

ОБЪЕДИНЕННЫЙ
ИНСТИТУТ
ЯДЕРНЫХ
ИССЛЕДОВАНИЙ
ДУБНА



γ/μγ-74

Б-346

6 - 7476

889/2-74

Б.Баяр, И.Воцилка, М.Госиор, Н.Г.Зайцева, Б.Крацик,
В.В.Кузнецов, Я.Липтак, Г.И.Лазурей,
А.Ф.Новгородов, Х.Г.Ортлепп, М.Тошев, В.Хабенихт

ДВУХЧАСТИЧНЫЕ СОСТОЯНИЯ $\frac{88}{40}\text{Zr}_{48}$,

ВОЗБУЖДАЕМЫЕ ПРИ РАСПЛАДЕ $\frac{88}{41}\text{Nb}_{47}$

1973

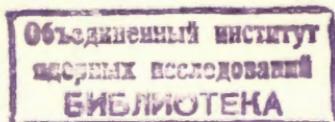
ЛАБОРАТОРИЯ ЯДЕРНЫХ ПРОБЛЕМ

6 - 7476

Б.Баяр, И.Воцилка, М.Госиор, Н.Г.Зайцева, Б.Крацик,
В.В.Кузнецов, Я.Липтак, Г.И.Лазурей,
А.Ф.Новгородов, Х.Г.Ортлепп, М.Тошев, В.Хабенихт

ДВУХЧАСТИЧНЫЕ СОСТОЯНИЯ $^{88}_{40}\text{Zr}$ $^{48}_{48}$,
ВОЗБУЖДАЕМЫЕ ПРИ РАСПАДЕ $^{88}_{41}\text{Nb}$ $^{47}_{47}$

Направлено в "Известия АН СССР"



1. ВВЕДЕНИЕ

Изучение свойств возбужденных состояний ядер, близких к заполненной нейтронной оболочке $N = 50$ и протонной подоболочке $Z = 40$, представляет значительный интерес с точки зрения развития теоретических представлений о ядрах этой области. В связи с возрастающим интересом к свойствам многочастичных состояний ядер возникает потребность в более детальном исследовании высоких уровней ^{88}Zr с большим спином, часть из которых должна возбуждаться при бета-распаде $^{41}\text{Nb} \rightarrow 47\text{Nb}$ ($I^\pi = 8^+$).

В Лаборатории ядерных проблем ОИЯИ раньше изучался распад ^{90}Nb на возбужденные уровни полумагического ядра $^{40}\text{Zr}^{50}$ [1], и, естественно, интересно проанализировать возбужденные состояния ядра $^{88}\text{Zr}^{48}$, отличающегося от ядра $^{40}\text{Zr}^{50}$ двумя "дырками" в нейтронной оболочке, и сравнить схемы уровней этих ядер. С этой целью нами исследовались спектры излучений, возникающие при распаде ^{88}Nb ($I^\pi = 8^+$).

Распад ^{88}Nb ранее изучался Флегенхаймером [2] и Дороном [3]. Ими была обнаружена активность, спадающая с периодом полураспада 13,5 мин, которая была приписана распаду ^{88}Nb . Из анализа спектра у-лучей ^{88}Nb авторами [2,3] введены возбужденные состояния ^{88}Zr с энергиями 1056,5 кэв (2^+), 1816 кэв, 2138,9 кэв (4^+), 2538 кэв ($4,5^-$), 2809,8 кэв (6^+), 2886,8 кэв ($7,8^+$) и 3390 кэв ($7,8^+$). Возбужденные состояния ^{88}Zr исследовались также в реакции $^{90}\text{Zr}(p,\nu) ^{88}\text{Zr}$ [4,6]. В этих работах уровням с энергиями 1057, 2134 и 2875 кэв приписаны спины и четности 2^+ , 4^+ и $(8,6)^+$ соответственно. Ишихара и др. [7] измерили время жизни возбужденного состояния ^{88}Zr 2887 кэв. $T_{1/2} = 1,75 \pm 0,20$ мксек.

В работе /8/ исследовались спектры γ -лучей и $\gamma-\gamma$ -совпадений при распаде ^{88}Nb . Уровням с энергиейми 1057, 2139, 2539, 2810, 2887 и 3390 кэв авторы /8/ приписали значения спина и четности $2^+, 4^+, (4^-); 6^+, 8^+$ и $(7^+, 8^+, 9^+)$ соответственно.

В настоящей работе приводятся результаты исследований спектров γ -лучей, $\gamma-\gamma$ -совпадений и электронов внутренней конверсии при распаде ^{88}Nb ($I^\pi = 8^+$).

УСЛОВИЯ И РЕЗУЛЬТАТЫ ЭКСПЕРИМЕНТА

^{88}Nb получался в реакциях глубокого расщепления серебра протонами с энергией 660 Мэв. В качестве мишени использовался хлорид серебра. Постановка мишени в выведенный пучок протонов синхроциклотрона ЛЯПОИЯИ и ее доставка обратно в радиохимическую лабораторию осуществлялись пневмопочтой. Время облучения составляло около 10 мин. Ниобий выделялся методом газовой термохроматографии, что позволяло приготовить радиоактивные источники ниobia за 3-4 минуты после конца облучения.

Спектры γ -лучей ^{88}Nb были измерены с помощью γ -спектрометров с $\text{Ge}(\text{Li})$ -детекторами объемом 2,4 и 37 см³ и энергетическим разрешением 2,3 и 4 кэв в области энергий 1 Мэв соответственно. Калибровка по энергиям производилась с помощью известных γ -переходов, возникающих при распаде ^{88}Nb , ^{89}Nb и ^{90}Nb , которые присутствуют в выделяемых источниках. Принадлежность γ -переходов к каждому из изотопов определялась по спаду их интенсивности.

^{88}Nb и ^{88m}Nb имеют много общих γ -переходов, что затрудняет анализ их схем распада. Данные наших исследований спектров γ -лучей ^{88m}Nb были опубликованы в /9/. Результаты анализа спектров γ -лучей, возникающих при распаде ^{88g}Nb , показаны в табл. 1. Для сравнения в той же таблице приведены данные работы /8/.

Измерения спектров $\gamma-\gamma$ -совпадений проводились с помощью $\text{Ge}(\text{Li}) - \text{Ge}(\text{Li})$ -детекторов с объемом 27 и 41 см³. Разрешающее время спектрометра составляло

50 нсек. Изучались совпадения с γ -лучами с энергией 271,4; 399,4; 502,9; 671,1 и 1057,05 кэв. Результаты анализа спектров $\gamma-\gamma$ -совпадений демонстрируются в табл. 2.

Спектр электронов внутренней конверсии ^{88}Nb изменился на безжелезном бета-спектрометре с торoidalным магнитным полем /10/. Данные изучения спектра конверсионных электронов сведены в табл. 3.

Сравнение экспериментального отношения интенсивностей K_L конверсионных электронов перехода с энергией 76,7 кэв с теоретическими отношениями a_K/a_L /11/ показало, что данный переход имеет мультипольность типа E2 /табл. 4/. Значение a_K для γ -перехода 76,7 кэв было принято равным 2,33, и определено значение a_K для γ -перехода с энергией 271,4 кэв ($a_K = (4,5 \pm 1,2) \cdot 10^{-3}$).

СХЕМА РАСПАДА ^{88}Nb И ОБСУЖДЕНИЕ РЕЗУЛЬТАТОВ

Полученные нами экспериментальные результаты позволяют уточнить энергию γ -переходов, сделать заключения о спине и четности некоторых ранее известных возбужденных состояний ^{88}Zr и ввести ряд новых уровней в схему распада ^{88}Nb . Предлагаемая нами схема распада $^{88}\text{Nb} \rightarrow ^{88}\text{Zr}$ показана на рис. 1. При расчете величин $lg ft$ было принято теоретическое значение энергии распада ^{88}Nb 7,5 Мэв /12/.

Уровню с энергией 2539 кэв в работе /3/ приписывается $I^\pi = (4,5)^-$, а в работе /8/ (4^-) . Из анализа наших результатов следует, что мультипольность γ -перехода с энергией 271,4 кэв типа EI, что позволяет однозначно приписать этому уровню $I^\pi = 5^-$. Мультипольность γ -перехода с энергией 76,7 кэв - типа E2, что подтверждает значение спина и четности уровня с энергией 2887 кэв $I^\pi = 8^+$ /8/.

Гамма-лучи с энергией 503 кэв находятся в совпадении только с аннигиляционными $\gamma\gamma$ -квантами, что свидетельствует о правильном размещении γ -перехода с энергией 503 кэв между уровнями 2887,7 и 3390,7 кэв /3,8/.

На основе баланса энергий и интенсивностей в схему распада ^{88}Nb введены уровни с энергиями и квантовыми характеристиками: 3885 кэв ($7^+, 8^+$), 4162,5 кэв ($7^+, 8^+, 9^+$), 4609,4 кэв ($7^+, 8^+, 9^+$) и 4933,6 кэв ($7^+, 8^+, 9^+$).

В ^{90}Zr наблюдаются протонные уровни $0^+, 2^+, 4^+, 6^+, 8^+$ с конфигурацией $p(g_{9/2})^2$ /рис. 2/ /13/. Можно ожидать существования аналогичных уровней у ^{88}Zr . Но здесь, в отличие от ^{90}Zr , имеются еще две нейтронные "дырки", которые тоже могут обусловить появление уровней с конфигурацией $n(g_{9/2})^{-2}$. Возможно, протонные и нейтронные уровни с одинаковыми значениями спинов и четностей будут смешаны. В ^{88}Zr появляются уровни $2^+/1057\text{ кэв}/$, $4^+/2139,8\text{ кэв}/$, $6^+/2811\text{ кэв}/$ и $8^+/2887,7\text{ кэв}/$. Так как эти состояния возбуждаются в реакции $^{90}\text{Zr}(p,t)^{88}\text{Zr}$ /4-6/, следует предположить, что нейтронная компонента в их конфигурации существенна.

Согласно /7/ время жизни уровня 2887,7 кэв (8^+) $/1,75 \pm 0,2/\text{ мксек}$. Для γ -перехода 76,7 кэв

$$T_{\frac{1}{2}}(E2)_{S.P.} = T_{\frac{1}{2}}(E2)$$

показывает, что уровни 2887,7 и 2811 кэв имеют одинаковую природу.

Уровень $8^+/2887,7\text{ кэв}/$ возбуждается при β -распаде типа $p(g_{9/2}) \rightarrow n(g_{9/2})$. Значение $lg ft = 6,1$ для этого перехода находится в согласии со значениями $lg ft$ для аналогичных β -переходов у соседних ядер. Значение $lg ft$ для β -перехода на уровень 3390 кэв на $O,4$ меньше, чем для перехода на уровень 2887,7 кэв, возможно, это указывает на то, что состояние с энергией 3390 кэв возбуждается вследствие перехода $p(g_{9/2}) \rightarrow n(g_{7/2})$. Однако этот переход связан со следующей оболочкой, и поэтому нейтронная конфигурация уровня 3390 кэв будет $n(g_{7/2})^1 p(g_{9/2})^{-3}$. Если это так, то аналогичный уровень должен существовать и в ядре ^{90}Zr . Не исключено, что один из высоких уровней в ^{90}Zr , с низким значением $lg ft$, возбуждаемых при распаде ^{90}Nb , имеет такую же структуру.

В ^{90}Zr наблюдаются уровни с $I^\pi = 4^-$ и 5^- с конфигурациями $p(p_{1/2})^1 p(g_{9/2})^{13}$. Возможно, уровни ^{88}Zr с энергией 2539,2 кэв (5^-) и 2989,8 кэв ($4^-, 5^-$) имеют такую же структуру.

В работе /13/ уровни ^{90}Zr с энергиями и квантовыми характеристиками 5060 кэв (7^+), 5164 кэв (8^+) и 5432 кэв (9^+) интерпретируются как четырехчастичные состояния. Возбуждение таких уровней при β -распаде должно происходить превращением $p(g_{9/2}) \rightarrow n(g_{9/2})$. Бета-переходы на уровни ^{88}Zr 3885 кэв ($7^+, 8^+$) и 4162,5 кэв ($7,8,9^+$) имеют завышенные значения $lg ft$, как и β -переходы на высоколежащие уровни в ^{90}Zr . Поэтому не исключено, что эти уровни имеют структуру, аналогичную структуре уровней ^{90}Zr .

Авторы выражают благодарность профессору К.Я.Громову за поддержку и интерес к работе и В.В.Гопанчук за помощь в обработке экспериментальных данных.

Литература

1. Н.Г.Зайцева, Б.Крацик, Г.Музоль, Л.К.Пекер, В.И.Фоминых, Чан Тхань Минь. Изв. АН СССР, сер. физ., Т. 35, №1, 35 /1971/.
2. J.Flegenheimer. Radiochim.Acta, 6, 20 /1966/.
3. T.A.Doron and M.Blann. Nucl.Phys., A161, 12 /1971/.
4. H.Taketani et al. J.Phys.Soc.Japan, 26, 204 /1969/.
5. J.B.Ball, R.L.Auble, R.M.Drisko, P.G.Roos. Phys.Rev., 177, 1699 /1969/.
6. J.B.Ball and R.L.Auble. Phys.Rev., C4, 196 /1971/.
7. M.Ishihama, H.Kavakami, N.Yoshikawa and M.Sakai. Phys.Lett., 35B, 398 /1971/.
8. R.Jafiglio, R.Turcotte, R.B.Moore and J.K.R.Lee. Nucl.Phys., A182, 400 /1972/.
9. Р.Арльт, Б.Баяр, И.Воцилка, Ц.Вылов, Н.Г.Зайцева, Б.Крацик, Я.Липтак, А.Ф.Новгородов, Ф.Севера, М.Тошев. Сообщение ОИЯИ, б-6966, Дубна, 1973.
10. М.Госиор, К.Я.Громов, В.В.Кузнецов, Г.И.Лазурей, А.В.Потемпа, Е.Дец, Е.Корецки, Е.Станиевски, М.Янишки. Тезисы докладов XIII совещания по ядерной спектроскопии и теории ядра, ОИЯИ, Дб-7094, стр.167, Дубна, 1973.
11. Nucl. Data Tables, V4, NI - 2 /1968/.

12. Nucl. Data Tables, V9 N2 (1971).

13. Л.К.Пекер. Изв. АН СССР, сер.физ., т. 33, №10,
1717 /1969/.

Рукопись поступила в издательский отдел
4 октября 1973 года.

Таблица 1
Энергии и интенсивности γ -лучей, возникающих
при распаде ^{88}Nb

Настоящая работа		Работа /8/	Настоящая работа		Раб. ^{88}Nb
E_{γ} , кэВ	I_{γ}	I_{γ}	E_{γ} , кэВ	I_{γ}	I_{γ}
76,7 ± 0,2	23,0 ± 2,5	23,5 ± 1,4	1164,2 ± 0,8	0,46 ± 0,15	-
224,6 ± 0,8	0,34 ± 0,12	-	1219 ± 1	0,57 ± 0,15	-
257 ± 1	0,28 ± 0,10	-	1247,6 ± 0,6	0,4 ± 0,1	-
271,4 ± 0,2	33 ± 3	29,4 ± 1,5	1275,3 ± 0,6	0,3 ± 0,1	-
399,38 ± 0,13	33 ± 3	31,5 ± 2,8	1348,4 ± 0,7	0,38 ± 0,10	-
476,0 ± 0,4	0,68 ± 0,20	-	1377,2 ± 0,9	0,25 ± 0,10	-
502,9 ± 0,2	64 ± 7	80 ± 6	1407,5 ± 0,5	0,70 ± 0,15	-
671,1 ± 0,2	65 ± 5	66,3 ± 2,1	1478,3 ± 0,6	0,44 ± 0,10	-
771,2 ± 0,6	0,64 ± 0,20	-	1543,0 ± 0,6	1,2 ± 0,2	-
920,2 ± 0,4	2,0 ± 0,3	-	1573,8 ± 0,6	0,7 ± 0,2	-
943,2 ± 0,7	0,57 ± 0,20	-	1721,4 ± 0,6	0,60 ± 0,15	-
957,0 ± 0,7	0,6 ± 0,2	-	2045,8 ± 0,5	0,63 ± 0,15	-
997,3 ± 0,5	0,54 ± 0,15	-	2082,5 ± 0,6	0,43 ± 0,15	-
1057,05 ± 0,12	100 ± 6	100 ± 5	2255,7 ± 0,9	0,25 ± 0,10	-
1075,3 ± 0,4	5,7 ± 0,8	-	2263 ± 1	0,2 ± 0,1	-
1082,80 ± 0,13	100 ± 8	98 ± 5	2311,9 ± 0,7	0,8 ± 0,2	-
			2450,7 ± 0,8	0,43 ± 0,15	-

Таблица 2
Результаты анализа спектров γ - γ -совпадений
при распаде ^{88}Nb

γ_1 , кэВ	γ_2 , кэВ
271,4	76,7; 399,4; 1057; 1082
399,4	76,7; 262,4*; 271,4; 450,7*; 511; 573*; 1057; 1082
502,9	511
671,1	76,7; 1057; 1082
1057,05	76,7; 262,4*; 271,4; 399; 450,7*; 511; 637*; 671; 760*, 1082

Примечание: Звездочкой обозначены γ -переходы, которые возникают только при распаде ^{88}Nb .

Таблица 3
Относительные интенсивности конверсионных
электронов, возникающих при распаде ^{88}Nb

E_{γ} (кэВ)	I_K	$I_{\Sigma L}$	$I_{\Sigma M}$
76,7	100 ± 6	$22,6 \pm 1,6$	$3,75 \pm 0,38$
271,4	$0,27 \pm 0,03$	-	-

Таблица 4
Выходы о мультипольности γ -переходов
с энергиями 76,7 и 271,4 кэВ

E_{γ} , кэВ определения эксперимента	E_1	E_2	E_3	M_1	M_2	Выход о мультипольности
76,7	$4,4 \pm 0,5$	8,68	4,66	1,51	8,82	6,23.
	принято	$2,33$	$2,17 \cdot 10^{-1}$	$2,33$	$2 \cdot 10^1$	$3,75 \cdot 10^{-1}$
271,4	$(4,5 \pm 1,2) \cdot 10^{-3}$	$5,6 \cdot 10^{-3}$	$2,67 \cdot 10^{-2}$	$1,12 \cdot 10^{-1}$	$1,37 \cdot 10^{-2}$	$6,2 \cdot 10^{-2}$

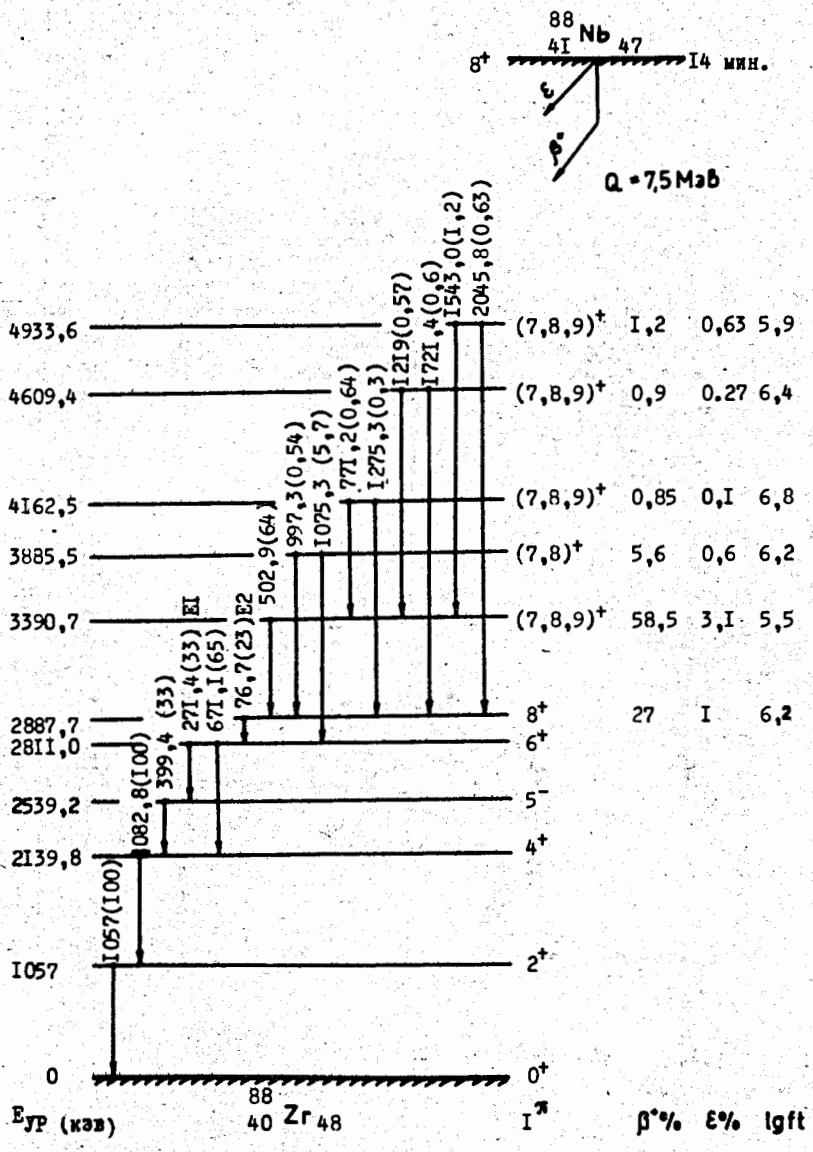


Рис. 1. Схема распада $^{88}\text{Nb} \rightarrow ^{88}\text{Zr}$.

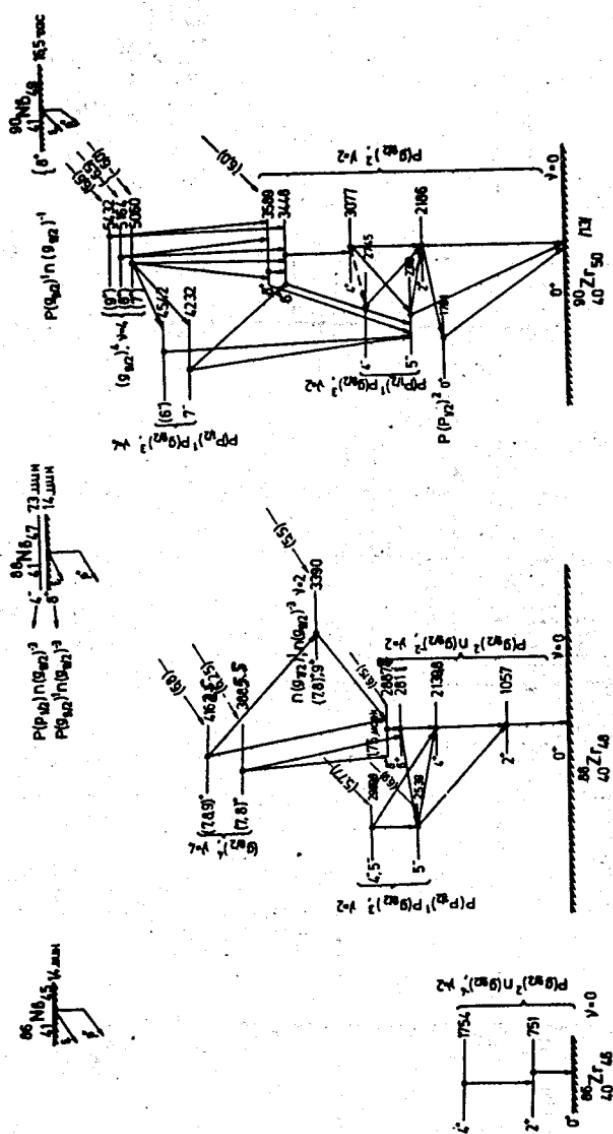


Рис. 2. Сравнение схем уровней ядер ^{88}Zr и ^{90}Zr .