Rev., 1962, 126, p.271.
- 15. Lepretre A. et al. Nucl. Phys., 1976, A258, p.230.
- 16. Анджеевски Ю. и др. ОИЯИ РЗ-11381, Дубна, 1978.

НЕТ ЛИ ПРОБЕЛОВ В ВАШЕЙ БИБЛИОТЕКЕ?

Вы можете получить по почте перечисленные ниже книги, если они не были заказаны ранее.

Д13-84-63	Труды XI Международного симпозиума по ядерной электронике. Братислава, Чехословакия, 1983.	4р. 50 к.
Д2-84-366	Труды 7 Международного совещания по проблемам квантовой теории поля. Алушта, 1984.	4 р. 30 к.
Д <b>1,2</b> -84-599	Труды VII Международного семинара по проблемам физики высоких энергий. Дубна, 1984.	<b>5 р. 5</b> 0 к.
Д17-84-850	Труды III Международного симпозиума по избранным проблемам статистической механики. Дубна, 1984. (2 тома)	7 р. 75 к.
Д11-85- <b>791</b>	Труды Международного совешания по аналитическим вычислениям на ЭВМ и их применению в теоретической физике. Дубна, 1985.	<b>4 p</b> , 00 κ.
Д13-85-793	Труды XII Международного симпозиума по ядерной электронике. Дубна, 1985.	4р.80к
Д4- <b>8</b> 5-851	Труды Международной школы по структуре ядра. Алушта, 1985.	3 р. 75 к.
Д3,4,17-86-747	Труды V Международной школы по нейтронной физике Алушта, 1986.	4р. 50 к.
_	Труды IX Всесоюзного совещания по ускорителям заряженных частиц. Дубна, 1984. (2 тома)	13 р. 50 к.
<b>Д1,2-8</b> 6-668	Труды VIII Международного семинара по проблемам физики высоких энергий. Дубна, 1986. (2 тома)	7 р. 35 к.
Д <b>9-</b> 87-105	Труды X Всесоюзного совещания по ускорителям заряженных частиц. Дубна, 1986. (2 тома)	13 р. 45 к.
Д7-87-68	Труды Международной школы-семинара по физике тяжелых ионов. Дубна, 1986.	7 p. 10 κ.
Д2-87-123	Труды Совещания "Ренормгруппа - 86". Дубна, 1986.	4 р. 45 к.
Д4-87-692	Труды Международного совещания по теории малочастичных и кварк-адронных систем. Дубна, 1987.	<b>4 р. 30</b> к.
Д <b>2-</b> 87-798	Труды VIII Международного совещания по проблемам квантовой теории поля. Алушта, 1987.	<b>3 р.</b> 55 к.
Д14-87- <b>799</b>	Труды Международного симпозиума по проблемам взаимодействия мюонов и пионов с веществом. Дубна, 1987	4 p. 20 κ.

Рукопись поступила в издательский отдел 21 марта 1988 года.

.6