05.6;07.2

## **Исследования радиационной стойкости гетероструктурных** кремниевых солнечных элементов

© В.С. Калиновский <sup>1</sup>, Е.И. Теруков <sup>1,2</sup>, К.К. Прудченко <sup>1</sup>, А.А. Базелей <sup>2</sup>, Е.В. Контрош <sup>1</sup>, И.А. Толкачев <sup>1</sup>, А.А. Титов <sup>2</sup>

E-mail: prudchenkokk@mail.ioffe.ru

Поступило в Редакцию 31 марта 2023 г. В окончательной редакции 7 июня 2023 г. Принято к публикации 8 июня 2023 г.

Исследована радиационная стойкость разных типов гетероструктурных кремниевых солнечных элементов при облучении электронами с энергией 1 MeV в диапазоне флюенсов  $2.5 \cdot 10^{14} - 1 \cdot 10^{15}$  cm  $^{-2}$ . Исследования показали, что наименьшую деградацию токов "насыщения" диффузионного механизма токопрохождения с  $J_{0d} \leqslant 5 \cdot 10^{-13}$  A/cm  $^2$  до  $J_{0d} \leqslant 3 \cdot 10^{-12}$  A/cm  $^2$  и КПД с 19.2 до 13.6% (AM0, 1367 W/m  $^2$ ) имели образцы структур n- $\alpha$ -Si:H/c-p(Ga)/p- $\alpha$ -Si:H и n- $\mu c$ -Si:H/c-p(Ga)/p- $\alpha$ -Si:H. Полученные результаты позволяют оценить перспективы применения гетероструктурных кремниевых солнечных элементов для низкоорбитальных космических аппаратов.

**Ключевые слова:** гетероструктурные кремниевые солнечные элементы, токи "насыщения", КПД, радиационная стойкость, электроны с энергией 1 MeV, низкоорбитальная спутниковая связь.

DOI: 10.21883/PJTF.2023.16.55962.19573

Обеспечение надежного доступа к высокоскоростному широкополосному интернету из любой точки страны, в особенности там, где на данный момент отсутствует надежная связь, можно осуществить за счет перехода к глобальной низкоорбитальной спутниковой связи (НСС). Космические аппараты НСС обеспечиваются электрической энергией солнечными батареями. Разработка космических солнечных элементов (СЭ) на кремнии была прекращена в 1990-х годах, и все внимание переключилось на СЭ А<sub>3</sub>В<sub>5</sub>. Тем не менее в настоящее время кремниевые СЭ, особенно для НСС, снова становятся привлекательными благодаря их материально-технической доступности и относительно низкой стоимости при достаточной производительности. Теоретические оценки предсказывают эффективность кристаллических кремниевых солнечных элементов  $\leq 26\%$  (AM0) [1]. Существенным потенциалом обладают кремниевые СЭ с гетеропереходом (heterojunction technology solar cells) — HJT СЭ. В лучших образцах НЈТ СЭ достигнут КПД более 26% (AM1.5, 1000 W/m<sup>2</sup>) [2-4]. За счет использования низких температур роста пассивирующих слоев аморфного кремния НЈТ СЭ достигают более высоких значений напряжения холостого хода (до 750 mV) и меньших значений температурных коэффициентов (< 0.3%/°C), что является большим преимуществом перед PERC (passivated emitter rear cell) и IBC (interdigitated back contact cells) технологиями кремниевых СЭ [5–7].

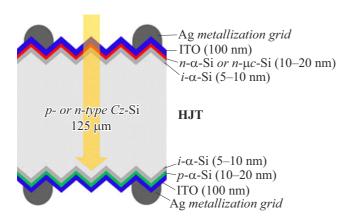
Радиационные дефекты — смещения атомов, вызванные облучением, являются основной причиной деградации космических СЭ. В результате ухудшаются фото-

электрические параметры: ток короткого замыкания  $I_{sc}$ , напряжение холостого хода  $U_{oc}$ , фактор заполнения (fill factor) FF, снижаются вырабатываемая электрическая мощность  $P_{\text{max}}$ , КПД и срок активного существования СЭ на орбите. Вопросы резистивности НЈТ СЭ к радиационному облучению еще недостаточно изучены. В работах [1,8] дана оценка радиационной стойкости НЈТ СЭ п-типа, а путем к увеличению их резистивности является использование кремния р-типа из-за меньшего значения коэффициента повреждения [9]. С целью определения наиболее эффективной и радиационно-стойкой структуры проведена оценка устойчивости шести различных типов НЈТ СЭ к радиационному облучению электронами с энергией 1 MeV в диапазоне флюенсов  $2.5 \cdot 10^{14} - 1 \cdot 10^{15} \,\mathrm{cm}^{-2}$ , что эквивалентно нахождению СЭ на околоземных орбитах [10].

Образцы НЈТ СЭ (рис. 1) создавались на подложках кристаллического кремния (c-Si) n- или p-типа толщиной  $\sim 125\,\mu\text{m}$ , полученных методом Чохральского, с легированием фосфором, галлием или бором с концентрацией носителей заряда  $\leq 10^{16}~\text{cm}^{-3}$ . На подложки с двух сторон осаждались слои нелегированного аморфного кремния  $(i\text{-}\alpha\text{-Si:H})$  толщиной до 10~nm, затем  $n\text{-}\alpha\text{-}$  (или  $n\text{-}\mu c\text{-})$  и  $p\text{-}\alpha\text{-}$ слои толщиной 10-20~nm и слои оксида индия-олова (ITO) толщиной 100~nm. На c-Si p-типа p-n-переход формировался с фронтальной стороны, а на c-Si n-типа — с тыльной стороны (конфигурация "заднего эмиттера") [5]. Серебряные контактные шины шириной  $40\,\mu\text{m}$  с шагом 1.2~mm наносились методом трафаретной печати. Исследуемые структуры НЈТ СЭ различались лигатурой c-Si и аморфным либо микрокри-

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, Санкт-Петербург, Россия

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup> НТЦ тонкопленочных технологий в энергетике, Санкт-Петербург, Россия

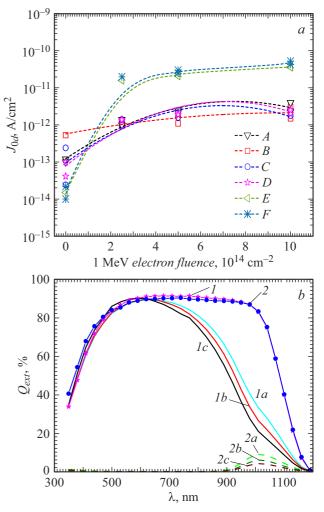


**Рис. 1.** Структура образцов НЈТ СЭ с базой n- или p-типа.

сталлическим п-фронтальными слоями. Исследовались образцы площадью 1 cm<sup>2</sup>, вырезанные из НЈТ СЭ размером  $15.6\,\mathrm{cm} \times 15.6\,\mathrm{cm}$ , без последующей пассивации боковых поверхностей.

Радиационное облучение осуществлялось на воздухе при комнатной температуре с фронтальной стороны при двухкоординатном сканировании СЭ пучком электронов  $(J_e = 12.5 \,\mu\text{A/cm}^2, E_e = 1.0 \pm 0.1 \,\text{MeV})$  флюен $c_{\text{ами}} F_e = 2.5 \cdot 10^{14}, 5 \cdot 10^{14} \text{ и } 1 \cdot 10^{15} \text{ cm}^{-2}$  на установке РТЭ-1В. Ток электронного пучка ускорителя в процессе облучения образцов был постоянным и контролировался прибором GDM-8246. Поток электронов, интенсивность и время экспозиции выбирались такими, чтобы отсутствовал температурный отжиг образцов в процессе облучения. Для идентификации НЈТ СЭ с лучшими параметрами и радиационной стойкостью были выполнены измерения и анализ темновых, световых вольт-амперных характеристик (ВАХ) и спектральных характеристик до и после электронного облучения. Темновые ВАХ были измерены с использованием высокоточного источника-измерителя в диапазоне токов 1 pA - 1 A и напряжений 0 - 2 V. Световые BAX измерялись при засветке коллимированным световым потоком на импульсном имитаторе со спектром излучения AM0 и плотностью энергии 1367 W/m<sup>2</sup>. Спектральные характеристики измерялись на установке, созданной на базе монохроматора (М266) с галогеновой лампой (300-2000 nm) и кремниевым контрольным элементом.

Анализ экспериментальных прямых темновых ВАХ типов НЈТ-структур до и после ния выполнялся по методике, изложенной в рабо-[11]. Метод заключается в представлении темновой ВАХ совокупностью экспоненциальных участков, соответствующих механизмам токопрохождения: туннельно-ловушечному, "избыточному" с диодным коэффициентом идеальности  $A_t > 2$  (Esaki), рекомбинационному с  $A_r = 2$  (Sah-Noyce-Shockley), диффузионному с  $A_d = 1$  (Shockley). Наименьшие значения токов "насыщения" были получены на образцах п-типа структуры Е (исследуемые структуры представлены в



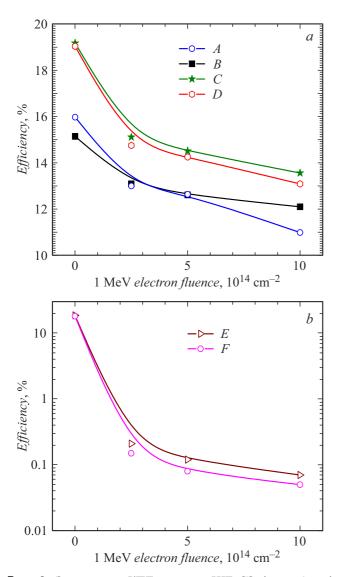
**Рис. 2.** a — зависимости тока насыщения  $J_{0d}$  диффузионного механизма токопрохождения от флюенса электронов с энергией 1 MeV, рассчитанного из экспериментальных темновых ВАХ, для НЈТ СЭ структур A-F (см. таблицу); b — спектральные характеристики НЈТ СЭ структур D (кривые 1, 1a, 1b, 1c) и E (кривые 2, 2a, 2b, 2c)) при облучении флюенсами 0 $(1, 2), 2.5 \cdot 10^{14} (1a, 2a), 5 \cdot 10^{14} \text{ cm}^{-2} (1b, 2b)$  и  $1 \cdot 10^{15} \text{ cm}^{-2}$ (1c, 2c).

таблице). После облучения электронами с энергией  $1\,\mathrm{MeV}$  флюенсами  $2.5\cdot 10^{14}$ ,  $5\cdot 10^{14}$  и  $1\cdot 10^{15}\,\mathrm{cm}^{-2}$ образцы исследуемых структур деградируют с ростом токов насыщения (см. рис. 2, а и таблицу). Аналогичная деградация HJT СЭ *n*-типа с преимущественным изменением диффузионной составляющей тока ранее была показана при облучении электронами с энергией 3.8 MeV в работе [8]. Диффузионный ток насыщения для образцов n-Si после облучения в среднем более чем на порядок выше, чем для образцов p-Si (рис. 2, a).

Влияние облучения электронами с энергией 1 MeV на деградацию спектральных характеристик НЈТ СЭ структур D и E показано на рис. 2, b. Деградация длинноволнового края внешней квантовой эффективности СЭ структуры D с ростом флюенса объясняется уменьшением диффузионной длины неосновных носителей заряда. В случае образцов структуры E мы наблюдаем практически полную деградацию, что объясняется прежде всего тыльным расположением p-n-перехода.

В результате измерений световых ВАХ наблюдалось снижение значений фотоэлектрических параметров с ростом флюенса электронов для всех рассматриваемых НЈТ СЭ. Наименьшей деградацией КПД в абсолютных значениях при максимальном флюенсе  $F_e = 1 \cdot 10^{15} \, \mathrm{cm}^{-2}$  обладали образцы структур C и D (см. рис. 3 и таблицу).

Структуры A и B имели более низкие значения КПД, чем структуры C и D, что, вероятнее всего, связано с возникновением и активацией под воздействием света объемных дефектов, кислородных комплексов бора [12].



**Рис. 3.** Зависимости КПД структур НЈТ СЭ (см. таблицу) от флюенса облучения электронами с энергией 1 MeV (AM0,  $136\,\mathrm{mW/cm^2}$ ,  $300\,\mathrm{K}$ ). a — структуры A-D, b — структуры E, F.

Исследуемые структуры A-F (рис. 1)

Обозначение	Структура
A	<i>n</i> -α-Si:H/ <i>c</i> - <i>p</i> (B)/ <i>p</i> -α-Si:H
B	$n-\mu c$ -Si:H/ $c$ - $p(B)/p-\alpha$ -Si:H
C	$n$ - $\alpha$ -Si:H/ $c$ - $p$ (Ga)/ $p$ - $\alpha$ -Si:H
D	$n-\mu c$ -Si:H/ $c$ - $p$ (Ga)/ $p$ - $\alpha$ -Si:H
$\boldsymbol{E}$	$n$ - $\alpha$ -Si:H/ $c$ - $n$ (P)/ $p$ - $\alpha$ -Si:H
F	$n-\mu c$ -Si:H/ $c$ - $n(P)/p-\alpha$ -Si:H

Анализ проведенных исследований темновых, световых ВАХ и спектральных характеристик НЈТ СЭ структур A-F (см. таблицу) показал, что после облучения электронами с энергией 1 MeV в диапазоне флюенсов  $2.5 \cdot 10^{14} - 1 \cdot 10^{15} \, \text{cm}^{-2}$  более радиационностойкими являются образцы СЭ структур, выращенные на подложках р-типа, причем наиболее стойкими и обладающими более высокими значениями КПД до и после облучения являются НЈТ С $\ni$  структур C и D. После облучения электронами с энергией 1 MeV флюенсом  $1 \cdot 10^{15} \, \text{cm}^{-2}$  они имели наименьший рост токов насыщения диффузионного механизма токопрохождения  $(c\ J_{0d} < 5 \cdot 10^{-13}\ \mathrm{A/cm^2}\ \mathrm{до}\ J_{0d} < 3 \cdot 10^{-12}\ \mathrm{A/cm^2}).$  Снижение внешней квантовой эффективности составило  $<25\%~(\lambda=0.35-1.2\,\mu{\rm m})$ , тока короткого замыкания  $I_{sc} < 16\%$ , напряжения холостого хода  $U_{oc} < 19\%$  и КПД с  $\leq$  19.2 до  $\leq$  13.6%.

## Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

## Список литературы

- [1] M. Yamaguchi, K.-H. Lee, K. Araki, N. Kojima, Y. Okuno, M. Imaizumi, in 2019 IEEE 46th Photovoltaic Specialists Conf. (PVSC) (IEEE, 2019), p. 2377. DOI: 10.1109/PVSC40753.2019.8981219
- [2] Y. Liu, Y. Li, Y. Wu, G. Yang, L. Mazzarella, P. Procel-Moya, A.C. Tamboli, K. Weber, M. Boccard, O. Isabella, X. Yang, B. Sun, Mater. Sci. Eng. R, 142 100579 (2020). DOI: 10.1016/j.mser.2020.100579
- [3] W.M. Alkharasani, N. Amin, S.A. Shahahmadi, A.A. Alkahtani, I.S. Mohamad, P. Chelvanathan, T.S. Kiong, Materials, 15, 3508 (2022). DOI: 10.3390/ma15103508
- [4] W. Long, S. Yin, F. Peng, M. Yang, L. Fang, X. Ru, M. Qu, H. Lin, X. Xu, Solar Energy Mater. Solar Cells, 231, 111291 (2021). DOI: 10.1016/j.solmat.2021.111291
- [5] A.S. Abramov, D.A. Andronikov, S.N. Abolmasov, E.I. Terukov, in *High-efficient low-cost photovoltaics*. Springer Ser. in Optical Sciences (Springer, Cham, 2020), vol. 140, p. 113–132. DOI: 10.1007/978-3-030-22864-4\_7
- [6] M. Taguchi, ECS J. Solid State Sci. Technol., 10, 025002 (2021). DOI: 10.1149/2162-8777/abdfb6
- [7] V. Kanneboina, Microelectron. Eng., 265, 111884 (2022).DOI: 10.1016/j.mee.2022.111884

- [8] В.С. Калиновский, Е.И. Теруков, Е.В. Контрош, В.Н. Вербицкий, А.С. Титов, Письма в ЖТФ, 44 (17), 95 (2018). DOI: 10.21883/PJTF.2018.17.46576.17283 [V.S. Kalinovskii, E.I. Terukov, E.V. Kontrosh, V.N. Verbitskii, A.S. Titov, Tech. Phys. Lett., 44, 801 (2018). DOI: 10.1134/S1063785018090067].
- [9] M. Yamaguchi, S.J. Taylor, S. Matsuda, O. Kawaki, Appl. Phys. Lett., 68, 3141 (1996). DOI: 10.1063/1.115804
- [10] A. Luque, S. Hegedus, *Handbook of photovoltaic science and engineering* (John Wiley & Sons, Ltd., 2003), p. 421.
- [11] А.А. Андреев, В.М. Андреев, В.С. Калиновский, П.В. Покровский, Е.И. Теруков, ФТП, **46** (7), 952 (2012). [А.А. Andreev, V.M. Andreev, V.S. Kalinovsky, P.V. Pokrovsky, E.I. Terukov, Semiconductors, **46**, 929 (2012). DOI: 10.1134/S1063782612070044].
- [12] B. Vicari Stefani, M. Kim, M. Wright, A. Soeriyadi, D. Andronikov, I. Nyapshaev, S. Abolmasov, K. Emtsev, A. Abramov, B. Hallam, Solar RRL, 5, 2100406 (2021). DOI: 10.1002/solr.202100406