

АТОМНАЯ И ЯДЕРНАЯ ФИЗИКА

УДК 539.164

ТОРМОЗНОЕ ИЗЛУЧЕНИЕ ПРИ АЛЬФА-РАСПАДЕ ЯДРА ^{210}Po

Н. В. Еремин, С. В. Климов, Д. А. Смирнов, А. Ф. Тулинов
(НИИЯФ)

Измерен энергетический спектр тормозного излучения, сопровождающего α -распад ядра ^{210}Po . Вероятность выхода тормозных фотонов монотонно спадает по мере увеличения их энергии. Проведено сопоставление полученных данных с результатами численного расчета в рамках классической теории тормозного излучения и квантовомеханического расчета с учетом подбарьерной области движения α -частицы.

В последние годы было предпринято несколько попыток исследовать природу тормозного излучения (ТИ), сопровождающего α -распад тяжелых ядер. В теоретической работе [1] на примере α -распада ядра ^{210}Po впервые была показана возможность испускания тормозных фотонов с энергиями вплоть до нескольких сотен кэВ. В работе [2] нами был измерен выход ТИ с энергиями E_γ до 400 кэВ, сопровождающего α -распад изотопов ^{214}Po и ^{226}Ra . В работах [3, 4] опубликованы экспериментальные результаты по вероятности выхода ТИ для случая α -распада ^{244}Cm и ^{210}Po . В энергетическом спектре тормозных фотонов, испускаемых при α -распаде ^{210}Po , при энергии $E_\gamma \sim 400$ кэВ присутствовал минимум интенсивности. Природа этого минимума, по мнению авторов [3, 4], связана с интерферционными эффектами в амплитуде вероятности испускания ТИ при движении α -частицы под барьером и вне его. Однако точность экспериментальных данных не позволяла использовать их для детального сопоставления с результатами теоретических расчетов [5–9].

В настоящей работе измерен энергетический спектр ТИ, испускаемого при α -распаде ^{210}Po , с энергией до ~ 800 кэВ с более высокой точностью.

В качестве α -источника был выбран изотоп ^{226}Ra , содержащий в цепочке распада пять групп α -частиц, испускаемых при распаде следующих изотопов: $^{210},^{214},^{218}\text{Po}$, ^{222}Rn и ^{226}Ra . Активность источника была равна $\sim 3,5$ кБк для ^{210}Po и ~ 10 кБк для остальных изотопов. Регистрация α -частиц проводилась с помощью кремниевого поверхностно-барьерного детектора с разрешением ~ 20 кэВ при энергии α -частиц $E_\alpha \sim 5,3$ МэВ. Детектор имел диаметр $\sim 0,8$ см и устанавливался на расстоянии ~ 1 см от источника. Тормозные фотонны и γ -кванты регистрировались NaI(Tl)-сцинтилляционным детектором диаметром ~ 3 см и толщиной ~ 3 см. Расстояние от γ -детектора до источника было равно $\sim 1,6$ см. Углы между детекторами и нормалью к поверхности источника были выбраны равными 45° , так что общий угол между α - и γ -детекторами составлял 90° .

Для учета пространственной протяженности детекторов мы использовали экспериментальную функцию угловых (α - γ)-корреляций $W(\theta, E_\gamma)$, которая

в случае испускания ТИ $E1$ -мультипольности может быть записана в виде [3]

$$W(\theta, E_\gamma) = 1 + a_2 Q_2(E_\gamma) P_2(\cos \theta). \quad (1)$$

Здесь $a_2 = -1$; $P_2(\cos \theta)$ — полином Лежандра второй степени; $Q_2(E_\gamma) = Q_2^\alpha \cdot Q_2^\gamma(E_\gamma)$ — геометрический коэффициент ослабления (α - γ)-корреляций второго порядка вследствие пространственной протяженности α - и γ -детекторов, где Q_2^α , $Q_2^\gamma(E_\gamma)$ — коэффициенты для α - и γ -детекторов соответственно.

Расчет указанных коэффициентов ослабления (α - γ)-корреляций [10], проведенный с учетом реальной геометрии эксперимента, дал следующие значения: $Q_2^\alpha = 0,90$, $Q_2^\gamma = 0,66$ и $0,76$ при энергии $E_\gamma = 100$ и 800 кэВ соответственно.

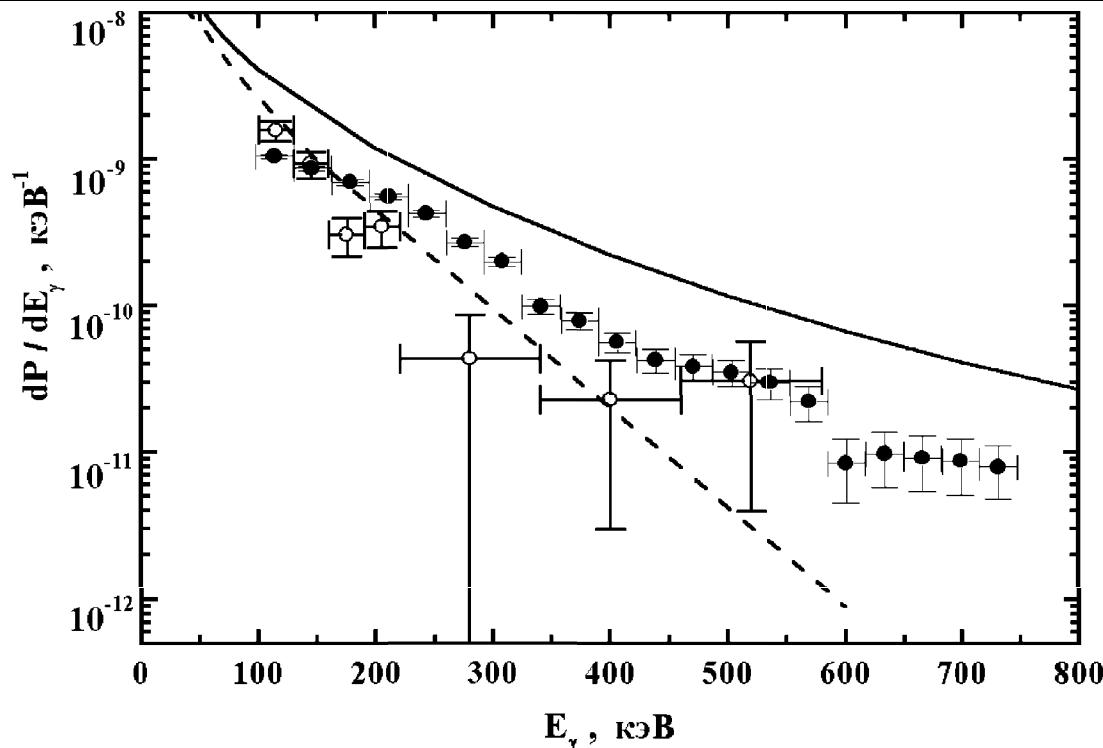
Абсолютные значения эффективности NaI(Tl)-детектора для фотонов с энергией от 60 кэВ до 1 МэВ определялись путем измерения интенсивности линий стандартных γ -источников — ^{241}Am ($E_\gamma = 59,6$ кэВ), ^{57}Co (122 и 136 кэВ), ^{226}Ra (186, 295, 352 и 609,4 кэВ), ^{137}Cs (662 кэВ) и ^{60}Co (1,17 и 1,33 МэВ).

В эксперименте применялась методика быстро-медленных совпадений с временным разрешением ~ 10 нс. Измерение (α - γ)-совпадений для всех пяти α -групп проводилось в течение ~ 1500 ч, и общее число совпадений было равно $\sim 4,4 \cdot 10^6$. Анализ распределения совпадательных событий на плоскости (E_α, E_γ) в окрестности линий, соответствующей закону сохранения энергии $E_\alpha + E_\gamma = \text{const}$, позволил определить вероятность выхода тормозных фотонов, энергия которых достигала энергии первого возбужденного уровня дочернего ядра ^{206}Pb (803 кэВ).

Вероятность испускания ТИ с энергией E_γ может быть записана следующим образом:

$$\frac{dP}{dE_\gamma} = \frac{N_{\alpha-\gamma}(\theta, E_\gamma)}{N_\alpha \Delta E_\gamma \varepsilon(E_\gamma) W(\theta, E_\gamma)},$$

где $N_{\alpha-\gamma}(\theta, E_\gamma)$ — число (α - γ)-совпадений (при энергии тормозного фотона в интервале $(E_\gamma - \Delta E_\gamma/2; E_\gamma + \Delta E_\gamma/2)$); N_α — полное число α -частиц, зарегистрированных в α -детекторе; $\varepsilon(E_\gamma)$ —



Зависимость вероятности испускания тормозного излучения dP/dE_γ при α -распаде ядра ^{210}Po от энергии тормозного фотона E_γ : экспериментальные данные работы [3] (\circ) и настоящей работы (\bullet); результаты расчета в рамках классической теории тормозного излучения (сплошная линия) и результаты квантовомеханического расчета [7] (штриховая линия)

приведенная эффективность NaI(Tl)-детектора; функция $W(\theta, E_\gamma)$ определена выражением (1).

Подробно методика нашего эксперимента по регистрации ТИ при α -распаде тяжелых ядер описана в работе [11].

Измеренные значения вероятности выхода тормозных фотонов dP/dE_γ вместе с данными [3] приведены на рисунке.

Численный расчет вероятности выхода тормозных фотонов проводился в рамках классической теории ТИ, испускаемого при движении α -частиц по кулоновским траекториям [2, 11]. Результаты расчета показаны на рисунке вместе с результатами квантовомеханического расчета из работы [7], в котором учитывался вклад ТИ, испускаемого при туннелировании α -частицы через кулоновский барьер ядра, в полную вероятность выхода тормозных фотонов.

Полученные нами экспериментальные значения вероятности испускания ТИ показывают, что локальный минимум в вероятности выхода тормозных фотонов при $E_\gamma \sim 400$ кэВ отсутствует. Результаты эксперимента, так же как и данные [3], лежат ниже значений, рассчитанных с использованием классической кулоновской модели. По нашему мнению, это указывает на заметный деструктивный вклад подбарьерной области движения α -частицы в полную вероятность испускания тормозных фотонов. При энергиях ТИ $E_\gamma > 500$ кэВ имеется расхождение экспериментальных данных с результатами квантовомеханического расчета [7]. Это может быть связано с ограниченностью применения первого порядка тео-

рии возмущений и одночастичной модели α -распада, а также с предположением о сферической форме распадающегося ядра [12] при описании испускания ТИ, сопровождающего α -распад тяжелых ядер.

Работа выполнена при поддержке РФФИ (гранты 98-02-16529 и 98-02-16070).

Литература

- Баткин И.С., Копытин Т.А., Чуракова Т.А. // Ядерная физика. 1986. **44**, № 6(12). С. 946.
- D'Arrigo A., Giardina G., Eremin N.V. et al. // Phys. Lett. 1994. **B332**. P. 25.
- Kasagi J., Yamazaki H., Kasajima N. et al. // Phys. Rev. Lett. 1997. **79**, No. 3. P. 371.
- Kasagi J., Yamazaki H., Kasajima N. et al. // J. Phys. G. 1997. **23**. P. 1451.
- Papenbrock T., Bertsch G.F. // Phys. Rev. Lett. 1998. **80**, No. 19. P. 4141.
- Takigawa N., Nozawa Y., Hagino K. et al. // Phys. Rev. 1999. **C59**, No. 2. P. 593.
- Tkalya E. V. // Phys. Rev. 1999. **C60**, No. 4. P. 446.
- Dyakonov M.I. // Phys. Rev. 1999. **C60**, No. 3. P. 037602.
- Bertulani C.A., de Paula D.T., Zelevinsky V.G. // Phys. Rev. 1999. **C60**, No. 3. P. 031602.
- Фергюсон А. Методы угловых корреляций в гамма-спектроскопии. М.: Атомиздат, 1969. Гл. 2, 3.
- Еремин Н.В., Климов С.В., Смирнов Д.А., Тулининов А.Ф. Препринт НИИЯФ МГУ. 2000. № 2000-17/621.
- Престон М. Физика ядра. М.: Мир, 1964. Гл. 14.

Поступила в редакцию
17.05.00