

60 °C. Для эффективного теплоотвода в процессе облучения образцы помещали в кварцевые ампулы, наполненные гелием. Фильтрацию медленных нейтронов проводили с помощью кадмевой фольги, в которую заворачивали ампулы. Измерения спектра пропускания пластин полуторного селенида галлия до и после указанного облучения выявили полное совпадение оптического пропускания. Таким образом, материал полуторного селенида галлия выдерживает без изменения прозрачности воздействие флюенса до 10^{19} нейтр./см².

Во время длительного облучения полуторного селенида галлия до 10^{19} нейтр./см² в кварцевые ампулы с образцами проникла вода, в которую они были погружены. В результате на поверхности Ga_2Se_3 появилась тонкая пленка окиси, которая привела к уменьшению пропускания образцов, хотя характер спектрального хода последних не изменился. После полирования пластин пропускание полностью восстановилось. Эти данные указывают на то, что в условиях радиации кристаллы Ga_2Se_3 необходимо предохранять от воздействия воды.

Как показывают приведенные выше данные, в Ga_2Se_3 после облучения в запрещенной зоне не возникает локальных уровней. Это согласуется с данными электрофизических измерений [2–4]. Эффект радиационной стойкости кристаллов с рыхлой решеткой описывается теорией

неустойчивых дефектов в подобных структурах, разработанной в работах [3, 6].

Благодаря термической стойкости оптического пропускания кристаллы Ga_2Se_3 могут служить хорошим материалом для инфракрасных окон в приборах, находящихся в поле ионизирующего излучения. Нами было проведено исследование действия температуры на пропускание образцов Ga_2Se_3 . Для этого образцы выдерживали при заданной температуре в течение часа. На рисунке приведены зависимости коэффициента пропускания образцов Ga_2Se_3 от температуры в вакууме до 10^{-2} мм рт. ст. (1 мм рт. ст. = $= 133,322$ Па) (1) и на воздухе (2). Как видно из рисунка, пластины полуторного селенида галлия могут подвергаться нагреву в условиях эксплуатации на воздухе до 400°C и не выше 550 – 600°C в вакууме.

Полученные данные позволяют рекомендовать Ga_2Se_3 в качестве материала с практически неограниченным радиационным ресурсом для оптических инфракрасных окон.

Авторы выражают благодарность В. Р. Гурьеву за участие в изготовлении образцов, Н. Н. Петрову и О. В. Камарову за участие в обсуждении результатов исследования.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Гальчинецкий Л. П. и др.— Физика твердого тела, 1972, т. 14, с. 646.
- Гальчинецкий Л. П. и др.— Электронная техника. Сер. материалы, 1975, вып. 10, с. 29.
- Koshkin V. M. e. a.— Rad. Effects, 1976, v. 29, № 1, p. 1.
- Гальчинецкий Л. П. и др.— Электронная техника. Сер. материалы, 1976, вып. 10, с. 72.
- Кошкин В. М., Усокин А. И., Кулаков В. М.— В кн.: Физика и химия кристаллов. Харьков, изд. ВНИИМонокристаллов, 1977, с. 48.
- Кошкин В. М., Забродский Ю. Р.— Докл. АН ССРР, 1976, т. 227, с. 1232.

Поступило в Редакцию 20.05.80

УДК 621.039.58

Характер осаждения ядерного топлива на поверхности первого контура реактора с натриевым теплоносителем

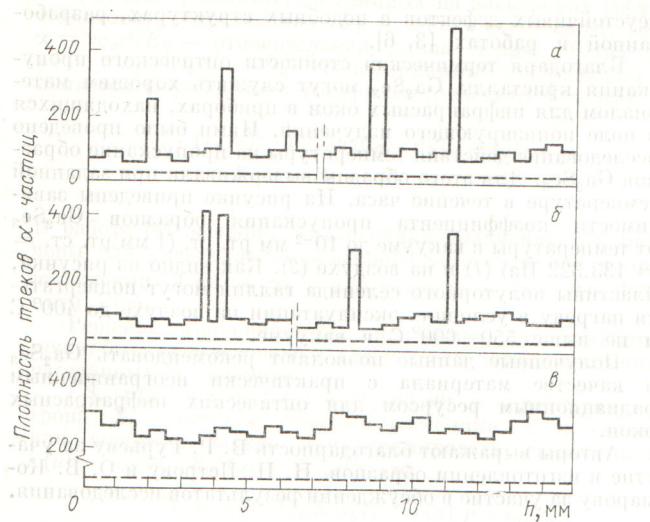
КОРОЛЕВА В. П., ОТСТАВНОВ П. С.

Знание распределения топлива, вышедшего из разгерметизированных твэлов и находящегося в теплоносителе или осевшего на стенах трубопровода контура, необходимо не только для изучения радиационной обстановки, особенно при ремонтных работах и в аварийных ситуациях, но и для теоретических исследований его поведения. Как следует из результатов работ [1–4], важную роль при потере топлива за счет отщепления его кусочков играют осколки деления. Освобождаемая последними кинетическая энергия вызывает отрыв от поверхности большого числа атомов. В настоящей работе экспериментально исследован характер осаждения топлива из двуокиси плутония на стенах контура натриевого теплоносителя БР-10 [5] и определены размеры аномальных скоплений атомов по интенсивности излучения α -частиц.

Интенсивность α -излучения регистрировали твердыми трековыми детекторами [6] из нитроцеллюлозы (основа рентгеновской пленки марки РФ-5) толщиной 0,12 мм, плотно прикрепившейся на внутренней поверхности сдренированного контура. Химическая обработка нитроцеллюлозы и подсчет треков α -частиц аналогичны описан-

ному в работе [6]. Выбранный режим травления позволил наблюдать частицы размером не менее 10 мкм (размер трека), поэтому контроллеры с малым числом атомов топлива и размером <10 мкм перезличимы.

Были исследованы три различных участка трубопровода, на каждом из которых устанавливали по несколько образцов нитроцеллюлозы размером 1×3 см² (см. рисунок). Всего было экспонировано и просмотрено под микроскопом ~ 60 см² пленки. При этом площадь 1 микрополя составляла 0,17 мм². Оказалось, что для двух серий пленок нитроцеллюлозы, относящихся к двум участкам трубопровода контура, близкая картина распределения треков: на фоне сравнительно малой равномерно распределенной плотности обнаружены вкрапления аномально большой плотности треков, соответствующих скоплениям частиц топлива концентрацией, отличной от концентрации в соседних участках в 4–7 раз. Наблюдаемые под микроскопом скопления, расстояние между которыми достигали 1 см и более, были круглыми с четкими краями, реже в виде растянутых полос. В большинстве случаев размер первых из них составлял $\sim 0,2$ мм в диаметре. Для вытя-



Распределение плотности треков α -частиц на образцах нитроцеллюлозы: а, б, в — 1, 2, 3 участки трубопровода соответственно; —— фон, обусловленный естественной α -активностью радиоактивных примесей в нитроцеллюлозе

нутых скоплений протяженность изменялась от 0,2 до 5 мм. На третьем участке не замечены ярко выраженные аномальные скопления, вероятно, вследствие того, что общая плотность осажденных частиц здесь в несколько раз (~ 7 раз) выше, чем на первых двух участках, и достаточнона, чтобы более или менее равномерно покрыть поверхность трубопровода.

Исследование пробы натриевого теплоносителя первого контура показало малое содержание в нем топлива (на уровне фоновых α -частиц нитроцеллюлозы), и поэтому какой-либо очевидной неоднородности не обнаружено.

Все попавшее в теплоноситель топливо обычно осаждается на стенах контура [7]. Логично предположить,

что в первую очередь будут осаждаться крупные кусочки топлива. Наблюдаемая на двух участках контура аномальная концентрация атомов (рис. 1, а, б), по-видимому, является следствием суммарного эффекта воздействия разных факторов. С одной стороны, это коррозия, отщепление частиц, химические соединения, а также возможное загрязнение внешней поверхности оболочек твэлов при их изготовлении, с другой — наличие в теплоносителе и на стенах контура сорбционных центров. Кусочки топлива, находящиеся в нейтронном поле реактора, будут размельчаться за счет делений в них.

Исследования показали, что топливо не только осаждается неоднородно по отдельным участкам трубопровода, но и в пределах одного участка имеются значительные различия в плотности и размере скоплений атомов. Такой характер осаждения необходимо учитывать при определении загрязнения оборудования и первого контура реактора.

Авторы благодарны М. П. Никулину за содействие в проведении эксперимента и обсуждение результатов.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Rogers M., Adam J.—J. Nucl. Mat., 1962, v. 6, p. 182.
- Rogers M.—J. Nucl. Mat., 1964, v. 12, p. 332; 1965, v. 15, p. 65; 1965, v. 16, p. 298.
- Biersack J., Finik D., Mertens P.—Ibid., 1974, v. 53, p. 194.
- Бессонов В. А. и др.—Атомная энергия, 1976, т. 40, вып. 5, с. 395.
- Аристархов Н. Н. и др.—В кн.: Труды II симп. СЭВ «Состояние и перспективы работ по созданию АЭС с реакторами на быстрых нейтронах». Т. И. Обнинск, изд. ФЭИ, 1975, с. 374.
- Королева В. П. и др.—Атомная энергия, 1979, т. 46, вып. 2, с. 125.
- Hart R. Distribution of fission product contamination in the SRE. NAA-SR-6890. North American Aviation, 1961.

Поступило в Редакцию 29.05.80

Гамма-спектрометрический метод определения урана в породах с нарушенным радиоактивным равновесием

ФАН ЗУИ ХИЕН, НГҮЕН ТАТ ТО, НГҮЕН ВАН ДО (ИНСТИТУТ ФИЗИКИ, СРВ)

Большинство интенсивных фотопиков γ -спектра ураносодержащих пород принадлежит дочерним продуктам распада ^{222}Rn . Для определения содержания урана измеряют слабые фотопики нуклидов, находящихся в радиоактивном равновесии с ураном (63 кэВ ^{234}Th [1] или 1001 кэВ ^{234}Ra [2]). Низкая чувствительность определения урана по фотопику 1001 кэВ связана с низким выходом γ -квантов данной энергии ($8 \cdot 10^{-3}$ γ -квант/распад ^{238}U). Для регистрации низкоэнергетических γ -квантов энергий 63 кэВ предпочтительнее использовать полупроводниковый детектор малого объема, однако и в этом случае чувствительность анализа недостаточна вследствие сильного самоноглощения γ -излучения в образце.

Среди фотопиков урана и элементов, находящихся с ним в равновесии, наиболее сильным является фотопик 185,7 кэВ ^{235}U . В γ -спектре образца из U_3O_8 , определенном с помощью полупроводникового детектора объемом 64 см³, интенсивность этого фотопика в 13 раз больше, чем интенсивность фотопика 1001 кэВ ^{234}Ra . Однако

в спектре ураносодержащих пород он сливаются с фотопиком 186,2 кэВ ^{226}Ra , поэтому для определения урана необходимо правильно учесть вклад ^{226}Ra в общий пик 186 кэВ (при радиоактивном равновесии между ураном и радием этот вклад составляет 59% [1]). В настоящей работе указанный вклад и концентрацию ^{226}Ra определяли по γ -линиям дочерних продуктов распада ^{222}Rn , а радиоактивное равновесие между Ra и Rn обеспечивали путем герметизации образца. Для этого необходимо заранее знать отношение интенсивности фотопиков ^{226}Ra (186,2 кэВ) и дочерних продуктов распада ^{222}Rn (например, 609 кэВ) при равновесии между радоном и радием для радиосодержащего образца. Для экспериментов был изготовлен образец из карбонатных пород, наличие радиа в которых обусловлено абсорбицией геотермальной воды, содержащей радий. Концентрация радиа в образце в 63 раза превышала значение, соответствующее равновесию с ураном ($1,4 \cdot 10^{-7}$ мас.% Ra и $5 \cdot 10^{-5}$ мас.% U). Оценка с использованием данных работы [1] показала, что небольшая