

УДК 539.171.4.017

Определение сечения неупругих процессов и сечения образования γ -квантов с энергией 4,43 МэВ при взаимодействии нейтронов из реакции $T(d, n)^4\text{He}$ с углеродом

ЩЕВОЛЕВ В. Т., РАМЕНДИК З. А., ЯЕЛОКОВ Ш. В.

Для измерения сечения неупругого взаимодействия σ_x использовался метод пропускания с учетом многосторонних столкновений [1]. Мишень низковольтного генератора размещалась в центре сферических образцов из графита различной толщины $t = (1-7)$ см. Расстояние между мишенью и детектором (стильбеновым спектрометром) составляло ~ 45 см.

Анализировались аппаратурные спектры импульсов $\frac{dN}{dV} = f(V)$ [V — шкала анализатора], полученные с образцами различной толщины. Независимость отношений $K = \left(\frac{dN}{dV}\right)_t / \left(\frac{dN}{dV}\right)_0$ от энергии в области 13,3—14,8 МэВ свидетельствует о том, что $K = T$ (K — пропускание). Для четырех различных образцов 5,5—1,0 см получено среднее значение σ_x , равное $(0,518 \pm 0,014)$ б. Результаты настоящей работы и работ [2—6] показывают, что наиболее достоверным является значение $\sigma_x = (0,531 \pm 0,010)$ б.

Кривая $\left(\frac{dN}{dV}\right)_0 = f_0(V)$, полученная без образца, является результатом взаимодействия нейтронов с кристаллом стильбена. Вычитая ее из аналогичных кривых, полученных с образцами, найдем интегральный эффект, обусловленный взаимодействием нейтронов с углеродом. Середина линейного участка спада наиболее энергетического пика комptonовского рассеяния в разностной кривой в пределах 0,3% соответствует энергии γ -квантов 4,43 МэВ, а второй подъем совпадает с энергией 3,92 МэВ $= (4,43 - 0,51)$ МэВ. Предварительно пронормировав эти кривые на форму линии $E_\gamma = 4,43$ МэВ для стильбенового спектрометра, взятую из работы [7], найдем площади S под ними для каждого образца. После введения поправок на наличие отверстий в образцах и на вывод из пучка γ -квантов с энергией 4,43 МэВ при прохождении слоя графита толщиной t , получим, что отношение $S/t = \alpha$ не зависит от t (0,2%) здесь и ниже в скобках указана ошибка). Поскольку

$S = \Phi_{\gamma_0} \cdot \Omega \cdot \varepsilon_\gamma$, а $\Phi_{\gamma_0} = \Phi_0 (1 - e^{-\sigma_a N' t}) \approx \Phi_0 \sigma_a N' t$, то $\sigma_a = \alpha / \Phi_0 \varepsilon_\gamma \cdot \Omega \cdot N'$ — сечение образования квантов с $E_\gamma = 4,43$ МэВ при взаимодействии нейтронов с углеродом. Здесь N' — концентрация ядер углерода; Ω — телесный угол (0,8%); Φ_0 — поток нейтронов из реакции $T(d, n)^4\text{He}$ (0,6%); ε_γ — эффективность регистрации γ -квантов кристаллом стильбена. Последняя величина найдена нормированием расчетной кривой $\varepsilon_\gamma = f(E)$ на экспериментальную кривую, полученную для области энергий (0,662—1,33) МэВ. Для порога регистрации 0,423 МэВ эффективность кристалла стильбена к γ -квантам с энергией 4,43 МэВ оказалась равной $0,423 \pm 0,004$.

Таким образом, с учетом составляющих погрешностей $\sigma_a = (0,261 \pm 0,012)$ б. Это значение сечения, если рассматривать его как эквивалентное сечению возбуждения уровня 4,43 МэВ ядра ^{12}C , согласуется с результатом работы [8] $(0,249 \pm 0,028)$ б.

(№ 811/8024. Статья поступила в Редакцию 24/IX 1974 г. Аннотация — 25/III 1975 г. Полный текст 0,35 а. л., 3 рис., 3 табл., 14 библиогр. ссылок.)

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Физика быстрых нейтронов. Под ред. Дж. Мариона и Дж. Фаулера. Т. 2. М., Атомиздат, 1968.
- Graves E., Davis R. «Phys. Rev.», 1955, v. 97, p. 1205.
- Taylor H., Lonjo O., Bonner T. «Phys. Rev.», 1955, v. 100, p. 174.
- Флеров Н. Н., Талызин В. М. «Атомная энергия», 1956, т. 4, вып. 4, с. 155.
- Bratenahl A., Peterson J., Stoering J. «Phys. Rev.», 1958, v. 110, p. 927.
- Mac Gregor M., Ball W., Booth R. «Phys. Rev.», 1957, v. 108, p. 726.
- Абрамов А. И., Казанский Ю. И., Матусевич Е. С. Основы экспериментальных методов ядерной физики. М., Атомиздат, 1970.
- Benveniste J. e.a. «Phys. Rev.», 1960, v. 119, p. 448.