## 05;07;11;12 Влияние адсорбционных комплексов на электронный спектр и люминесценцию пористого кремния

## © А.А. Лисаченко, А.М. Апрелев

НИИ физики С.-Петербургского государственного университета E-mail: liana@alisa.samson.spb.su

## В окончательной редакции 3 октября 2000 г.

Влияние поверхностных атомных структур на электронный спектр и люминесценцию пористого кремния исследовали методами люминесцентной спектроскопии, УФ фотоэлектронной спектроскопии и ИК Фурье-спектроскопии. Анализ эволюции параметров системы в ходе термовакуумных обработок позволил установить корреляцию спектра и интенсивности фотолюминесценции с электронным спектром и атомной структурой. Термодесорбция адсорбата приводит к атомным перегруппировкам на поверхности, сопровождаемым изменением электронной структуры и, как следствие, люминесцентных характеристик пористого кремния.

Неослабевающий интерес к исследованию механизма люминесценции пористого кремния (ПК) обусловлен широкими перспективами его применения. В формировании люминесценции выделяют 3 активные области: а) объем нанокристаллов, б) поверхность ПК (область интерфейса), в) слой оксида, покрывающего нанокристаллиты. До последнего времени вопрос о соотношении вкладов этих областей, а следовательно, и о механизме явления остается дискуссионным [1-8]. Однако не вызывает сомнения существенный вклад поверхностных структур адсорбата — гидридных, оксигидридных и оксидных групп, молекул и радикалов продуктов разложения травителя, адсорбированных молекул газовой фазы. Термодесорбция адсорбата в вакууме сопровождается необратимым гашением фотолюминесенции (ФЛ) [9] и изменением оптических свойств ПК [10]. Прогрев или УФ засветка в кислороде резко изменяют его макроскопические (термо- и фотоэлектронная работы выхода, поверхностный загиб зон) и микроскопические (спектр поверхностных состояний в прифермиевской области) электрофизические

4

характеристики [11]. Однако простых корреляций электрофизических и люминесцентных свойств ПК не обнаружено. Это объясняется, в частности, недостаточной охарактеризованностью исследуемой системы, в том числе неопределенностью количества и состава адсорбата.

Целью настоящей работы было исследование влияния адсорбата на фотолюминесценцию ПК и получение с помощью люминесцентной, фотоэлектронной и ИК спектроскопии информации об электронном спектре и атомной структуре центров люминесценции.

**Техника эксперимента**. Образцы получали травлением кремниевой подложки (поверхность (100), *n*-тип,  $100 \Omega \cdot cm$ ). Для первой партии (ПК1) использовали травитель вода–этиловый спирт–плавиковая кислота (1:2:1), вторую партию (ПК2) травили в бесспиртовом водном растворе HF (1:1). Образец анодировали в течение 5 min при  $30 \text{ mA/cm}^2$  и непрерывном освещении. Затем образец промывали в дистиллированной воде и за несколько секунд устанавливали в камеру спектрометров — люминесцентного, УФ фотоэлектронного или инфракрасного (ИК) Фурье-спектрометра. Сверхвысокий вакуум получали после откачки образца при  $200^{\circ}$ С. Таким образом снижалась возможность окисления поверности ПК при прямом контакте с атмосферой.

Для возбуждения люминесценции использовали двойной монохроматор (фон рассеянного излучения не хуже  $10^{-4}$ ), а для ее регистрации — светосильный монохроматор МДР-2. Спектры исправляли на приборную функцию. Фотоэлектронные (ФЭ) спектры снимали на оригинальном светосильном (апертурный угол  $34^{\circ}$ , разрешение  $\Delta E \leq 0.1 \text{ eV}$ ) спектрометре, специализированном для измерений в прифермиевской области спектра. ИК спектры снимали на Фурье-спектрометре. Измерения выполнены in situ в условиях сверхвысокого вакуума (CBB) при комнатной температуре или при температуре образца, стабилизируемой в диапазоне  $80 < T < 450^{\circ}$ С. Система сбора и обработки информации собрана на базе PC Pentium-II и встраиваемой платы ACL8112.

Экспериментальные результаты и обсуждение. На рис. 1 приведены спектры люминесценции образцов ПК1 и ПК2. Спектр свечения свежих образцов ПК1 (рис. 1, штрихпунктир) можно представить двумя полосами. Одна имеет максимум на 1.81 eV, полуширину 0.4 eV и общую площадь 860 а.u.; вторая соответственно 2.27, 0.34 eV и 65 а.u. При выдержке на атмосфере первая полоса пропадает, а вторая смещается в коротковолновую область. Образцы ПК2 имеют одну полосу люминесценции с максимумом на 1.88 eV и полушириной 0.37 eV.



**Рис. 1.** Спектры фотолюминесценции пористого кремния при возбуждении на  $\lambda = 337$  nm (3.66 eV). *1* — экпериментальный спектр образца ПК1; *2* — экспериментальный спектр исходного образца ПК2; экспериментальные спектры образца ПК2 после прогрева при: *3* — 200°C; *4* — 325°C (штриховой линией *5* показаны соответствующие этому спектру гауссианы разложения); *6* — 395°C; *7* — 445°C. Сплошной линией показаны результаты аппроксимации каждого спектра образца ПК2 суммой двух гауссианов.

В ФЭ спектрах ПК1 отчетливо проявляются 2 пика с E = 4.35 и 4.05, а также особенности на 3.5 и 0.5 eV (рис. 2, кривая *I*). Заполненные состояния тянутся до  $E_F$ . Величина термоэлектронной работы выхода  $\varphi_{\tau}$  равна 3.7 eV. Заметим, что этот спектр близок к наблюдавшемуся в нашей работе [11]. Интенсивность и форма спектра в соответствии с результатами [11] меняется при обработках в вакууме или кислороде при температурах 200–450°С. Однако попытки обнаружить корреляции ФЭ спектров со спектрами люминесценции не завершились успехом. Возможно, это связано с тем, что поверхность ПК1 покрыта углеводородами — продуктами разложения этанола. В этом смысле поверхность ПК2 можно считать лучше охарактеризованной. Действительно, в спектрах ПК2 (рис. 2, кривая 2) обнаруживается лишь особенность на



**Рис. 2.** УФ (hv = 8.43 eV) фотоэлектронные спектры образцов пористого кремния ПК1 (I) и ПК2 (2). Величины энергии связи отсчитываются от уровня Ферми. На вставке — участки спектров I и 2 в области энергии связи 0–1.5 eV, представленные в увеличенном масштабе.

E = 3.6 eV. Заполненные состояния тянутся до  $E_F$ , величина  $\varphi_{\tau}$  равна 4.0 eV. Проведены параллельные исследования спектров люминесценции и ФЭ спектров при прогреве образца ПК2 в вакууме до температур 200, 325, 395, 445°C. Спектры люминесценции снимали после выдержки образцов при указанных температурах 5 min и последующего остывания до комнатной температуры. Результаты опытов приведены на рис. 1. Обнаружено монотонное падение суммарной интенсивности в 1.1, 1.78, 3.45 и 45 раз. На фоне общего падения выявлено незначительное смещение максимума пика от 1.89 к 1.88 eV после откачки при 200°C и к 1.91 eV после откачки при 395°C. Анализ разностных (по температуре обработки) спектров позволил разложить исходный спектр на две полосы с максимумами при 1.95 и 1.81 eV. До  $T < 325^{\circ}$ C быстрее падает максимум 1.95 eV, а при  $T > 325^{\circ}$ C — максимум 1.81 eV. Их неравномерное падение и вызывает смещение общего максимума.

Чтобы обнаружить слабые изменения в  $\Phi$ Э спектрах, обусловленные десорбцией, использовали следующую процедуру. Образец нагревали in situ в CBB до T = 325, 395 и 445°C со скоростью 0.5 grad/s и затем с той же скоростью остужали до указанных температур. При фиксирован-



**Рис. 3.** Разности фотоэлектронных спектров образцов ПК2, снятых при одинаковых температурах в ходе нагрева —  $\Phi \Theta C_{Ti}$  и последующего остывания в CBB —  $\Phi \Theta C'_{Ti}$ :  $1 - \Phi \Theta C'_{200} - \Phi \Theta C_{200} = \Delta_1 + \Delta_2 + \Delta_3$ ,  $2 - \Phi \Theta C'_{325} - \Phi \Theta C_{325} = \Delta_2 + \Delta_3$ ,  $3 - \Phi \Theta C'_{395} - \Phi \Theta C_{395} = \Delta_3$ .

ных значениях температуры снимали ФЭ спектры в ходе нагрева, затем при тех же температурах — при остывании. Для исключения температурной зависимости ФЭ спектров и выделения различий, обусловленных лишь десорбцией, находили разностные спектры:  $\Delta_i = \Phi \Im C'_{\text{Ti}} - \Phi \Im C_{\text{Ti}}$ , где  $\Phi \Im C'_{\text{Ti}} - \Phi \Im C_{\text{Ti}}$  образца, снятые при температуре Ti в ходе нагрева и остывания.

Таким образом, величина  $\Phi \Im C'_{200} - \Phi \Im C_{200} = \Delta_1 + \Delta_2 + \Delta_3;$   $\Phi \Im C'_{325} - \Phi \Im C_{325} = \Delta_2 + \Delta_3, \Phi \Im C'_{395} - \Phi \Im C_{395} = \Delta_3,$  где  $\Delta_1, \Delta_2, \Delta_3 - \mu$ изменения в спектре, вызванные десорбцией в интервале температур 200–325, 325–395 и 395–445°С.

Результаты для области энергий связи E < 2.2 eV представлены на рис. 3. Полное изменение, вызванное десорбцией (кривая *I*), состоит из падения интенсивности двух пиков с E = 2.0 и 1.75 eV и появления пика 1.0 eV. Пик 2.0 eV падает монотонно в диапазоне 200–445°C. Падение пика 1.75 eV начинается при более высокой температуре, а

при  $T > 400^{\circ}$ С заметно незначительное превышение его исходного значения. Пик с E = 1.0 eV появляется лишь при  $T > 395^{\circ}$ С. Заметим, что энергии максимумов 2.0 и 1.75 eV в пределах погрешности совпадают с максимумами фотолюминесценции на 1.95 и 1.81 eV.

Для выявления атомарной структуры излучающих центров использована ИК Фурье-спектроскопия. В спектре исходного образца в области 700-4000 cm<sup>-1</sup> в поглощении проявляется группа линий в области  $800-1000 \text{ cm}^{-1}$ , обусловленная деформационными колебаниями SiH<sub>n</sub> (n = 1-3) и соответствующая этим структурам группа линий в области валентных колебаний 2070-2170 сm<sup>-1</sup> [12]. В интервале  $1000-1200 \,\mathrm{cm}^{-1}$  наблюдается широкая бесструктурная полоса с максимумом на 1125 и плечом на 1087 ст<sup>-1</sup> валентных колебаний связи Si–O–Si [4,13]. Заметно также слабое поглощение на  $2250 \,\mathrm{cm}^{-1}$ , которое связывают с колебаниями водорода в структуре O<sub>3</sub>Si-H [4]. Отметим, что нами не обнаружено поглощения ни структурами СН<sub>n</sub> (n = 1 - 3) в области 2865–2975 сm<sup>-1</sup>, ни связью C = O (1720 сm<sup>-1</sup>). Такое поглошение наблюдается, если в травитель добавляют этиловый спирт [4].

Проведение измерений спектров фотолюминесценции,  $\Phi \ni$  и ИК спектров на одних и тех же образцах при прогреве в вакууме in situ позволило выявить корреляции этих характерстик. Установлено, что при нагревах интенсивность линии 914 и группы линий у 2100 cm<sup>-1</sup>, принадлежащих структурам SiH<sub>n</sub>, падают симбатно с интенсивностью фотолюминесценции, а также  $\Phi \ni$  пика 2.0 eV. Линии 783 и 1030 cm<sup>-1</sup> не наблюдаются в спектре исходного образца, они появляются при  $T > 325^{\circ}$ C и меняются антибатно с пиком 1.75 eV фотоэлектронного спектра. Пики 783 и 1030 cm<sup>-1</sup> связывают со структурами O<sub>3</sub>Si–H и Si–O–Si [13]. Пику 1.0 eV по условиям появления соответствует пик 865 cm<sup>-1</sup>, который относят к Si–O структурам [4]. Образование этих структур сопровождается появлением высокой плотности оборванных связей, играющих роль центров безызлучательной рекомбинации.

Таким образом, исключение этилового спирта из состава травителя приводит к существенному упрощению электронных и люминесцентных характеристик ПК, что связано с отсутствием на поверхности  $CH_n$  и  $CO_n$  групп.

Совокупность полученных результатов позволяет предложить следующую модель электронных переходов при люминесценции. Кванты света возбуждают электроны с поверхностных уровней, лежащих на

1.75 и 2.0 eV ниже уровня Ферми, или генерируют дырки в объеме с последующей локализацией их на этих уровнях. Высвечивание происходит при рекомбинации электронов с уровня Ферми с дырочными центрами, формируемыми с участием гидридов SiH<sub>n</sub>. По мере нагрева в вакууме они разрушаются, что приводит к уменьшению концентрации фотогенерируемых дырок и соответственно к уменьшению рекомбинационной люминесценции. Параллельно идет окисление поверхности с образованием различных  $O_x$ Si-H и Si-O-Si структур. Образование таких структур сопровождается появлением центров безызлучательной рекомбинации типа разорванных связей (Pb-центры), которым в ФЭ спектрах соответствует пик с E = 1.0 eV. Оба термоактивированных в вакууме процесса ведут к ослаблению, а при 445°C к практически полному подавлению фотолюминесценции.

**Выводы.** 1. Люминесценция образцов пористого кремния, свободного от углеродсодержащих загрязнений, состоят из двух полос с  $hv_{\text{max}} = 1.81$  и 1.95 eV. Она формируется с участием поверхностных атомных структур — гидридов, оксигидридов и оксидов кремния.

2. Поверхностным гидридам соответствуют в электронном спектре уровни, лежащие на 1.75 и 2.0 eV ниже  $E_f$ , при фотоионизации которых создаются центры излучательной рекомбинации. Прогрев в вакууме при 200  $\leq T \leq 445^{\circ}$ C ведет к постепенному замещению гидридов новыми оксигидридными структурами с образованием центров безызлучательной рекомбинации типа разорванных связей, которым соответствует уровень 1.0 eV ниже  $E_f$ .

Авторы благодарны Н.П. Петрову, Р.В. Михайлову и П.Ю. Сторожеву за помощь в проведении экспериментов.

Работа выполнена при поддержке Российской программы "Поверхностные атомные структуры" (проект № 3.3.99) и Министерства общего и проф. образования (КЦФЕ при СПбГУ, проект № 97–0–7.2–65).

## Список литературы

- [1] Kanemitsu Y. // Phys. Rep. 1995. V. 263. N 1. P. 1-91.
- [2] Tsubeskov L., Moore K.L., Hall D.G., Fauchet P.M. // Phys. Rev. B. 1996.
  V. 54. N 12. P. 8361–8364.
- [3] Maly P, Trojanek F, Kudra J. et al. // Phys. Rev. B. 1996. V. 54. N 11. P. 7929–7936.

- [4] Fukuda Y., Furuya K., Ishikawa N., Saito T. // J. Appl. Phys. 1997. V. 82. N 11. P. 5718–5721.
- [5] Kanemitsu Y., Okamoto Sh. // Phys. Rev. B. 1997. V. 56. N 4. P. 1696-1699.
- [6] Gole J.L., Dudel F.P., Grantier D., Dixon D.A. // Phys. Rev. B. 1997. V. 56. N 4. P. 2137–2153.
- [7] Bentosela F., Exner P., Zagrebnow V.A. // Phys. Rev. B. 1998. V. 57. P. 1382– 1386.
- [8] Arigane T., Yoshida K., Wadayama T., Hatta A. // Surf. Sci. 1999. V. 427–428.
  P. 304–308.
- [9] Ельцов К.Н., Караванский В.А., Мартынов В.В. // Письма в ЖЭТФ. 1996. Т. 63 (2). С. 106.
- [10] Kumar R., Kitoh Y., Hara K. // Appl. Phys. Lett. 1998. V. 63 (22). P. 3032-3034.
- [11] Aprelev A.M., Lisachenko A.A., Laiho R., Pavlov A., Pavlova Y. // Thin Solid Films. 1997. V. 297. P. 142–144.
- [12] Niwano M. // Surf. Sci. 1999. V. 427-428. P. 199-207.
- [13] Juang W.N., Tong K.Y., Chan P.W. // Semicond. Sci. Technol. 1997. V. 12. P. 228–233.