## \_ ВЗАИМОДЕЙСТВИЕ ПЛАЗМЫ, ПУЧКОВ ЧАСТИЦ \_\_\_ И ИЗЛУЧЕНИЯ С ВЕЩЕСТВОМ

УДК 621.382.6(06)

# ОЦЕНКА ТЕРМОУСТОЙЧИВОСТИ МИШЕНЕЙ ИМПУЛЬСНЫХ НЕЙТРОННЫХ ГЕНЕРАТОРОВ

© 2023 г. Е. Д. Вовченко<sup>а</sup>, К. И. Козловский<sup>а</sup>, Р. П. Плешакова<sup>а, \*</sup>, А. Е. Шиканов<sup>а</sup>, О. В. Яковлев<sup>а</sup>

 $^a$  Национальный исследовательский ядерный университет "МИ $\Phi$ И", Москва, 115409 Россия

\*E-mail: pl.regina@yandex.ru
Поступила в редакцию 22.07.2022 г.
После доработки 01.08.2022 г.
Принята к публикации 10.08.2022 г.

Рассмотрены вопросы деградации мишеней генераторов нейтронов, содержащих изотопы водорода в окклюдированном состоянии при их импульсно- периодическом нагреве ускоренными дейтронами. Проанализирован возможный характер деградации мишени во времени в процессе работы нейтронного генератора.

*Ключевые слова:* Нейтронный генератор, мишень, коэффициент стехиометрии, теплоемкость. десорбция трития, температура, ток ионов

DOI: 10.56304/S2079562922050530

#### **ВВЕДЕНИЕ**

В работах [1-3] представлены результаты исследований, проводимых в НИЯУ "МИФИ" по импульсным нейтронным генераторам (ИНГ) с лазерным источником дейтронов. Они говорят о возможности создания эксплуатационных приборов значительно превышающих по нейтронному выходу современные ИНГ за счет "магнитной изоляции" диодной системы ускорительной трубки (УТ), применения лазеров с энергией импульса излучения ~1 Дж [1] и мощных генераторов импульсных напряжений (ГИН), обеспечивающих импульсную энергию потока дейтронов на мишень такого генератора нейтронов на уровне, превышающем 10<sup>2</sup> Дж. Мишень нейтронного генератора представляла собой насыщенную тритием тонкую металлическую пленку из металла растворяющего водород (Ті, Ег), нанесенную на более толстую металлическую подложку.

Указанные мероприятия по повышению нейтронного выхода могут приводить к деградации мишени в результате термодесорбции трития при ее нагреве ускоренным дейтронным потоком.

#### МОДЕЛЬ НАГРЕВА МИШЕНИ

Компьютерный анализ нагрева мишени ИНГ проводился с использованием математической модели, базирующейся на приближенном дифференциальном уравнении термодинамического баланса:

$$\frac{\mathrm{d}T}{\mathrm{d}t} \approx \frac{fW}{C} - \lambda \frac{S_1}{C}(T - T_0) - \sigma \frac{S_2}{C}(T^4 - T_0^4),$$

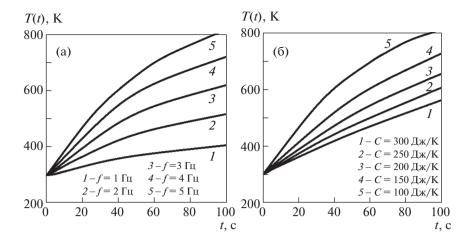
где T и  $T_0$  — температуры мишени и окружающей среды, t — время, f — рабочая частота ГИН, C — теплоемкость подложки мишени,  $\lambda$  — коэффициент теплосъема с единицы площади торца подложки,  $S_1$  и  $S_2$  — площади торца подложки и боковой поверхности мишени,  $\sigma$  — константа Стефана— Больцмана, W — импульсная энергия потока ускоренных ионов на мишень ИНГ. Величина W определяется из формулы

$$W = \int_{0}^{\tau} \mathrm{d}t U(t) I(t),$$

где U(t) — напряжение на диодном зазоре, I(t) — ток ускоренных ионов,  $\tau$  — длительность импульса ионного тока.

Данная модель нагрева предполагает, что отбор тепла с подложки осуществляется за счет теплопроводности через область, граничащую с мишенью, а также путем теплового излучения с поверхности мишени.

В численном эксперименте исследовался нагрев мишени ИНГ, нанесенной на медную подложку. Геометрия диодной системы ИНГ соответствовала работам [1—3]. В расчетах импульсная энергия потока ускоренных ионов задавалась на уровне W = 100 Дж, определяемом параметрами ГИН, который в настоящее время разработан и реализован в НИЯУ МИФИ. Коэффициент



**Рис. 1.** Расчетные зависимости температуры от времени для мишени с медной подложкой при энергии  $W=100~\rm Дж$ . (а) Влияние частоты f при постоянной теплоемкости  $C=150~\rm Дж/K$ . (б) Влияние теплоемкости C при постоянной частоте  $f=4~\rm \Gamma II$ .

теплосъема с единицы площади торца подложки в расчетах фиксировался на уровне  $\lambda \approx 10^4~\mathrm{BT/m^2}$ . Результаты этих расчетов для предполагаемой работы ИНГ в импульсно-периодическом режиме с частотой f=1,2,3,4,5 Гц и варьировании теплоемкости подложки ( $C=100-300~\mathrm{Дж/K}$ ) представлены на рис. 1.

Как видно из первого графика (рис. 1а), при частоте f > 5 Гц температура мишени после 100 с работы ИНГ в рассматриваемом случае достигает предельной величины, равной  $\approx 750$  К, в результате чего начинает эффективно десорбировать тритий из титановых мишеней [4]. Для эрбиевых мишеней в этом случае после 100 с работы ИНГ десорбция начинается при больших тепловых нагрузках и соответствует условию f > 8 Гц.

#### ДЕСОРБЦИЯ ТРИТИЯ

Поток трития из мишени в рабочий объем ИНГ можно оценить, по следующей формуле, получаемой после соответствующего усреднения по распределению Больцмана:

$$\begin{split} Q_{\mathrm{T}}(T) &= n_{\mathrm{T}} S_2 \sqrt{\frac{kT}{2\pi M_{\mathrm{T}}}} \times \\ &\times \bigg[ \Pi(T_{\mathrm{\kappa p}} - T) \exp \bigg( -\frac{w}{kT} \bigg) + \Pi(T - T_{\mathrm{\kappa p}}) \bigg], \end{split}$$

где  $M_{\rm T}$  — масса тритона, k — постоянная Больцмана,  $T_{\rm Kp}$  — критическая температура перехода тритона в мишени из состояния окклюзии в свободное состояние,  $\Pi(x)$  — функция Хевисайда,  $n_{\rm T}$  — концентрация трития в мишени,  $w \approx 10kT_{\rm kp}$  — эффективная энергия связи трития в металле-носителе, учитывающая взаимодействие с решеткой и тонким барьерным слоем окисла на поверхности мишени, оцениваемая приближенно из закона соответствен-

ных состояний в теории фазовых переходов [5]. Концентрация трития определяется формулой

$$n_{\rm T} \approx N_{\rm A} s_{\rm T} \frac{\rho_{\rm Zr}}{M}$$

где  $N_{\rm A}$  — число Авогадро,  $s_{\rm T}$  — коэффициент стехиометрии мишени по тритию,  $\rho$ , M — плотность и молярная масса металла-носителя мишени соответственно.

В монографии [4] отмечается, что, при использовании в качестве металла-носителя мишени эрбия, критическая температура может быть увеличена примерно до 850 К. Такие мишени оказываются более устойчивыми, с точки зрения удержания трития, однако из экономических и технологических соображений практически не используются в нейтронных генераторах.

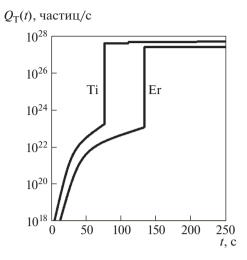
На рис. 2 приведены расчетные временные зависимости потока тритонов  $Q_{\rm T}[T(t)]$  с поверхности мишеней двух типов в рабочий объем ИНГ.

#### ИЗМЕНЕНИЕ КОЭФФИЦИЕНТА СТЕХИОМЕТРИИ

Следуя этой зависимости, можно оценить изменение во времени коэффициента стехиометрии мишени посредством следующего приближенного дифференциального уравнения:

$$\frac{\mathrm{d}s_{\mathrm{T}}}{\mathrm{d}t} \approx -\frac{s_{\mathrm{T}}}{\delta} \sqrt{\frac{kT(t)}{2\pi M_{\mathrm{T}}}}$$

с начальным условием  $s_T(t_0) = 1.5$ , где  $t_0$  является решением уравнения  $T(t_0) = T_{\rm kp}$ ;  $\delta \approx 10$  мкм — толщина напыленного слоя металла- носителя мишени. Из этих оценок следует, что после достижения критической температуры мишень очень



**Рис. 2.** Временная зависимость потока тритонов  $Q_{\rm T}(t)$  с поверхности титано— тритиевой и эрбий— тритиевой мишеней с коэффициентом стехиометрии  $s_{\rm T}=1.5$  в вакуумный рабочий объем ИГН.

быстро обезгаживается, а нейтронный выход должен спадать до нуля, в соответствии с формулой

$$B(t) \approx A\{n_{\mathrm{T}}(0)S_{1}\delta - \int_{0}^{t} Q_{\mathrm{T}}[T(t)]dt\},\,$$

где A — константа пропорциональности, определяемая током ускоренных к мишени ИНГ дейтронов и ускоряющим напряжением [6].

#### ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Для минимизации рассмотренного явления деградации мишени ИНГ согласно сделанным расчетам следует увеличивать теплоемкость подложки за счет ее массы и удельной теплоемкости, теплопроводность и площадь торца, а также поверхность мишени. Кроме того, необходимо обеспечить эффективную систему охлаждения подложки со стороны ее торца.

#### БЛАГОДАРНОСТИ

Работа поддержена программой "Приоритет-2023" Национального исследовательского ядерного университета "МИФИ".

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ/REFERENCES

- 1. Anan'in O.B. et al. // At. Energy. 2013. V. 115 (2). P. 137.
- Shikanov A.E., Vovchenko E.D., Kozlovskiy K.I. // At. Energy, 2016. V. 119 (4). P. 258.
- Shikanov A.E. // Plasma Phys. Rep. 2021. V. 47 (4). P. 350.
- 4. *Ключников А.А. и др.* Принципы построения и применения металотритиевых структур. 1992. Киев: Наукова думка.
- Ландау Л.Д., Ахиезер А.И., Лифшиц Е.М. Курс общей физики. Механика и молекулярная физика. 1965. Москва: Наука.
- 6. Богданович Б.Ю., Шиканов А.Е. // ПТЭ. 2014. № 1. C. 22–26.

# **Evaluation of Thermal Stability of Targets of Pulsed Neutron Generators**

## E. D. Vovchenko<sup>1</sup>, K. I. Kozlowskiy<sup>1</sup>, R. P. Pleshakova<sup>1, \*</sup>, A. E. Shikanov<sup>1</sup>, And O. V. Yakovlev<sup>1</sup>

<sup>1</sup>National Research Nuclear University MEPhI (Moscow Engineering Physics Institute), Moscow, 115409 Russia

\*e-mail: pl.regina@yandex.ru
Received July 22, 2022; revised August 1, 2022; accepted August 10, 2022

**Abstract**—The issues of degradation of neutron generator targets containing hydrogen isotopes in the occluded state during their pulsed-periodic heating by accelerated deuterons are considered. The possible nature of degradation of the target in time during the operation of the neutron generator is analyzed.

Keywords: neutron generator, target, stoichiometry coefficient, heat capacity, tritium desorption, temperature, ion current