УДК 539.172 В.М. Мазур, Д.М. Симочко, З.М. Біган, П.С. Деречкей Інститут електронної фізики НАН України, 88017, Ужгород, вул. Університетська, 21 e-mail: nuclear@email.uz.ua

# ПЕРЕРІЗ РЕАКЦІЇ (*γ*,*n*) НА ЯДРІ <sup>120</sup>Те В ОБЛАСТІ Е1-ГІГАНТСЬКОГО РЕЗОНАНСУ

Приведено результати вивчення перерізу реакції  $^{120}$ Te $(\gamma, n)^{119}$ Te в інтервалі енергії гамма-квантів 10-18 MeB. Вимірювання проведені за активаційною методикою. Зроблено порівняння експериментальних результатів з теоретичними розрахунками, виконаними за допомогою програмного коду TALYS-1.2.

Ключові слова: фотонейтронні реакції, переріз, гігантський дипольний резонанс.

Основною особливістю в перерізах поглинання гамма-квантів ядрами  $\sigma_{tot} \in$ гігантський дипольний резонанс (ГР) – широкий максимум в області 12-18 МеВ, вивчення якого зіграло визначальну роль у формуванні сучасних уявлень про колективні високозбуджені стани в ядрах.

Широкомасштабне дослідження характеристик гігантського Е1-резонансу було проведено як методом сумування парціальних перерізів ( $\gamma$ ,n), ( $\gamma$ ,2n), ( $\gamma$ ,3n) і т. д. реакцій [1], так і безпосереднім вимірюванням перерізу  $\sigma_{tot}$  методом поглинання [2, 3, 4].

Новий підйом інтересу до дослідження перерізів фотоядерних реакцій в районі Е1-гігантського резонансу, що спостерігається в теперішній час, зв'язаний з рядом причин, і в тому числі із створенням принципово нових, високовартісних джерел квазімонохроматичного гамма-випромінювання [5, 6] та із необхідністю одержання відсутньої інформації по перерізам фотоядерних реакцій, зокрема для астрофізичних обчислень [7].

В астрофізиці відомо, що ядра важчі заліза синтезовані в зірках, в основному, в ядерних реакціях шляхом нейтронного захоплення (r- і s-процеси). Але є в наявності кілька десятків нейтронно-дефіцитних стабільних ізотопів екранованих від захоплення швидких нейтронів стабільними ізобарами. Ці ядра, звичайно іменовані як p-ядра, продукуються через ланцюжок фотоядерних реакцій ( $\gamma$ ,n), ( $\gamma$ ,p), ( $\gamma$ , $\alpha$ ) [8-10]. Для обчислення багатьох p-процесів необхідні масиви, що включають сотні перерізів фотоядерних реакцій. Незважаючи на помітні зусилля, зроблені в останні роки, наявна експериментальна інформація про характеристики реакцій, відповідальних за протікання p-процесів, все ще є недостатньою.

До *p*-ядер належить і ізотоп <sup>120</sup> Te [10]. До теперішнього часу переріз реакції <sup>120</sup> Te( $\gamma$ , *n*)<sup>119</sup> Te не досліджувався. Вивчення еволюції форми гігантського дипольного резонансу було проведено для важких ізотопів <sup>124-130</sup> Te і <sup>140,142</sup> Ce в роботі [11]. Вимірювання проводилися в інтервалі 8-26 МеВ. При цьому вивчався повний переріз фотопоглинання  $\sigma_{tot} = \sigma(\gamma, n) + \sigma(\gamma, 2n) + \sigma(\gamma, 3n) + ...$ 

Метою даної роботи є вивчення перерізу реакції  $^{120}$  Te( $\gamma$ ,n) $^{119}$  Te в області енергій 10-18 MeB.

### Методика експерименту

Для проведення досліджень була використана активаційна методика. Досліджувані мішені були виготовлені у вигляді дисків склоподібного окису телуру  $TeO_2$  діаметром 25 мм і товщиною 2 мм, чистотою 99,99%. Опромінювання дослідних взірців проводилося на гальмівному гамма-пучку мікротрона М-30 відділу фотоядерних процесів Інституту електронної фізики НАН України. Основні характеристики мікротрона приведені в роботі

[12]. Зміна енергії прискорених електронів відбувалася двома способами: в широких межах – зміною числа орбіт електронного пучка, а в межах одного числа орбіт – зміною провідного магнітного поля. Величина напруженості магнітного поля контролювалася методом ядерного магнітного резонансу. Розкил по енергії електронного пучка в прискорювачі не перевищував 30-50 кеВ [12]. Середній струм прискорювача складав 5 µА. Контроль за струмом здійснювався кожні 1,2 с і записувався в EOM. Опромінення дослідних зразків здійснювалося в області 9-18 МеВ з кроком  $\Delta E=0,5$  MeB. Час опромінення  $t_{irr}$  складав 20 хв. при високих енергіях і 2 години поблизу порогу (у, n) реакції. Часи охолодження і вимірювання вибиралися з оптимальних умов реєстрації гамма-ліній від розпаду дочірніх ядер. При цьому прорахунки реєструючої апаратури були менші 5 %.

Гамма-спектри опромінених мішеней вимірювалися гамма-спектрометром з високою роздільною здатністю на базі германійового HPGe – детектора об'ємом 175 см<sup>3</sup>; 8192-канальним аналізатором CANBERRA, зв'язаним з комп'ютером для накопичення даних. Роздільна здатність детектора складала 1,9 кеВ для лінії 1332 кеВ кобальту-60. Ділянка апаратурного спектру від опроміненої мішені приведена на рис. 1, де N – кількість зареєстрованих імпульсів:



Рис. 1. Ділянка апаратурного спектру від опроміненої мішені.

Паралельно з вимірюванням гаммалінії від розпаду <sup>119</sup>Те проводилося вимірювання гамма-лінії від розпаду <sup>129</sup>Те одержаного в реакції <sup>130</sup>Те( $\gamma$ ,n)<sup>129m,g</sup>Te, яка використовувалася для нормування і абсолютної калібровки виходу реакції <sup>120</sup>Те( $\gamma$ ,n)<sup>119g</sup>Te. Перерізи реакції <sup>130</sup>Те( $\gamma$ ,n)<sup>129</sup>Te бралися з роботи [11].

Спектроскопічні характеристики від розпаду основних і ізомерних станів ізотопів <sup>119</sup>Те і <sup>129</sup>Те приведені в таблиці 1 [13-15]:

Таблиця 1

		B <sub>n</sub> (MeB)	$J^{\pi}$	E <sub>iso</sub> (кеВ)	Е <sub>γ</sub> (кеВ)	Т <sub>1/2</sub> (год)	α(%)
1	<sup>119m</sup> Te		11/2-	261	1212	112,8	66,2
2	<sup>119g</sup> Te	10,292	$1/2^{+}$		644	16,05	84,0
3	<sup>129m</sup> Te		11/2-	105	696	806,4	2,9
4	<sup>129g</sup> Te	8,419	3/2+		459	1,16	7,7

### Спектроскопічні характеристики ядер

В таблиці приведено:  $B_n$  – пороги ( $\gamma$ ,n) реакцій,  $J^{\pi}$  – спін-парність,  $E_{iso}$  – енергія ізомерного рівня,  $E_{\gamma}$  – енергія аналітичної гамма-лінії,  $T_{1/2}$  – періоди напіврозпаду,  $\alpha$  – інтенсивність лінії, Р – коефіціент розгалуження.

Безпосередньо в експерименті нами були одержані відношення виходів збуд

ження основного стану ізотопу <sup>119</sup> Те ( $Y_1$ ) до виходу збудження основного стану ізотопу <sup>129</sup> Те ( $Y_2$ ):

$$\eta = \frac{Y_1}{Y_2} = c_I \frac{N_1}{N_2} \frac{\lambda_1 \varphi_2 f_2}{\lambda_2 \varphi_1 f_1} . \tag{1}$$

Тут  $\varphi_{1,2}=\xi_{1,2}\cdot k_{1,2}\cdot \alpha_{1,2}$ , де  $\xi_{1,2}$  – фотоефективність реєстрації аналітичних гамма-ліній

при розпаді основних станів,  $k_{1,2}$  – коефіціенти самопоглинання цих ліній в матеріалі досліджуваної мішені,  $\alpha_{1,2}$  – інтенсивність аналітичних гамма-ліній, c – коефіціент, що враховує прорахунки і накладання імпульсів,  $N_{1,2}$  – число імпулсів під фотопіками аналітичних гамма-ліній,  $\lambda_{1,2}$  – відповідні постійні розпаду,  $f_{1,2}$  – часова функція:

$$f(t) = \left(1 - e^{-\lambda t_{irr}}\right) e^{-\lambda t_{cool}} \left(1 - e^{-\lambda t_{meas}}\right)$$
(2)

де  $t_{irr}$ ,  $t_{cool}$ ,  $t_{meas}$  — часи опромінення, охолодження і вимірювання. Для всіх ядер ізотопів телуру в реакціях ( $\gamma$ ,n) заселялися основні і ізомерні стани. При цьому повний вихід ( $\gamma$ ,n) реакції  $Y_n$ , зв'язаний з виходами збудження основного  $Y_g$  і ізомерного стану  $Y_m$  наступним чином:

$$Y_n = Y_g + Y_m = Y_g \left(1 + \frac{Y_m}{Y_g}\right) = Y_g \left(1 + d\right)$$
 (3)

Ізомерне відношення виходів *d* було визначено нами в окремому експерименті раніше. Таким чином, вимірюючи відношення виходів заселення в реакціях  $(\gamma, n)$  основних станів ізотопів телуру, ми визначили відношення повних виходів реакції (у, n) на ізотопі <sup>120</sup>Те до повного  $^{130}$ Te( $\gamma$ , n) $^{129}$ Te, реакції тобто виходу  $B = Y_n^{120} / Y_n^{130}$ . Залежність відношення виходів В від максимальної енергії гаммавипромінювання Еутах приведена темними точками на рис. 2. Середньоквадратична похибка становить менше 0,5% і не перевищує розміри точки.



Рис. 2. Відношення виходів фотонейтронних реакцій  $Y_n^{120}/Y_n^{130}$ .

Наявність експериментальних залежностей відношення виходів від максимальної енергії гальмівного гамма-спектра дозволяє, використовуючи переріз реакції  $^{130}$ Te( $\gamma$ ,n)<sup>129</sup>Te, виміряний раніше [11], розрахувати переріз реакції  $^{120}$ Te( $\gamma$ ,n)<sup>119</sup>Te. Розрахунок вівся методом оберненої матриці [16] з кроком 1 MeB. В області порогу реакції  $^{120}$ Te( $\gamma$ ,n)<sup>119</sup>Te визначення відношень  $Y_n^{120}/Y_n^{130}$  проводилося з кроком 0,25 MeB. Розрахунок перерізів вівся з кроком  $\Delta E$ =0,5 MeB. Одержані перерізи реакції ( $\gamma$ ,n) приведені на рис. 3.



Рис. 3. Переріз реакції  $^{120}$  Te $(\gamma, n)^{119}$  Te.

Перерізи мають одногорбу форму з максимумом при енергії ~15,4 МеВ. Суцільною кривою на рис. З приведений результат апроксимації перерізу кривою Лоренца:

$$\sigma(E) = \sigma_0 \frac{E^2 \Gamma_0^2}{(E^2 - E_0^2)^2 + \Gamma_0^2 E^2} , \quad (4)$$

Тут  $\sigma_0$ ,  $E_0$ ,  $\Gamma_0$  – параметри. Апроксимація здійснювалася методом найменших квадратів. Одержані в результаті підгонки значення параметрів наступні:  $\sigma$ =(262,±2,1) мб,  $E_0$ =(15,47±1,0) MeB і  $\Gamma_0$ =(5,33±0,11) MeB.

#### Аналіз результатів

З метою порівняння експериментальних результатів з теоретичними оцінками нами проведені розрахунки перерізу реакції  ${}^{120}$ Te( $\gamma$ ,n) ${}^{119}$ Te за допомогою програмного пакету TALYS-1.2 [17].

В межах розрахункової процедури використовується наступна схема: ядромішень з характеристиками (Z<sub>i</sub>,N<sub>i</sub>) і спінпарністю (J<sub>i</sub>,  $\pi_i$ ) поглинає гамма-квант з енергією Е<sub>γ</sub> і формується компаунд-ядро з енергією збудження E<sub>c</sub> (E<sub>c</sub>=E<sub>y</sub>) і спектром можливих значень спіна і парності ( $J_c, \pi_c$ ). Розраховується повний переріз фотопоглинання *σ*<sub>tot</sub> за допомогою параметризованих характеристик гігантського Е1-резонансу. Розпад збудженого ядра відбувається у відповідності з статистичним механізмом Хаузера-Фешбаха [18], при цьому враховується і домішок (на рівні 5-10 %) напівпрямих процесів. Емісія нейтронів розраховується на конкретні рівні (зони) дочірнього ядра з використанням коефіціентів проникності Т<sub>1</sub>, розраховані по оптичній моделі [19]. При цьому до енергії збудження дочірніх ядер Е=3 МеВ бралися конкретні дискретні рівні з бази даних RIPL-3 [20]. При більш високих енергіях збудження, спектр вважався неперервним, описувався густиною рівнів р(Е, J, π) і розбивався на певну кількість енергетичних зон. В нашому випадку 50. Для кожної зони визначався ефективний коефіціент проникності  $T_1^{ef}$ .

Для опису густини рівнів  $\rho$  в даних розрахунках використовувалася зміщена по енергії модель Фермі-газу [21]. Результати розрахунку перерізу реакції <sup>120</sup>Те( $\gamma$ ,n)<sup>119</sup>Те приведені світлими кружками на рис. 4.



Рис. 4. Порівняння розрахунку повного перерізу реакції (*γ*,*n*) на ядрі <sup>120</sup>Те з експериментальними даними.

Порівняння розрахованих і експериментальних результатів (чорні точки на рис. 4) показує на їх задовільне узгодження. Таке узгодження скоріше за все вказує на визначальний вклад статистичного механізму у переріз розглянутої ( $\gamma$ ,n) реакції і відповідно порівняно менший вклад напівпрямих процесів.

### СПИСОК ВИКОРИСТАНОЇ ЛІТЕРАТУРИ

- 1. Varlamov A.V. et al. Atlas of Giant Dipole Resonances – Vienna: IAEA, INDC(NDS)-394, 1999.
- Мазур В.М. Возбуждение изомерных состояний ядер в фотонейтронных реакциях в области гигантского дипольного резонанса // ФЭЧАЯ. – 2000. – Т.31. – С. 385.
- Gurevich G.M., Lazareva L.E., Mazur V.M. et al. Giant resonance in the total photoabsorption cross-section of Z=90 nuclei // Nucl. Phys A. – 1976. – V.273. – P. 326.
- Gurevich G.M., Lazareva L.E., Mazur V.M. Total nuclear photoabsorption cross-sections in the region 150<A<190 // Nucl. Phys. A. – 1981. – V.351. – P. 257.

- Weller H.R., Ahmed M.W. The HIγS facility: a free-electron laser generated gamma-ray beam for research in nuclear physics // Modern Phys. Letters. – 2003. – V.18. – №23 – P. 1569.
- Horikawa K., Miyamoto S., Amano S. et al. Measurements for the energy and flux of laser Compton scattering γ-ray photons generated in an electron storage ring: NewSUBARU // Nucl. Instr. And Meth. 2010. A618. P. 209.
- 7. Nair C., Junghans A.R., Erhard M. et al. Dipole strength in <sup>144</sup>Sm studied via  $(\gamma, n)$ ,  $(\gamma, p)$  and  $(\gamma, \alpha)$  reactions// Phys. Rev. C. 2010. V.81. 055806.
- 8. Burbidge E.M., Burbidge G.R., Fowler W.A. et al. Synthesis of the

Elements in Stars // Rev. Mod. Phys. – 1957. – V. 29. – P. 547.

- 9. Lambert R.D.L. The p-nuclei: abundances and origins // The Astron. and Astrophys. Rev. – 1992. – V.3. – P. 201.
- Arnould M. and Goriely S. The pprocess of stellar nucleosynthesis: Astrophysics and nuclear physics status// Phys. Rep. – 2003. – V.384. – P. 1.
- Leprêtre A., Beil H., Bergere R.et al. A study of the giant dipole resonance in doubly even tellurium and cerium isotopes // Nucl. Phys. A. – 1976. – V.258. – P. 350.
- 12. Kapica S.P. and Melekhin V.M. The Microtron – London: Harwood Academic, 1978.
- 13. Firestone R.B. Table of Isotopes New York: J. Wiley and Sons, 1996.
- Symochko D.M., Browne E., Tuli J.K. Nuclear Data Sheets for A = 119 // Nucl. Data Sheets. - 2009. - V.110. - P. 2945.
- Tendow Y. Nuclear Data Sheets for A = 129 // Nucl. Data Sheets. - 1996. -V.77. - P. 631.

Стаття надійшла до редакції 7.02.2012

- Bogdankevich O.V. and Nicolaev F.A. Methods in Bremsstrahlung Research. – New York: Academic Press, 1996.
- Koning A.J., Hilarie S. and Duijvestijn M.C. Proceed. of the Intern. Conference on Nucl. Data for Science and Technology. – Nice, France: EDP Science.– 2008. – P. 211-214.
- Hauser W. and Feshbach H. The inelastic scattering of neutrons. // Phys. Rev. – 1952. – V.87. – P. 366.
- Koning A.J., Delaroch J.P. Local and global nucleon optical models from 1 keV to 200 MeV // Nucl. Phys. – 2003. – V.1713. – P. 231.
- Capote P., Heman M., Obložinsky P. et al. RIPL Reference Input Parameter Library for Calculation of Nuclear Reactions and Nuclear Data Evaluations // Nucl. Data Sheets. 2009. V.110. P. 3107.
- 21. Dilg W. et al. Level density parameters for the back-shifted fermi gas model in the mass range 40 < A < 250 // Nucl. Phys. A. – 1973. – V.17. – P. 269.

V.M. Mazur, D.M. Symochko, Z.M. Bigan, P.S. Derechkey Institute of Electron Physics of NAS of Ukraine 88017, Uzhhorod, Universytetska Str., 21, Ukraine e-mail: nuclear@email.uz.ua

# CROSS SECTION OF THE (*γ*,*n*) REACTION ON <sup>120</sup>Te NUCLEUS IN THE GIANT E1-RESONANCE ENERGY REGION

Results of study on the cross-section of the  ${}^{120}\text{Te}(\gamma,n)^{119}\text{Te}$  reaction in the energy region 10-18 MeV are presented. Measurements were made with the activation technique. A comparison of experimental results with TALYS-1.2 calculations was carried.

Key words: photoneutron reaction, cross section, giant dipole resonance.

В.М. Мазур, Д.М. Сымочко, З.М. Биган, П.С. Деречкей Институт электронной физики НАН Украины, 88017, Ужгород, ул. Университетская, 21 e-mail: nuclear@email.uz.ua

## СЕЧЕНИЕ РЕАКЦИИ (у, n) НА ЯДРЕ <sup>120</sup>Те В ОБЛАСТИ Е1-ГИГАНТСКОГО РЕЗОНАНСА

Представлены результаты изучения сечения реакции  $^{120}$ Te( $\gamma$ , n) $^{119}$ Te в интервале энергии гамма-квантов 10-18 MeB. Измерения выполнены с помощью активационной методики. Проведено сравнение экспериментальных результатов с теоретическими расчетами, выполненными с использованием программного кода TALYS-1.2.

Ключевые слова: фотонейтронные реакции, сечение, гигантский дипольный резонанс.