

числялись по методу, изложенному в работе [11, 13]. Коэффициент пересчета оказался равным 1. Образцы бора и бериллия для облучений были получены из чистых элементов. В таблице приведены характеристики исследованных способов Be^7 , выходы при максимальной энергии, полученные в настоящей работе, и данные из работ авторов. Выход Be^7 в функции энергии частиц исследованных способов получения представлена на рис. 1 и 2. В настоящей работе впервые измерены выходы Be^7 при облучении бора и бериллия. Было видно из полученных результатов, наиболее эффективными способами получения Be^7 является облучение протонами и дейтонами.

Авторы благодарят З. П. Дмитриеву и Г. Н. Григорьеву за помощь в работе и В. Г. Виноградову за радиоизделия Be^7 из некоторых образцов.

Поступило в Редакцию 14/XII 1970 г.

ЛИТЕРАТУРА

1. J. Gruverman, P. Krugger. Intern. J. Appl. Rad. Isotopes, 5, 21 (1959).
 2. С. И. Калинин, А. А. Оглоблин, Н. М. Петров. «Атомная энергия», 2, 171 (1957).
 3. G. Gleason, J. Gruverman, J. Need. Intern. J. Appl. Rad. Isotopes., 13, 223 (1962).
 4. J. Martin et al. Nucleonics, 13, No. 3, 28 (1955).
 5. И. В. Колосова, И. В. Колосов. «Атомная энергия», 15, 422 (1963).
 6. E. Wagner. Kernenergie, 6, 122 (1963).
 7. W. Garrison. J. Hamilton. Chem. Rev., 48, 237 (1951).
 8. H. Meekel. Production of Radioisotopes With Charged Particles (Dissertation), Amsterdam, 1957.
 9. H. Aten, J. Halberstadt. Philips Techn. Rev., 16, № 1, (1954).
 10. Н. Н. Краснов, П. П. Дмитриев. «Атомная энергия», 21, 52 (1966).
 11. Н. Н. Дмитриев, И. О. Константинов, Н. Н. Краснов. Там же, 22, 310 (1967).
 12. Н. Н. Краснов. Там же, 26, 284 (1969).
 13. Фридлендер, Дж. Кеннеди, Дж. Шиллер. «Ядерная химия и радиохимия». М., 1967, стр. 102.

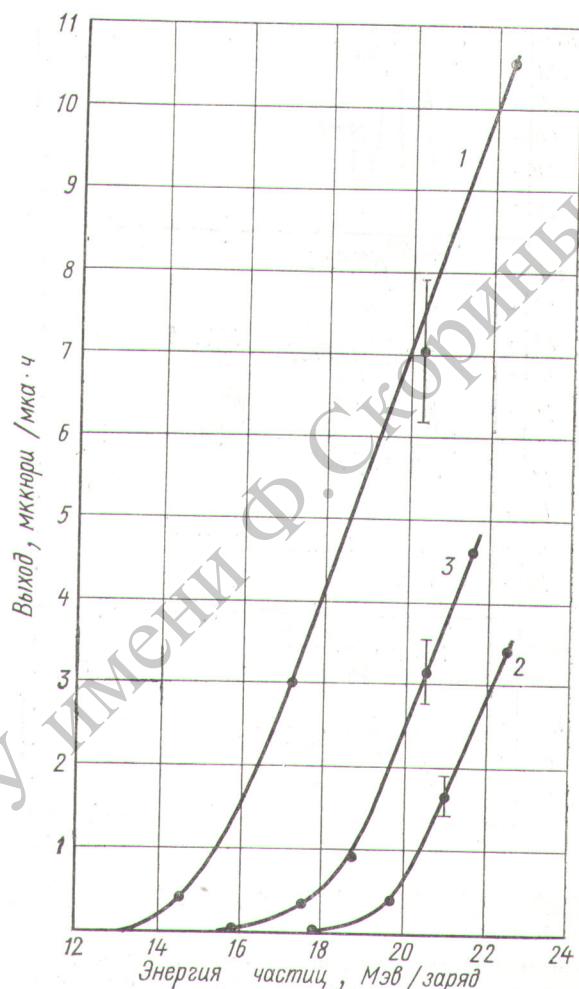


Рис. 2. Зависимость выхода Be^7 от энергии бомбардирующих частиц при облучении толстых мишеней бериллия протонами, дейтонами и α -частицами:

1 — $\text{Be} + p$; 2 — $\text{Be} + d$ (увеличено в 5 раз); 3 — $\text{Be} + \alpha$ (увеличенено в 2 раза).

Исследование слабых α -активностей летучих фракций свинцово-цинковой руды методом α — X совпадений

И. И. ЧЕЛИГИН, Г. М. ТЕР-АКОПЬЯН, С. Д. БОГДАНОВ

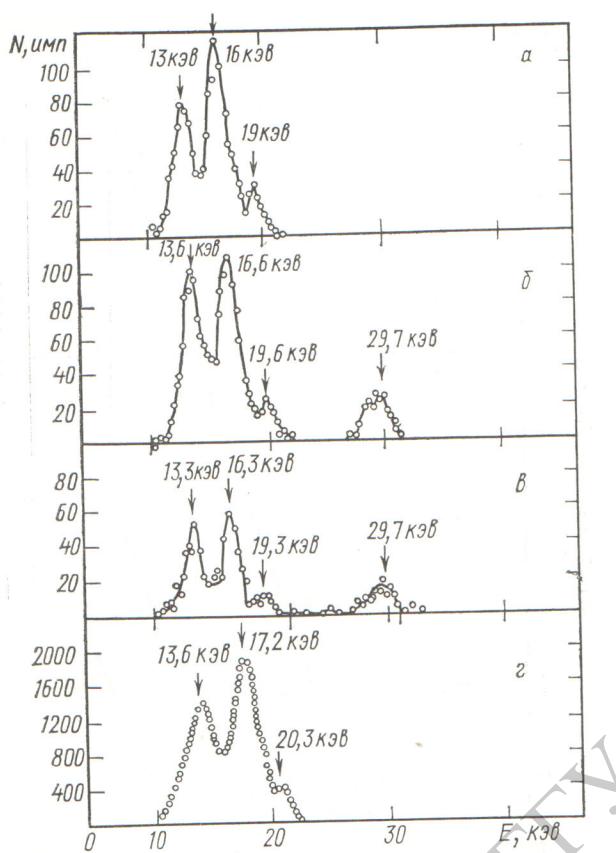
УДК 543.53

В последние несколько десятков лет в статьях, в которых сообщалось об идентификации в рудах и минералах очень слабых долгоживущих излучателей, энергии которых не укладывались в рамки известной систематики [1—13].

Появление теоретических работ, в которых обсуждалась возможность существования долгоживущих ядер с атомным номером 110—114 [14], усилило интерес к неидентифицированным слабым α -активностям в природе.

Результаты исследования слабых α -активностей и в некоторой степени химические данные позволяют допустить возможность существования α -активных сверхтяжелых элементов в природе, однако применяемая методика экспериментов не может пока дать однозначных результатов. В нашей работе применен метод α — X -совпадений для идентификации атомного номера исследуемых изотопов.

Возгоняющаяся фракция свинцово-цинкового концентрата была подвергнута химической процедуре,



Спектр рентгеновского излучения источников: урана (a), Np^{237} (b), исследуемого образца (c) и Pu^{238} (d). Применялся $\text{Si}(\text{Li})$ -детектор.

нацеленной на выделение осмия. Летучие продукты из пыли, конденсированные в ловушке с жидким азотом, растворялись в азотной кислоте с добавкой перекиси водорода. После нагрева до 100°C и повторной конденсации наиболее летучие продукты, собранные на подложку, содержали α -активность с интенсивностью 4 распад/мин на 1 мг.

В результате 20-часового измерения с помощью поверхно-барьерного Si — Au-детектора был получен α -спектр, в котором четко проявлялась одна линия с энергией 4,78 МэВ.

При дальнейших измерениях мы пользовались спектрометром совпадений. Рентгеновское излучение измерялось $\text{Si}(\text{Li})$ -детектором с толщиной эффективного слоя 2,4 мм, охлажденным до температуры -110°C . Для регистрации α -частиц применялся поверхно-барьерный Si — Au-детектор с площадью $3,2 \text{ см}^2$. Схема совпадений разрешала регистрацию $\text{Si}(\text{Li})$ -датчиком только в случае появления импульса от α -частицы с энергией выше 4 МэВ. Правильность работы спектрометра и эффективность регистрации совпадений проверялись с помощью источника из естественного урана.

Разрешающая способность спектрометра рентгеновских лучей при недельной экспозиции была не хуже 2,5 кэВ.

Первая серия измерений позволила установить, что мы имели дело с излучателем, испускающим α -частицы в возбужденном состоянии, вследствие чего в нашем спектре появлялись четыре линии в области 10—30 кэВ. На основании энергии двух сильных линий (L_α , L_β) можно было установить, что атомный номер неизвестного элемента $Z = 93 \pm 1$.

Во второй серии измерений мы решили сравнить спектр нашего источника со спектрами известных α -излучателей в этой области Z . Этот метод позволяет исключить расчеты эффективности регистрации. На рисунке приведены рентгеновские спектры урана, Np^{237} , Pu^{238} и нашего источника, на основе которых был сделан вывод, что найденная α -активность принадлежит Np^{237} .

В таблице указаны интенсивности линий рентгеновского излучения Np^{237} и нашего источника. Отношение интенсивностей отдельных линий подтверждает нашу идентификацию, так же как и отношение интенсивности совпадений к скорости α -счета. Некоторое превышение интенсивности L -серии для калибровочного препарата Np^{237} связано с присутствием в этом препарате примеси Pu^{239} . Количество примеси было таково, что интенсивность распадов Pu^{239} была равна половине интенсивности неупущения. В четвертой колонке таблицы приводятся интенсивности линий L -серии калибровочного источника, исправленные на величину вклада примеси плутония.

Наблюдение Np^{237} в свинцово-цинковом концептрате не следует рассматривать как нечто необычное. Оценки на основе факторов обогащения, которые дости-

Отношение интенсивностей для исследуемого образца и Np^{237}

Отношение интенсивностей	Исследуемый образец	Np^{237}	Np^{237} (с поправкой)	Np^{237} расчет [15]
$f_\alpha/f_{\alpha-\gamma}$	$10,8 \pm 1,0$	$8,5 \pm 0,9$	$10,9 \pm 1,1$	9,2
$f_\alpha/f_{\alpha-\gamma}$	60 ± 8	55 ± 10	65 ± 12	64,5
$f_{\alpha-\gamma}/f_{\alpha-\gamma}$	$6,4 \pm 1,0$	$8,5 \pm 1,0$	$6,4 \pm 1,0$	7,1

Примечание. Величина f_α — число зарегистрированных α -частиц; $f_{\alpha-\gamma}$, $f_{\alpha-\gamma}$ — числа квантов рентгеновского и γ -излучений, зарегистрированных в совпадении с α -частицами.

ились в процессе переработки исходной руды, показывают, что в исходном концентрате содержание нептуния не превышало 10^{-11} вес. %. Такая примесь нептуния, по-видимому, соответствует количеству техногенного нептуния на Земле.

Данные, полученные в настоящей работе, должны обратить внимание авторов, исследующих слабые активности земных пород, на возможность маскировки настоящего эффекта или даже имитирования эффекта техногенным нептунием. Слабые активности и большая толщина образцов приводят к большим статистическим ошибкам и к уширению спектра. Если есть также и возможную нестабильность аппаратуры, которая может проявиться при многосуюточных измерениях (это видно на примере двух спектров, предоставленных Чердынцевым и др. [7]), то становится ясным, что все три фактора могут дать в сумме довольно большую погрешность в измерении энергии α -частиц. Недостаточно точно определенная энергия и отсутствие информации о времени жизни дают возможности для необоснованных выводов. Применение метода X -совпадений, по нашему мнению, исключает эту возможность.

В заключение авторы выражают глубокую благодарность Г. Н. Флорову за предложение данной темы и постоянный к ней интерес. Авторы благодарят Д. Маслова за помощь в работе.

Поступило в Редакцию 17/VIII 1970 г.
В окончательной редакции 10/XI 1970 г.

Нейтронно-резонансная установка с центральным расположением источника

Б. С. ВАХТИН, Е. М. ФИЛИППОВ

В работах [1—2] приведены результаты исследования по применению нейтронно-резонансного метода определения в пробах серебра, золота, индия, бора и других элементов. Источник нейтронов в этом помещался в замедлитель вне пробы.

Для экспрессного определения бора авторами данной работы разработана нейтронно-резонансная установка (НРУ) с центральным расположением источника (рис. 1). Целесообразность использования НРУ для определения высоких концентраций бора обоснована в работе [3]. Источник нейтронов в НРУ устанавливается внутри цилиндрического активатора, который в свою очередь помещается внутри цилиндрической кассеты, окруженной замедлителем. Наведенная активность активатора возникает под действием нейтронов, потерявших свою энергию в замедлителе, прошедших через пробу. Установка состоит из блоков 1, 7, представляющего собой куб из оргстекла 50 см. В блоке имеется горизонтальный канал, в котором помещается каретка 2, изготовленная также из оргстекла. В средней части каретки проходит вертикальный канал, покрытый внутри кадмием (~ 1 мм), в котором помещается цилиндрическая кассета 3 с пробой. Расстояние между стенками кассеты (толщина слоя кадмия) 5 мм, высота кассеты 95 мм. Цилиндрический активатор 4 изготовлен из серебряной фольги толщиной 0,1 мм. Его диаметр ~ 49 мм, высота 85 мм. В нижней части канала каретки установлен кадмиевый коль-

ЛИТЕРАТУРА

1. J. Joly. Naturwiss., 12, 693 (1924).
2. M. Ziegert. Z. Phys., 46, 668 (1928).
3. J. Schintelmeister. Sitzungsber. Österr. Akad. Wiss., 144 IIA, 475 (1935).
4. G. Seaborg, I. Perlman. J. Amer. Chem. Soc., 70, 1571 (1948).
5. D. Perrard. J. Amer. Chem. Soc., 74, 60 (1952).
6. В. В. Чердынцев, В. Ф. Михайлов. «Геохимия», 1, 1 (1963).
7. В. В. Чердынцев и др. «Геохимия», 4, 395 (1968).
8. R. Cherrug, K. Richardson, J. Adams. Nature, 202, 639 (1964).
9. R. Gentry. Appl. Phys. Letters, 8, 65 (1966).
10. R. Gentry. Bull. Amer. Phys. Soc., 12, 32 (1967).
11. C. Levine, G. Seaborg. J. Amer. Chem. Soc., 73, 3278 (1951).
12. W. Davis, J. Mehwether. Geochim. Cosmochim. Acta, 26, 681 (1962).
13. H. Meier et al. Z. Naturforsch., 25, 79 (1970).
14. Ю. А. Музичка, В. В. Пашкевич, В. М. Струтинский. ОИЯИ, Р7-3733, Дубна, 1968; S. Nilsson et al. Nucl. Phys., A115, 545 (1968).
15. C. Lederer, J. Hollandar, I. Perlman. Table of Isotopes. Edit. J. Wiley, 1967.

УДК 543.53

цевой диск толщиной 1 мм с серебряным покрытием 0,1 мм. Диск имеет отверстие, несколько большее диаметра активатора, и является держателем кассеты. Аналогичный диск накладывается сверху кассеты. Вертикальный канал в блоке-замедлителе служит для прохода источника нейтронов 5, укрепленного на подвижной трубе 6. Источник нейтронов (плутоний-бериллиевый с выходом $4,3 \cdot 10^6$ нейтр/сек) в нерабочем положении помещается в защитном парафиновом блоке 7. Свинец 18 используется для защиты детектора от излучения. Ограничитель 19 фиксирует каретку в рабочем положении. Под кареткой находится держатель 10 активатора, который представляет собой брус из оргстекла. Держатель, находясь в крайнем правом положении (см. рис. 1), служит опорой для активатора; перемещение его влево освобождает активатор, который за счет собственного веса по каналу 11 подается в измерительный домик 12 и надевается на детектор 13. Детектор (три счетчика типа СТС-6) крепится во втулке 14, которая может выдвигаться из домика.

Порядок работы на НРУ заключается в следующем. Источник нейтронов устанавливается в верхнее положение, держатель — в крайнее правое. В канал каретки вставляется кассета с пробой и активатор, укладывается кадмиевый диск, и каретка передвигается вправо до упора в ограничитель. Источник устанавливается в нижнее, рабочее положение (внутрь активатора), и этот момент считается началом времени облуче-