

два граничных значения: 0 и 1). Для $\frac{\lambda_r}{\lambda_m} \leq 0,5$ функция $u(t)$ находилась методом последовательных приближений, примененным к системам (2) и (3). На рисунке показано, как зависит изменение оптимального распределения горючего по радиусу твэла от значений $\frac{\lambda_r}{\lambda_m}$.

В статье приведены решения задачи для всего диапазона параметров \bar{e} и $\frac{\lambda_r}{\lambda_m}$. Показано, что снижение перепада температур ΔT при оптимизации $e(r)$ может быть существенным. Так, при $\bar{e} = 0,3$ и $\frac{\lambda_r}{\lambda_m} =$

$= 0,03 \div 0,1$ оно около 50%.

(705/7163. Статья поступила в Редакцию 27/X 1972 г., аннотация — 8/VIII 1973 г. Полный текст 0,5 а. л., 5 рис., 14 библиографических ссылок.)

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Милованов Ю. В., Петров Э. Е., Пупко В. Я. «Инж.-физ. ж.», 1973, т. XXIV, № 3, с. 533.
- Понтиригин Л. С. и др. Математическая теория оптимальных процессов. М., Физматиз, 1961.

Взаимодействие тетрахлорида тория с хлоридами щелочных металлов

ВОХМЯКОВ А. Н., ДЕСЯТНИК В. Н., КУРБАТОВ Н. Н.

УДК 541.126.2

Для выяснения возможности использования хлоридов щелочных металлов с тетрахлоридом тория в качестве электролитов при получении тория, а также поведения тетрахлорида тория в расплавах хлоридов щелочных металлов изучены бинарные системы $\text{MeCl}-\text{ThCl}_4$ (где Me — Li, Na, K, Rb, Cs).

Плавкость систем изучали дифференциально-термическим анализом. Вследствие высокой гигроскопичности тетрахлорида тория и ряда хлоридов щелочных металлов опыты проводили в атмосфере аргона. В результате установлено, что тетрахлорид тория с хлоридом лития взаимодействует, образуя соединение $4\text{LiCl}\cdot\text{ThCl}_4$, плавящееся инконгруэнтно при $450 \pm 2^\circ\text{C}$, и эвтектика состава 38 мол. % ThCl_4 с температурой плавления $408 \pm 2^\circ\text{C}$.

Тетрахлорид тория с хлоридом натрия образует соединение $2\text{NaCl}\cdot\text{ThCl}_4$, плавящееся конгруэнтно при $435 \pm 2^\circ\text{C}$, и две эвтектики. Эвтектика, образованная хлористым натрием и соединением $2\text{NaCl}\cdot\text{ThCl}_4$, соответствует составу 26,5 мол. % ThCl_4 при $360 \pm 2^\circ\text{C}$. Эвтектика, образованная соединением $2\text{NaCl}\cdot\text{ThCl}_4$ и тетрахлоридом тория, плавится при $375 \pm 2^\circ\text{C}$ и содержит 45 мол. % ThCl_4 . При взаимодействии тетрахлорида тория с хлоридом калия образуются два соединения $2\text{KCl}\cdot\text{ThCl}_4$ и $\text{KCl}\cdot\text{ThCl}_4$, плавящихся конгруэнтно при 705 ± 2 и $430 \pm 2^\circ\text{C}$, и три эвтектики соста-

ва 25; 42 и 54 мол. % ThCl_4 с температурами плавления 630 ± 2 ; 395 ± 2 и $420 \pm 2^\circ\text{C}$ соответственно. В бинарной системе $\text{RbCl}-\text{ThCl}_4$ установлены два инконгруэнтно плавящихся соединения $2\text{RbCl}\cdot\text{ThCl}_4$ и $\text{RbCl}\cdot\text{ThCl}_4$ при 710 ± 2 и $495 \pm 2^\circ\text{C}$ и три эвтектики состава 16; 44 и 58 мол. % ThCl_4 с температурами плавления 625 ± 2 ; 410 ± 2 и $435 \pm 2^\circ\text{C}$. Соответственно тетрахлорид тория взаимодействует с хлоридом цезия, образуя два соединения $2\text{CsCl}\cdot\text{ThCl}_4$ и $3\text{CsCl}\cdot2\text{ThCl}_4$ и две эвтектики. Соединение $2\text{CsCl}\cdot\text{ThCl}_4$ плавится конгруэнтно при $710 \pm 2^\circ\text{C}$, $3\text{CsCl}\cdot2\text{ThCl}_4$ — инконгруэнтно при $567 \pm 2^\circ\text{C}$. Эвтектика, образованная хлористым цезием и соединением $2\text{CsCl}\cdot\text{ThCl}_4$, плавится при $576 \pm 2^\circ\text{C}$ и соответствует составу 19 мол. % ThCl_4 . Эвтектика, образованная соединением $3\text{CsCl}\cdot2\text{ThCl}_4$ и тетрахлоридом тория, содержит 60 мол. % ThCl_4 при $460 \pm 2^\circ\text{C}$. Поскольку радиус катиона щелочного металла влияет на устойчивость химического соединения $2\text{MeCl}\cdot\text{ThCl}_4$ (где Me — Na, K, Rb, Cs), то переход от лития к цезию сопровождается усложнением диаграмм плавкости. Полученные данные сопоставлены с опубликованными ранее.

(№ 706/7294. Поступила в Редакцию 23/II 1973 г. Полный текст 0,5 а. л., 5 рис., 1 табл., 16 библиографических ссылок.)

Тройное обратное рассеяние (отражение) электронов при применении бета-источников

БОЯРШИНОВ Л. М.

В настоящей работе исследовалась зависимость характеристик тройного отражения электронов от максимальной энергии β -источника в интервале от 0,765 до 3,53 МэВ.

Измерения проводились по методике, описанной в работе [1]. С источником $^{90}\text{Sr} - ^{90}\text{Y}$ сняты кривые ослабления для мишней из шести элементов, с источниками $^{144}\text{Ce} - ^{144}\text{Pr}$, $^{106}\text{Ru} - ^{106}\text{Rh}$ для мишени из свинца. На всех кривых, кроме кривой для алюминия,

отмечены перегибы, которые при измерениях с ^{204}Tl [2] наблюдались только для мишней из тяжелых элементов. Предполагается, что эти перегибы обусловлены наложением на поток три раза отраженных и еще пять и семь раз отраженных электронов, которые также возникают в установке. Приведенная на рисунке кривая ослабления, полученная при использовании источника $^{106}\text{Ru} - ^{106}\text{Rh}$, графически [3] расщеплена на кривые ослабления три, пять и семь раз отраженных

электронов, испущенных ^{106}Rh . При применении других источников можно выделить только кривую ослабления три раза отраженных электронов, испущенных дочерними изотопами (^{90}Y ; ^{144}Pr), и кривую ослабления мягкой компоненты, которая интерпретируется наложением на спектр пять и семь раз отраженных электронов (испущенных дочерними изотопами), а также трехкратно отраженных электронов, испущенных мягкими материнскими изотопами (^{90}Sr ; ^{144}Ce).

Зависимость интенсивности три раза отраженных электронов I_3 (за вычетом мягкой компоненты), испущенных изотопом ^{90}Y , от атомного номера мишени Z , так же как для одинарного отражения электронов [4], хорошо описывается степенной функцией

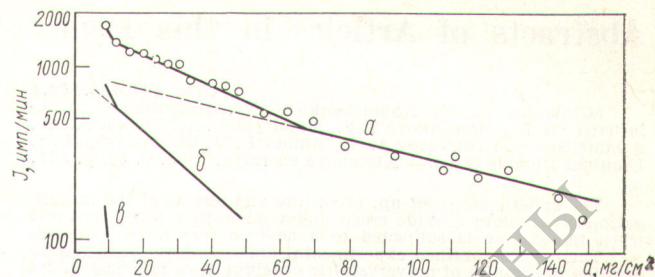
$$I_3 = AZ^n, \quad (1)$$

где A — постоянная, зависящая от геометрии измерения и мощности источника. Показатель степени n меняется от 2,29 до 3,04 для фильтров толщиной от 9 (слой воздуха) до 50 мг/см². Для суммарной интенсивности и мягкой компоненты формула (1) также справедлива. (Показатель n для суммарной интенсивности меняется от 2,56 до 3,04 при толщине фильтров 9 — 50 мг/см², а для мягкой компоненты от 2,94 до 3,50 при толщине фильтров 9—14 мг/см².)

Зависимость определяемой абсорбционным методом [3] максимальной энергии три и пять раз отраженных электронов (E_3 и E_5) от максимальной энергии источника E_0 и Z мишени выражается:

$$E_3 = 0,056Z^{0,45}E_0; \quad (2)$$

$$E_5 = 0,0064Z^{0,72}E_0. \quad (3)$$



Кривые ослабления интенсивности три (a), пять (b) и семь (c) раз обратно рассеянных электронов в алюминиевых фильтрах толщиной d (по вертикальной оси логарифмический масштаб, источник ^{106}Ru — ^{106}Rh).

Рассмотрена зависимость характеристик тройного отражения от энергии β -источника.

(№ 707/7343. Поступила в Редакцию 4/IV 1973 г. Полный текст 0,6 а. л., 14 рис., 4 табл., 4 библиографические ссылки).

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Бояршинов Л. М. «Докл. АН СССР», 1968, т. 178, № 3, с. 573.
- Бояршинов Л. М. «Докл. АН СССР», 1969, т. 186, № 3, с. 545.
- Лукьянов В. Б. Измерение и идентификация бета-радиоактивных препаратов. М., Госатомиздат, 1963.
- Бояршинов Л. М. «Атомная энергия», 1966, т. 21, вып. 1, с. 42.

Расчет параметров упругого замедления Грюлинга — Герцеля с учетом анизотропии рассеяния в области высоких энергий

ГУРИН В. Н.

УДК 621.039.51

В работе [1] предложен алгоритм детального 250-группового расчета спектра быстрых нейтронов в области высоких энергий (выше 1 кэв), в котором анизотропное упругое замедление нейтроном рассматривается в рамках приближения Грюлинга — Герцеля. В этом алгоритме анизотропия углового распределения упругорассеянных нейтронов учитывается для каждого изотопа через средний косинус угла рассеяния и параметры упругого замедления Грюлинга — Герцеля ξ и λ_0 , являющиеся функциями энергии. Вопросы расчета параметров упругого замедления рассматриваются в работе [2]. В работе [3] приводятся, кроме того, и результаты расчетов $\xi(E)$ и $\lambda_0(E)$ для ^{16}O . Однако в литературе отсутствуют такого рода данные для других важных замедлителей. В настоящей работе частично восполняется этот пробел. Предлагаются формулы для

расчета параметров упругого замедления при произвольном законе упругого рассеяния. Приводятся результаты расчета $\xi(E)$ и $\lambda_0(E)$ для ^{12}C , ^{16}O и ^{23}Na в области энергий от 1 кэв до 10 Мэв.

(708/7360. Поступила в Редакцию 19/IV 1973 г. Полный текст 0,2 а. л., 5 рис., 7 библиографических ссылок.)

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Гурин В. Н., Дмитриева В. С., Румянцев Г. Я. Препринт ФЭИ-223, Обнинск, 1970.
- Amster H. In: Naval Reactors Physics Handbook. DIT-7030, USAEC, 1964, v. 1, p. 89.
- Stacey W. Trans. Amer. Nucl. Soc., 1970, v. 13, p. 726.