^{09.1} Спектры селективного излучения Al₂O₃: Ti³⁺ при лазерно-термическом нагреве

© В.М. Марченко¹, С.Ю. Казанцев^{1,2,¶}, В.В. Киселев¹

¹ Институт общей физики им. А.М. Прохорова РАН, Москва, Россия

² Московский технический университет связи и информатики, Москва, Россия

[¶] E-mail: vmarch@kapella.gpi.ru

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 К существенно отличаются от спектра излучения черного тела и являются селективными с максимумом при $\lambda \approx 1060$ 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 $\Phi B \Im \Delta \lambda = 0.4 - 1.1 \, \mu m$ [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 Δλ 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* ≤ 2000 К 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 Cr³⁺ в рубине Al₂O₃:Cr³⁺. 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 Al₂O₃: Ti³⁺ (5) с размером ребра 5 mm. Температура кристалла (5) с концентрацией ионов Ti³⁺ 1.85 · 10⁻¹⁹ 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 cm 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 $I \leq 24 \, \text{kW/cm}^2$ 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 $\lambda = 745 \, \text{nm}$ возбуждалась диодным лазером ($\lambda = 532 \, \text{nm}$) перекрывающимися полосами поглощения



Рис. 1. Схема экспериментальной установки. I — непрерывный CO₂-лазер ($\lambda = 10.6 \,\mu$ m, $P = 30 \,$ W), 2 — диодный лазер ($\lambda = 532 \,$ nm, $P = 0.1 \,$ W), 3 — механический модулятор лазерного луча, 4 — линза из NaCl, 5 — Al₂O₃:Ti³⁺, 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 CO₂-лазера в следующих режимах: 0 s, T = 298 K (1); 5 s, T = 330 K (2); 15 s, T = 400 K (3); 100 s, T = 750 K (4); 130 s, T = 890 K (5). Время интегрирования 0.1 s.

на электронно-колебательных переходах ${}^2T_2 \leftrightarrow {}^2E$ между основным и возбужденными состояниями ионов Ti³⁺ с пиками при $\lambda \approx 490$ и 560 nm [14,15]. На рис. 2 показана эволюция спектров излучения монокристалла Al_2O_3 : Ti³⁺ 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 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 К увеличилась интенсивность спектра в области 630–1100 nm с максимумом при $\lambda \approx 1060$ nm. Временная зависимость спектров термического излучения монокристалла Al₂O₃: Ti³⁺ с временем интегрирования 1 s при нагреве лучом CO2-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 К была достигнута на 135 s. Все нормированные спектры термического излучения монокристалла Al_2O_3 : Ti³⁺ имели максимум вблизи 1060 nm (~ 9400 cm⁻¹). Спектры Al_2O_3 : Ti³⁺ в области температур T = 330-900 K существенно отличаются от спектра излучения черного тела. Следовательно, спектры термического излучения можно интерпретировать как селективные на электронно-колебательных переходах между электронными состояниями иона Ti³⁺.

Широкополосные спектры поглощения, люминесценции и селективного излучения ионов Ti³⁺ в кристалле Al₂O₃ объясняются в грубом приближении трехуровневой схемой электронно-колебательных состояний (1-3). Если положить, опираясь на данные [14,15], что энергия оптического возбуждения ионов Ti³⁺ $E_{13} \approx 22\,000\,{\rm cm}^{-1}$, а энергия квантов люминесценции $E_{32} \approx 13500 \,\mathrm{cm}^{-1}$, то энергия безызлучательных переходов $E_{21} \approx 8500 \, {\rm cm}^{-1}$ находится в пределах ширины полосы селективного излучения $E_{12} \approx 9400 \, {\rm cm}^{-1}$. При оптическом возбуждении Al₂O₃:Ti³⁺ 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 Al₂O₃: Ti³⁺ 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 К 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 : Ti³⁺ при лазерно-термическом нагреве до 878 K в течение 30 (1), 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

- 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
- [7] 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
- Marchenko V.M., Iskhakova L.D., Studenikin M.I. // Quantum Electron. 2013. V. 43. N 9. P. 859–864. DOI: 10.1070/QE2013v043n09ABEH015158

- Marchenko V.M., Kiselev V.V. // J. Appl. Spectr. 2017. V. 83.
 N 6. P. 1042–1044. DOI: 10.1007/s10812-017-0405-7
- 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