

Низкоэнергетические γ -переходы в Pu^{238} и Pu^{240}

Г. Г. Акалаев, Н. А. Варташов, П. С. Самойлов

Радиоактивные ядра Cm^{242} и Cm^{244} при α -распаде превращаются в долгоживущие изотопы Pu^{238} и Pu^{240} . Основные сведения об уровнях ядер Pu^{238} и Pu^{240} и излучениях этих изотопов даны в работах [1, 2]. Однако в этих работах не проведено сравнения коэффициентов внутренней конверсии (КВК) γ -переходов ядер плутония с полученными за последнее время теоретическими значениями КВК на L - и M -подоболочках атомов. Такое сравнение представляет интерес для выявления возможных аномалий КВК ускоренных $E2$ -переходов сильно деформированных ядер [3].

В опубликованных работах не исследовался спектр γ -излучения изотопов Cm^{242} и Cm^{244} . Кроме того,

полезно проверить степень очистки кюрия от радиоактивных продуктов, образующихся в процессе его получения.

Чтобы получить указанные сведения, мы исследовали электронный и γ -спектры смеси изотопов кюрия на магнитном β -спектрометре с двойной фокусировкой на угол $\pi\sqrt{2}$ [4] и на сцинтилляционном γ -спектрометре [5] с одним кристаллом $\text{NaJ}(\text{Ti})$ размером $40 \times 40 \text{ мм}$.

Препарат, содержащий смесь изотопов кюрия, был нанесен на покрытую полупрозрачным слоем аквадага целлулоидную пленку толщиной $0,1 \text{ мк}$ в виде полоски размером $1,5 \times 35 \text{ мм}$. Окно счетчика размером $2 \times 35 \text{ мм}$ было закрыто целлулоидной пленкой толщи-

Интерпретация линий в электронном спектре Pu^{238} и Pu^{240}

Номер линии в спектре	Энергия электронов, кэВ	Оболочка конверсии	Энергия перехода, кэВ	Интенсивность линии, отн. ед.	Примечание
3	21,05	L_I	44,45	27	Принадлежат Cm^{242}
4	21,82	L_{II}	44,08	45	То же
6	26,07	L_{III}	44,14	35	» »
9	38,08	M_1	44,01	2	» »
10	38,46	$M_{II} + M_{III} (\text{Cm}^{244})$	44,02	41	» »
11	39,58	M_{III}	44,14	18	» »
13	42,83	N	44,09	11	» »
		Среднее	44,09		» »
1	19,82	L_I	42,92	6; 5	Принадлежат Cm^{244}
2	20,62	L_{II}	42,88	69	То же
5	24,79	L_{III}	42,86	45	» »
7	36,89	M_1	42,82	4,4	» »
8	37,41	$M_{III} + M_{II} (\text{Cm}^{242})$	42,97	28	» »
12	41,68	N	42,88	12	» »
		Среднее	42,9	—	» »
O_1	Электроны Оже	$M_i - N_j N_k$	—	—	—
$O_1; O_3$	То же	$L_i - L_j M_k$	—	—	—
O_4	» »	$M_i \rightarrow M_j M_k$	—	—	—
O_5	» »	$L_{III} - M_i M_j$	—	—	—
O_6	» »	$L_{III, II} - M_i M_j$	—	—	—
		$L_i - M_j M_k$	—	—	—
		$L_i - M_j N_k$	—	—	—

Таблица 1

Отношения коэффициентов внутренней конверсии $E2$ -переходов с энергией 43 и 44 кэВ для $Z=94$

Отношение КВК	Теоретическое значение [6,7]	Экспериментальное значение					
		Настоящая работа		[2]		[3]	
		43 кэВ	44 кэВ	43 кэВ	44 кэВ	43 кэВ	44 кэВ
$L_I : L_{II}$	0,032	0,09	0,06	—	—	—	—
$L_{II} : L_{III}$	1,82	1,21	1,28	—	1,18	1,1	1,16 \div 1,27
$M_1 : M_{II}$	0,053	0,07	0,085	—	—	—	—
$M_{II} : M_{III}$	1,13	1,25	1,3	—	1,9	1,1	1,23
$L : M : N$	2,27 : 1 : ?	2,3 : 1 : 0,22	2,24 : 1 : 0,25	—	1,85 : 1 : 0,16	2,4 : 1 : 0,3	2,5 : 1 : 0,3

ной $0,05 \text{ мк}$, которая позволяла регистрировать электроны начиная с энергии $\sim 1 \text{ кэв}$. Спектр электронов измерялся в интервале H_0 от 90 до 1250 э.см , что соответствует энергиям электронов $0,8$ — 120 кэв . Интерпретация наблюдаемых электронных линий дана в табл. 1.

В табл. 2 приводится сравнение экспериментально полученных отношений конверсии на L - и M -оболочках с их теоретическими значениями, взятыми из работ [6, 7]. Как видно из таблицы, экспериментальные значения отношений КБК $L_{II}:L_{III}$ и $M_{II}:M_{III}$ совпадают с теоретическими значениями с точностью 5 — 10% .

Так как в наблюдаемую интенсивность слабой линии L_I вносят вклад электроны Оже, то оценить достаточно точно ее истинную интенсивность не представляется возможным.

Кроме линий, рассмотренных в табл. 1, в спектре наблюдаются еще две линии электронов с энергиями 72 и 115 кэв . В целях идентификации этих линий был измерен спектр γ -излучения исследуемого образца, в котором наблюдались γ -линии 45 ; 123 ; 248 ; 385 ; 720 ; 873 ; 1003 и 1280 кэв , принадлежащие Eu^{154} , и γ -линии 45 ; 86 и 105 кэв , принадлежащие Eu^{155} . Из анализа электронного и γ -спектров видно, что в исследуемом образце кроме изотопов Cm^{242} и Cm^{244} находится примесь Eu^{154} и Eu^{155} . Электронные линии 72 и 115 кэв обязаны

конверсии γ -перехода энергии 123 кэв на K - и L -оболочках гадолиния.

Количественной интерпретации линии электронов Оже в настоящей работе не проводилось.

Поступило в Редакцию 19/IX 1963 г.

ЛИТЕРАТУРА

1. С. А. Баранов, К. Н. Шлягин. «Атомная энергия», № 1, 52 (1956).
2. W. Smith, J. Hollander. Phys. Rev., 101, 746 (1956).
3. М. А. Листенгарден. «Изв. АН СССР. Сер. физ.», 26, 1451 (1962).
4. П. С. Самойлов. «Приборы и техника эксперимента», № 6, 33 (1959).
5. Сборник работ по некоторым вопросам радиометрии и дозиметрии ионизирующих излучений. М., Атомиздат, 1960, стр. 116.
6. Л. А. Слива, И. М. Банд. Таблицы коэффициентов внутренней конверсии γ -лучей. L -оболочка. М., Изд-во АН СССР, 1958.
7. Гамма-лучи. Под ред. Л. А. Слива. М., Изд-во АН СССР, 1961, стр. 464.

УДК 621.039.538.7

Пространственное распределение дозы рассеянного излучения от источника мононаправленных γ -квантов в бесконечной среде близко источника

В. И. Кухтеевич, Е. С. Матусевич, Л. А. Трыков

Доза измерялась в воздухе, по своим свойствам весьма близком к комптоновскому рассеивателю, для энергий γ -излучения $0,05$ — 10 Мэв . Применявшиеся экспериментальное устройство позволяло поднимать детектор и источник на высоту, на которой практически отсутствовало влияние границы раздела воздух — земля. Геометрия эксперимента показана на рис. 1. В качестве дозового детектора использована токовая воздушная ионизационная камера с воздухо-эквивалентными стенками [1]. Коллиматор-коллиматор обеспечивал ослабление излучения источника не менее чем в 10^4 раз. Измерения были проведены при двух определенных экспериментально значениях эффективного угла кол-

лимации $\Delta\alpha/2$, равных $4,8$ и $15,6^\circ$. Использовались радиоактивные изотопы Au^{198} с энергией основного перехода $0,412 \text{ Мэв}$, Cs^{137} ($0,661 \text{ Мэв}$), Co^{60} ($1,17$ и $1,33 \text{ Мэв}$, средняя энергия $1,25 \text{ Мэв}$) и Na^{24} ($1,38$ и $2,75 \text{ Мэв}$). Источнику Na^{24} была присуждена эффективная энергия $E_{\text{эфф}}$, равная $1,86 \text{ Мэв}$, поскольку вклад отдельных линий этого излучателя в величину отношения $D_{\text{рас}}/D_{\text{нерас}}$ принимался пропорциональным E^{-1} . Изменение спектра, вызванное самопоглощением излучения в источнике, рассеянием в оболочках источника, на стенках коллиматора и в фильтре, а также вследствие других эффектов было рассчитано, а в некоторых случаях определено экспериментально. Вклад сопутствующего излучения по интенсивности даже в наиболее неблагоприятном случае не превышал 10% .

В опытах было измерено отношение $\frac{D_{\text{рас}}(E_0, \theta, R)}{D_{\text{нерас}}(E_0, R)}$, где $D_{\text{рас}}(E_0, \theta, R)$ — мощность дозы рассеянного γ -излучения (отн. ед.), регистрируемая детектором, находящимся от источника γ -квантов с энергией E_0 на расстоянии R под углом θ ; $D_{\text{нерас}}(E_0, R)$ — мощность дозы γ -излучения (отн. ед.), регистрируемая тем же детектором в том же месте (при $\theta = 0$), но в отсутствие среды*. Величина этого отношения нормировалась на телесный угол коллиматора, равный 1 стер. Зная $D_{\text{рас}}/D_{\text{нерас}}$, можно получить для всего изучен-

* Исключение вклада рассеянного γ -излучения в этом случае проводилось экспериментально.

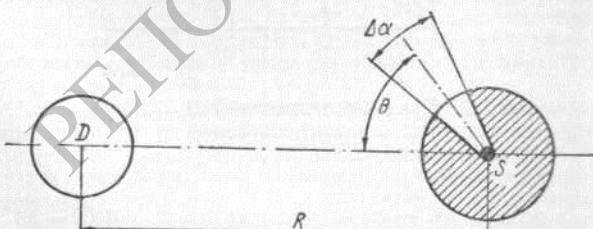


Рис. 1. Геометрия эксперимента:
S — источник в защитном контейнере с конусным коллиматором, эффективный угол которого равен $\Delta\alpha$; θ — угол между направлением оси симметрии коллиматора и осью источник — детектор; D — детектор γ -излучения; R — расстояние между центрами источника и детектора.