09.1

## Спектры селективного излучения $Al_2O_3$ : $Ti^{3+}$ при лазерно-термическом нагреве

© В.М. Марченко<sup>1</sup>, С.Ю. Казанцев<sup>1,2,¶</sup>, В.В. Киселев<sup>1</sup>

- <sup>1</sup> Институт общей физики им. А.М. Прохорова РАН, Москва, Россия
- <sup>2</sup> Московский технический университет связи и информатики, Москва, Россия

Поступило в Редакцию 12 ноября 2019 г. В окончательной редакции 12 ноября 2019 г. Принято к публикации 10 декабря 2019 г.

Экспериментально исследована температурная зависимость спектров термического излучения монокристалла  $Al_2O_3:Ti^{3+}$  в видимой и ближней ИК-областях спектра при лазерно-термическом нагреве. Установлено, что термические спектры  $Al_2O_3:Ti^{3+}$  в температурном интервале  $T=330-900\,\mathrm{K}$  существенно отличаются от спектра излучения черного тела и являются селективными с максимумом при  $\lambda\approx1060\,\mathrm{nm}$ . Продемонстрирована конверсия тепловой энергии в электрическую за счет фотовольтаического преобразования селективного излучения нагретого монокристалла  $Al_2O_3:Ti^{3+}$  кремниевыми фотодиодами приемной линейки спектрометра. Обсуждается возможность применения эффекта в термофотовольтаических электрогенераторах.

**Ключевые слова:** термофотовольтаические электрогенераторы, солнечная энергетика, селективные эмиттеры излучения, термические спектры излучения кристалла  $Al_2O_3$ :  $Ti^{3+}$ .

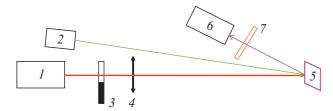
DOI: 10.21883/PJTF.2020.05.49108.18108

Более 90% коммерческих фотовольтаических электрогенераторов (ФВЭ), предназначенных для преобразования солнечной энергии в электрическую, составляют ФВЭ, созданные на основе кристаллического кремния [1]. Область спектральной чувствительности кремниевых  $\Phi B \ni \Delta \lambda = 0.4 - 1.1 \, \mu \text{m}$  [2]. Альтернативными ФВЭ в темноте могут служить термофотовольтаические электрогенераторы (ТФВЭ) для преобразования энергии излучения раскаленных материалов [3-5]. Поэтому поиск селективных эмиттеров (СЭ) термического излучения в области  $\Delta\lambda$  представляет научный и практический интерес. В настоящее время активно ведутся исследования физико-химических процессов и технологии создания ТФВЭ, основанных на конверсии тепловой энергии прозрачных оксидов металлов, активированных редкоземельными ионами. Результаты исследований научных и технологических проблем создания СЭ опубликованы в обзорах [6-9]. Излучение СЭ в ближней ИК-области спектра при  $T \leqslant 2000 \, \mathrm{K}$  используется в ТФВЭ на основе узкозонных полупроводников. Сложные технологии синтеза и экономический фактор ограничивают области практических приложений таких материалов. Поэтому создание эффективных СЭ для кремниевых ТФВЭ является актуальным. Спектры термического излучения редкоземельных оксидов исследовались в работах [10-12] методом лазерного нагрева до температуры плавления. В [13] были обнаружены и исследованы спектры селективного излучения R-линий иона переходного металла  $Cr^{3+}$  в рубине  $Al_2O_3:Cr^{3+}$ . В настоящей работе эта методика применена для экспериментального исследования температурной зависимости спектра термического излучения в видимой и ближней ИК-областях при лазерно-термическом нагреве монокристалла  $Al_2O_3$  :  $Ti^{3+}$ .

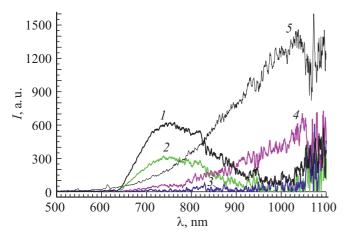
Схема эксперимента показана на рис. 1. Непрерывное излучение электроразрядного СО2-лазера на длине волны  $\lambda = 10.6\,\mu\mathrm{m}$  (1) с мощностью  $P \sim 30\,\mathrm{W}$  после модуляции вращающимся диском со щелью (3) нагревало монокристалл  $Al_2O_3: Ti^{3+}$  (5) с размером ребра 5 mm. Температура кристалла (5) с концентрацией ионов  $Ti^{3+}$   $1.85 \cdot 10^{-19} \, \text{cm}^{-3}$  в сапфировой матрице измерялась пирометром ПИТОН-102. Люминесценция монокристалла возбуждалась диодным лазером на длине волны  $\lambda = 532\,\mathrm{nm}$  (2) с мощностью излучения < 100 mW. Спектры термического излучения и люминесценции монокристалла регистрировались спектрометром AvaSpec-2048 (6) с приемной линейкой, содержащей 2048 кремниевых фотодиодов, дифракционной решеткой 300 grooves/mm, областью дисперсии 350-1100 nm, спектральным разрешением 0.04 nm и волоконно-оптическим входом на расстоянии 3-5 ст от кристалла, ориентированным на лазерное пятно под различными углами. Лазерно-термический нагрев монокристалла происходил вследствие поглощения сапфировой матрицей лазерного излучения СО2-лазера. Интенсивность излучения в лазерном пятне  $I \leqslant 24 \, \mathrm{kW/cm^2}$  варьировалась смещением NaCl-линзы (4) вдоль оптической оси. При получении спектров люминесценции кристалла  $Al_2O_3: Cr^{3+}$  перед входом спектрометра устанавливался оптический фильтр (7), отсекающий излучение накачки  $c \lambda = 532 \, \text{nm}$ .

Полоса люминесценции иона  $Ti^{3+}$  с максимумом при  $\lambda = 745\,\mathrm{nm}$  возбуждалась диодным лазером ( $\lambda = 532\,\mathrm{nm}$ ) перекрывающимися полосами поглощения

<sup>¶</sup> E-mail: vmarch@kapella.gpi.ru



**Рис. 1.** Схема экспериментальной установки. I — непрерывный  $CO_2$ -лазер ( $\lambda=10.6\,\mu\mathrm{m},\ P=30\,\mathrm{W}$ ), 2 — диодный лазер ( $\lambda=532\,\mathrm{nm},\ P=0.1\,\mathrm{W}$ ), 3 — механический модулятор лазерного луча, 4 — линза из NaCl, 5 —  $Al_2O_3:\mathrm{Ti}^{3+},\ 6$  — спектрометр, 7 — оптический фильтр.

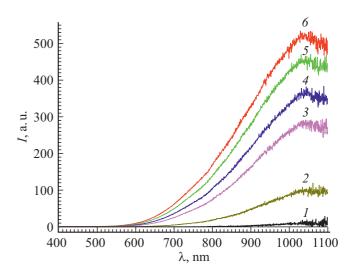


**Рис. 2.** Зависимость спектров излучения монокристалла  $Al_2O_3:Ti^{3+}$  от времени и температуры при одновременном возбуждении люминесценции диодным лазером и нагреве лучом  $CO_2$ -лазера в следующих режимах: 0 s,  $T=298~\mathrm{K}~(1)$ ; 5 s,  $T=330~\mathrm{K}~(2)$ ; 15 s,  $T=400~\mathrm{K}~(3)$ ; 100 s,  $T=750~\mathrm{K}~(4)$ ; 130 s,  $T=890~\mathrm{K}~(5)$ . Время интегрирования 0.1 s.

на электронно-колебательных переходах  $^2T_2 \leftrightarrow ^2E$  между основным и возбужденными состояниями ионов Ті<sup>3+</sup> с пиками при  $\lambda \approx 490$  и 560 nm [14,15]. На рис. 2 показана эволюция спектров излучения монокристалла  $Al_2O_3$ :  $Ti^{3+}$  с изменяющейся со временем температурой при одновременном возбуждении люминесценции диодным лазером и нагреве лучом СО2-лазера. При нагреве монокристалла до  $T = 330 \, \mathrm{K}$  в течение  $5 \, \mathrm{s}$ интенсивность люминесценции уменьшилась в ~ 2 раза вследствие температурного тушения [14,16] и появился сплошной спектр с максимумом в области 1060 nm. При дальнейшем нагреве монокристалла в течение 130 s до  $T = 890 \, \mathrm{K}$  увеличилась интенсивность спектра в области  $630-1100\,\mathrm{nm}$  с максимумом при  $\lambda\approx1060\,\mathrm{nm}$ . Временная зависимость спектров термического излучения монокристалла  $Al_2O_3:Ti^{3+}$  с временем интегрирования 1 s при нагреве лучом СО2-лазера мощностью  $\sim 30\,\mathrm{W}$  показана на рис. 3. В течение 120 s образец нагревался от 298 до 878 К. Максимальная температура образца 900 K была достигнута на 135 s. Все нормированные спектры термического излучения монокристалла  $Al_2O_3$ :  $Ti^{3+}$  имели максимум вблизи 1060 nm ( $\sim 9400~{\rm cm}^{-1}$ ). Спектры  $Al_2O_3$ :  $Ti^{3+}$  в области температур  $T=330-900~{\rm K}$  существенно отличаются от спектра излучения черного тела. Следовательно, спектры термического излучения можно интерпретировать как селективные на электронно-колебательных переходах между электронными состояниями иона  $Ti^{3+}$ .

Широкополосные спектры поглощения, люминесценции и селективного излучения ионов Ti<sup>3+</sup> в кристалле Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> объясняются в грубом приближении трехуровневой схемой электронно-колебательных состояний (1-3). Если положить, опираясь на данные [14,15], что энергия оптического возбуждения ионов  $\text{Ti}^{3+}$   $E_{13} \approx 22\,000\,\text{cm}^{-1}$ , а энергия квантов люминесценции  $E_{32} \approx 13\,500\,{\rm cm}^{-1}$ , то энергия безызлучательных переходов  $E_{21} \approx 8500 \, \mathrm{cm}^{-1}$ находится в пределах ширины полосы селективного излучения  $E_{12} \approx 9400 \, \mathrm{cm}^{-1}$ . При оптическом возбуждении  $Al_2O_3:Ti^{3+}$  в этой области не обнаружены спектры поглощения и излучения. Механизмом возбуждения селективных спектров могут быть многофононные переходы из основного состояния 1 в возбужденное электронное состояние 2 с малым временем жизни из-за большой вероятности безызлучательных переходов [17]. Следует отметить, что на выходе кремниевых фотодиодов приемной линейки спектрометра генерируются электрические сигналы. Следовательно, регистрация спектров селективного термического излучения монокристалла Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>: Ti<sup>3+</sup> фотодиодами с областью спектральной чувствительности кремния является демонстрацией термофотовольтаического эффекта.

Таким образом, в работе показано, что монокристалл  $Al_2O_3:Ti^{3+}$  в температурном интервале  $T=330-900~{\rm K}$  является СЭ термического излучения с локальным максимумом вблизи 1060 nm, который находится вблизи красной границы области спектральной чувствитель-



**Рис. 3.** Временная зависимость спектров термического излучения монокристалла  $Al_2O_3$ :  $Ti^{3+}$  при лазерно-термическом нагреве до 878 K в течение 30 (I), 50 (2), 70 (3), 80 (4), 100 (5) и 120 s (6) при времени интегрирования 1 s.

ности кремния. Полученные результаты стимулируют исследования элементарных процессов и разработку технологии создания сапфировых СЭ для кремниевых ТФВЭ. Такие генераторы могут быть востребованы для использования сбросовой тепловой энергии в металлургии, атомной энергетике, при высокотемпературном пиролизе бытовых и промышленных отходов, дожигании отходящих газов.

## Благодарности

Авторы выражают благодарность А.П. Минееву и С.М. Нефедову за предоставление экспериментального оборудования и помощь при проведении экспериментов.

## Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

## Список литературы

- [1] Миличко В.А., Шалин А.С., Мухин И.С., Ковров А.Э., Красилин А.А., Виноградов А.В., Белов П.А., Симовский К.Р. // УФН. 2016. Т. 186. № 8. С. 801–852.
- [2] Кен О.С., Андроников Д.А., Явсин Д.А., Кукин А.В., Данилов С.Н., Смирнов А.Н., Сресели О.М., Гуревич С.А. //ФТП. 2014. Т. 48. В. 11. С. 1555–1561.
- [3] Хвостиков В.П., Хвостикова О.А., Газарян П.Ю., Шварц М.З., Румянцев В.Д., Андреев В.М. // ФТП. 2004. Т. 38. В. 8. С. 988–993.
- [4] Swanson R.M. // International electron devices meeting silicon photovoltaic cells in thermophotovoltaic energy conversion. IEEE, 1978. P. 70–73.
- [5] Nelson R.E. // Semicond. Sci. Technol. 2003. V. 18. N 5. P. S141–S143.
- [6] Chan W.R., Bermela P., Pilawa-Podgurskie R.C.N., Martonf C.H., Jensenf K.F., Senkevich J.J., Joannopoulosa J.D., Solja M., Celanovic I. // Proc. Natl. Acad. Sci. U.S.A. 2013. V. 110. N 14. P. 5309–5314. DOI: 10.1073/pnas.1301004110
- Daneshvar H., Prinja R., Kherani N.P. // Appl. Energy. 2015.
  V. 159. P. 560–575. doi:org/10.1016/j.apenergy.2015.08.064
- [8] Sakakibara R., Stelmakh V., Chan W.R., Ghebrebrhan M., Joannopoulos J.D., Soljacic M., Čelanović I. // J. Photon. Energy. 2019. V. 9. N 3. P. 032713 (1–20). DOI: 10.1117/1.JPE.9.032713
- [9] Калиновский В.С., Контрош Е.В., Андреева А.В., Андреев В.М., Малютина-Бронская В.В., Залесский В.Б., Лемешевская А.М., Кузоро В.И., Халиманович В.И., Зайцева М.К. // Письма в ЖТФ. 2019. Т. 45. В. 16. С. 52–54. DOI: 10.21883/PJTF.2019.16.48159.17868
- [10] Marchenko V.M. // Laser Phys. 2010. V. 20. N 6. P. 1390– 1396. DOI: 10.1134/S1054660X10120029
- [11] Marchenko V.M., Iskhakova L.D., Kir'yanov A.V., Mashinsky V.M., Karatun N.M., Sholokhov E.M. // Laser Phys. 2012. V. 22. N 1. P. 177–183. DOI: 10.1134/S1054660X11240029
- [12] Marchenko V.M., Iskhakova L.D., Studenikin M.I. // Quantum Electron. 2013. V. 43. N 9. P. 859–864. DOI: 10.1070/QE2013v043n09ABEH015158

- [13] Marchenko V.M., Kiselev V.V. // J. Appl. Spectr. 2017. V. 83.
  N 6. P. 1042–1044. DOI: 10.1007/s10812-017-0405-7
- [14] Moulton P.F. // J. Opt. Soc. Am. B. V. 3. N 1. P. 125–133. DOI: 0740-3224/86/010125-0902.00
- [15] Kusuma H.H., Saidin M.K., Ibrahim Z. // J. Fiz. UTM. 2009. V. 4. P. 42–49.
- [16] Powell R.C., Venikouas G.E., Xi L., Tyminskib J.K. // J. Chem. Phys. 1986. V. 84. N 2. P. 662–665. doi:org/10.1063/1.450561
- [17] Marchenko V.M. // J. Appl. Spectr. 2018. V. 85. N 2. P. 246–249. DOI: 10.1007/s10812-018-0639-z