05.6;07.2

Исследования радиационной стойкости гетероструктурных кремниевых солнечных элементов

© В.С. Калиновский¹, Е.И. Теруков^{1,2}, К.К. Прудченко¹, А.А. Базелей², Е.В. Контрош¹, И.А. Толкачев¹, А.А. Титов²

¹ Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, Санкт-Петербург, Россия ² НТЦ тонкопленочных технологий в энергетике, Санкт-Петербург, Россия 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 $J_{0d} \leq 5 \cdot 10^{-13}$ A/cm² до $J_{0d} \leq 3 \cdot 10^{-12}$ A/cm² и КПД с 19.2 до 13.6% (AM0, 1367 W/m²) имели образцы структур *n*- α -Si:H/*c*-*p*(Ga)/*p*- α -Si:H и *n*- μ *c*-Si:H/*c*-*p*(Ga)/*p*- α -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 А3В5. 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 ≤ 26% (AM0) [1]. Существенным потенциалом обладают кремниевые СЭ с гетеропереходом (heterojunction technology solar cells) — НЈТ СЭ. В лучших образцах НЈТ СЭ достигнут КПД более 26% (AM1.5, 1000 W/m²) [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%/°С), 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 Isc, напряжение холостого хода U_{oc} , фактор заполнения (fill factor) FF, снижаются вырабатываемая электрическая мощность P_{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 $2.5 \cdot 10^{14} - 1 \cdot 10^{15} \text{ cm}^{-2}$, 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 ~ 125 μ m, полученных методом Чохральского, с легированием фосфором, галлием или бором с концентрацией носителей заряда $\leq 10^{16}$ сm⁻³. На подложки с двух сторон осаждались слои нелегированного аморфного кремния (*i*- α -Si:H) толщиной до 10 nm, затем *n*- α - (или *n*- μ *c*-) и *p*- α -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 μ m с шагом 1.2 mm наносились методом трафаретной печати. Исследуемые структуры НЈТ СЭ различались лигатурой *c*-Si и аморфным либо микрокри-



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

сталлическим *n*-фронтальными слоями. Исследовались образцы площадью 1 ст², вырезанные из НЈТ СЭ размером 15.6 ст × 15.6 ст, без последующей пассивации боковых поверхностей.

Радиационное облучение осуществлялось на воздухе при комнатной температуре с фронтальной стороны при двухкоординатном сканировании СЭ пучком электронов $(J_e = 12.5 \,\mu\text{A/cm}^2, E_e = 1.0 \pm 0.1 \,\text{MeV})$ флюенсами $F_e = 2.5 \cdot 10^{14}$, $5 \cdot 10^{14}$ и $1 \cdot 10^{15}$ 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 рА-1А и напряжений 0-2 V. Световые ВАХ измерялись при засветке коллимированным световым потоком на импульсном имитаторе со спектром излучения АМО и плотностью энергии 1367 W/m². 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 всех типов НЈТ-структур до и после облучения выполнялся по методике, изложенной в работе [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). Наименышие значения токов "насыщения" были получены на образцах *n*-типа структуры *E* (исследуемые структуры представлены в



Рис. 2. *а* — 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*), $5 \cdot 10^{14}$ cm⁻² (*1b*, *2 b*) и $1 \cdot 10^{15}$ cm⁻² (*1c*, *2c*).

таблице). После облучения электронами с энергией 1 MeV флюенсами $2.5 \cdot 10^{14}$, $5 \cdot 10^{14}$ и $1 \cdot 10^{15}$ cm⁻² образцы исследуемых структур деградируют с ростом токов насыщения (см. рис. 2, *a* и таблицу). Аналогичная деградация НЈТ 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 HJT CЭ структур D и E показано на рис. 2, b. Деградация длинноволнового края внешней квантовой эффективности CЭ структуры D с ростом флюенса объясняется уменьшени-

ем 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 *С* 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 mW/cm², 300 K). *а* — структуры *A*–*D*, *b* — структуры *E*, *F*.

Исследуемые структуры А-F (рис. 1)

Обозначение	Структура
A B C	$n-\alpha$ -Si:H/ $c-p(B)/p-\alpha$ -Si:H $n-\mu c$ -Si:H/ $c-p(B)/p-\alpha$ -Si:H $n-\alpha$ -Si:H/ $c-p(Ga)/p-\alpha$ -Si:H
D E F	$\begin{array}{l} n\text{-}\mu c\text{-}\mathrm{Si:}\mathrm{H}/c\text{-}p(\mathrm{Ga})/p\text{-}\alpha\text{-}\mathrm{Si:}\mathrm{H}\\ n\text{-}\alpha\text{-}\mathrm{Si:}\mathrm{H}/c\text{-}n(\mathrm{P})/p\text{-}\alpha\text{-}\mathrm{Si:}\mathrm{H}\\ n\text{-}\mu c\text{-}\mathrm{Si:}\mathrm{H}/c\text{-}n(\mathrm{P})/p\text{-}\alpha\text{-}\mathrm{Si:}\mathrm{H} \end{array}$

Анализ проведенных исследований темновых, световых ВАХ и спектральных характеристик НЈТ СЭ структур А-F (см. таблицу) показал, что после облучения электронами с энергией 1 MeV в диапазоне флюенсов $2.5 \cdot 10^{14} - 1 \cdot 10^{15} \text{ сm}^{-2}$ 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 СЭ структур С и D. После облучения электронами с энергией 1 MeV флюенсом $1 \cdot 10^{15} \, \mathrm{cm}^{-2}$ они имели наименьший рост токов насыщения диффузионного механизма токопрохождения (с $J_{0d} < 5 \cdot 10^{-13}$ A/cm² до $J_{0d} < 3 \cdot 10^{-12}$ A/cm²). Снижение внешней квантовой эффективности составило < 25% ($\lambda = 0.35 - 1.2\,\mu{
m m}$), тока короткого замыкания I_{sc} < 16%, напряжения холостого хода U_{oc} < 19% и КПД с ≤ 19.2 до ≤ 13.6%.

Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

Список литературы

- 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
- 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