# Дефекты, ближний и средний порядок в структурной сетке аморфного гидрированного кремния

© О.А. Голикова, В.Х. Кудоярова

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе Российской академии наук, 194021 Санкт-Петербург, Россия

(Получена 4 ноября 1997 г. Принята к печати 10 ноября 1997 г.)

Исследовано влияние дефектов (оборванных связей Si–Si), образованных в процессе осаждения пленок *a*-Si: Н методом тлеющего разряда, при его легировании бором а также фотоиндуцированных, на изменения ближнего и среднего порядка в структурной сетке. Показано, что при постоянной концентрации дефектов  $N_D$  = const заряженные дефекты значительно сильнее влияют на структуру *a*-Si: H, чем нейтральные.

#### 1. Введение

В настоящее время возрос интерес к изучению изменений структуры, сопутствующих образованию дефектов (оборванных связей Si-Si) в аморфном гидрированном кремнии (a-Si:H). Эти изменения могут быть связаны с особенностями локальной структуры как ближнего порядка (например, с разбросом в величинах углов между связями), так и промежуточного (среднего) порядка (например, с дисперсией диэдрических углов), а также с различными особенностями статистики колец, составленных из кремниевых тетраэдров. В наибольшей степени это относится к образованию фотоиндуцированных дефектов, которые, согласно гипотезе Fritzsche [1], должны сопровождаться перестройкой структуры на уровне среднего порядка. Действительно, такие изменения структуры a-Si: Н в результате засветки были обнаружены методом ЯМР [2,3]. Кроме того, были установлены и другие фотоструктурные изменения a-Si:H, в частности, уменьшение энтропии [4], изменение величин углов между связями Si-Si [5], уменьшение напряжения сжатия [6], а также было обнаружено расширение пленки после интенсивной засветки [7]. В работе [8] было показано, что образование дефектов в процессе роста нелегированной пленки a-Si: H, контролируемое условиями осаждения, сопровождается не только изменениями положения уровня Ферми (псевдолегирование), но и изменениями параметра Урбаха Е<sub>U</sub>, частоты поперечного оптического фонона  $\omega_{\rm TO}$  и ширины линии в спектре рамановского рассеяния оптического фонона на полувысоте  $\Delta \omega_{\text{TO}}$ , т.е. параметров, характеризующих степень упорядоченности аморфной структуры. Известно, что легирование a-Si: Н электрически активными примесями также приводит к образованию дефектов, однако характер сопутствующей этому трансформации структурной сетки установлен менее определенно.

Цель данной работы — сравнение изменений в ближнем и среднем порядке в структурной сетке *a*-Si:H при образовании дефектов различными способами: в процессе осаждения пленок нелегированного *a*-Si:H (deposition-induced or "native" defects), в результате засветки (фотоиндуцированные дефекты), а также при легировании бором.

### 2. Методики экспериментов

Условия получения пленок псевдолегированного *a*-Si: Н методом тлеющего разряда (glow discharge method, или PECVD) были подробно описаны в работе [8], а условия легирования пленок бором из газовой фазы и ионной имплантации — в работе [9]. Температура осаждения всех пленок была постоянной  $T_s = 300^{\circ}$ С. Известно [10], что в *a*-Si: Н при воздействии светом возникает фотопроводимость  $\sigma_{ph}$ , величина которой падает со временем засветки *t* по закону  $\sigma_{th} \sim t^{-\gamma}$ .

Мы предполагаем, что воздействие света приводит не только к образованию дефектов (оборванных связей Si–Si), но и к дополнительным изменениям структуры в объеме материала. Для изучения влияния засветки на структуру выбирался псевдолегированный материал, обладающий быстрой кинетикой падения фотопроводимости: при воздействии светом от источника типа AM-1, мощностью 100 мВт/см<sup>2</sup> в спектральном диапазоне  $\lambda < 0.9$  мкм показатель  $\gamma = 0.66$ . После засветки в течение 5 ч фотопроводимость выходит на стационарный уровень и можно ожидать, что произошли фотоструктурные изменения.

Информация о структуре на уровне ближнего и среднего порядка была получена на основе анализа рамановских спектров, как в работе [11]. Спектры снимались на приборе U-1000 (диапазон 20 ÷ 620 см<sup>-1</sup>, шаг 1 см<sup>-1</sup>, щель 5 см<sup>-1</sup>, точность измерений ±2.5 см<sup>-1</sup>). Длина волны возбуждающего излучения  $\lambda = 488$  нм, мощность 100 мВт. Полуширина пика поперечного оптического фонона  $\Delta \omega_{\rm TO}$  дает информацию о дисперсии углов между связями Si–Si (ближнем порядке), интенсивность пика поперечного акустического фонона (ТА), приведенная к интенсивности ТО-пика,  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$ , дает информацию о среднем порядке. Согласно работе [11], рост величины  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$  свидетельствует о возрастании неупорядоченности в расположении Si-тетраэдров.

## 3. Экспериментальные результаты и их обсуждение

Рассмотрим, как изменяются  $\Delta \omega_{\text{TO}}$  и  $I_{\text{TA}}/I_{\text{TO}}$  в зависимости от положения уровня Ферми  $\varepsilon_F$  в щели подвижности *a*-Si: H относительно края зоны проводимости  $\varepsilon_c$  (рис. 1). Для псевдолегированного a-Si: Н n-типа проводимости  $(\varepsilon_c - \varepsilon_F)_{T=0} = \Delta E$ , где  $\Delta E$  — энергия активации темновой проводимости; для легированного бором *a*-Si:Н *p*-типа проводимости  $(\varepsilon_c - \varepsilon_F)_{T=0} = E_g - \Delta E$ (E<sub>g</sub> — оптическая ширина щели с учетом известного уменьшения величины  $E_g$  при легировании бором [9]). Из рис. 1 следует, что  $\Delta \omega_{\text{TO}}$  и  $I_{\text{TA}}/I_{\text{TO}}$ , представленные как функции  $(\varepsilon_c - \varepsilon_F)_{T=0}$ , стремятся к минимуму, соответствующему *a*-Si: H с  $(\varepsilon_c - \varepsilon_F)_{T=0} = 0.85$  эВ. Отметим также, что при сдвигах  $\varepsilon_F$  от минимума величины  $\Delta\omega_{\rm TO}$ и  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$  возрастают одновременно, при этом относительное изменение  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$  для псевдолегированного a-Si: Н больше, когда уровень Ферми сдвигается в сторону края валентной зоны, т. е. когда  $(\varepsilon_c - \varepsilon_F)_{T=0} > 0.85$  эВ. Кроме того, из рис. 1 следует, что как  $\Delta \omega_{\rm TO}$ , так и  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$  резко увеличиваются для пленок *a*-Si:H, когда  $(\varepsilon_c - \varepsilon_F) = 1.05 \div 1.15$   $\Rightarrow$ B.

Известно, что плотность дефектов  $N_D$ , образующихся в пленках псевдолегированного *a*-Si:H, минимальна при  $(\varepsilon_c - \varepsilon_F)_{T=0} = 0.85$  эВ [8]. На основании данных, представленных на рис. 2, то же можно сказать и о пленках *a*-Si:H, легированных бором как ионной имплантацией, так и из газовой фазы.

Содержание связанного с кремнием водорода,  $C_{\rm H}$ , определенное по инфракрасным спектрам, в псевдолегированных пленках минимально, когда ( $\varepsilon_c - \varepsilon_F$ )<sub>T=0</sub> = 0.85 эВ. В то же время в пленках с примесью бора  $C_{\rm H}$  падает в области ( $\varepsilon_c - \varepsilon_F$ )<sub>T=0</sub> = 0.85 ÷ 1.15 эВ (рис. 2). Однако



**Рис. 1.** Зависимости  $\Delta \omega_{\text{TO}}$  и  $I_{\text{TA}}/I_{\text{TO}}$  от положения уровня Ферми относительно края зоны проводимости *a*-Si:H. *1* — псевдолегированный *a*-Si:H (стрелками показаны переходы в состояние после засветки). *2* — *a*-Si:H, легированный бором методом ионной имплантации; *3* — *a*-Si:H, легированный бором из газовой фазы.

Физика и техника полупроводников, 1998, том 32, № 7



**Рис. 2.** Плотность дефектов  $N_D(I)$  и содержание водорода  $C_H(II, III)$  в зависимости от положения уровня Ферми. Кривые *I*, *II* данные [8], полученные для псевдолегированных образцов; кривая *III* — данные работы [9], полученные для образцов, легированных бором. *I*, *2* — образцы, легированные бором методом ионной имплантации и из газовой фазы соответственно.

 $\Delta\omega_{\rm TO}$  и  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$  в этой области возрастают как для псевдолегированного, так и для легированного бором *a*-Si:H (рис. 1). Поэтому можно заключить, что изменения  $C_{\rm H}$  на  $\Delta\omega_{\rm TO}$  и  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$  решающего влияния не оказывают. С этим заключением согласуются, по крайней мере в отношении  $\Delta\omega_{\rm TO}$ , результаты [12]: при  $C_{\rm H} \simeq 5 \div 25 \, {\rm ar}\% \ \Delta\omega_{\rm TO} = 70 \div 73 \, {\rm cm}^{-1}$ . Данные об  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$  в [12] не приводятся; пленки были получены методом тлеющего разряда.

Рассмотрим теперь  $\Delta \omega_{\mathrm{TO}}$  и  $I_{\mathrm{TA}}/I_{\mathrm{TO}}$  в зависимости от плотности дефектов, N<sub>D</sub>, определенной методом постоянного фототока (рис. 3). Далее мы будем говорить об  $N_D$  в областях изменения  $(\varepsilon_c - \varepsilon_F)_{T=0} = 0.65 \div 0.85$  и  $0.85 \div 1.15$  эВ. Как видно из рис. 3, зависимость  $\Delta \omega_{\text{TO}}$  от N<sub>D</sub> для обеих указанных областей можно описать одной плавной кривой, на которую ложатся точки, полученные для всех пленок: псевдолегированных и легированных бором. В то же время зависимости  $I_{\rm TO}/I_{\rm TA}$  от  $N_D$  для псевдолегированных пленок из двух указанных выше областей заметно различаются, что, по-видимому, связано с различными зарядовыми состояниями дефектов (оборванных связей),  $D^-$  и  $D^+$  соответственно [8]. В легированном a-Si: Н атомы бора, встраивающиеся в Si-тетраэдры, приводят к дополнительному разупорядочению структуры. Действительно, при плотности дефектов  $N_D \geq 5 \cdot 10^{16}$ см  $^{-3}$  наблюдается более резкий рост как  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$ , так и параметра Урбаха  $E_U$  (точки 3, 4 на рис. 3). Отметим, что существенных различий Е<sub>U</sub> для псевдолегированных пленок из двух указанных выше областей не наблюдается.

Рассмотрим влияние засветки на  $\Delta \omega_{\rm TO}$  и  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$ . Изменение  $\Delta \omega_{\rm TO}$  и  $I_{\rm TA}/I_{\rm TO}$  в результате засветки для одного из образцов показаны стрелками на рис. 1, плотность фотоиндуцированных дефектов составила  $10^{17}$  см<sup>-3</sup>. В

80 Eu, meV 60 50 1.0 Δ3 0.8  $I_{TA}/I_{TO}$ 100 сm 7 90 0.4 **Δω<sub>τ0</sub>**, c 80 70 0.2 60 10<sup>16</sup> N<sub>p</sub>, cm<sup>-3</sup> 1015 1017

**Рис. 3.**  $\Delta \omega_{\text{TO}}(a)$ ,  $I_{\text{TA}}/I_{\text{TO}}(b,c)$  и  $E_U(d)$  как функции плотности дефектов. 1 — псевдолегированный a-Si: Н из области  $\varepsilon_c - \varepsilon_F = 0.65 \div 0.85$  эВ, 2 — псевдолегированный *a*-Si:Н из области  $\varepsilon_c - \varepsilon_F = 0.85 \div 1.05$  эВ, 3 - a-Si:H, легированный бором методом ионной имплантации, 4 — a-Si:H, легированный бором из газовой фазы.

результате засветки энергия активации темновой проводимости образца  $\Delta E$  возросла от 0.8 до 0.96 эВ. Из рис. 1 следует, что если  $\Delta \omega_{\mathrm{TO}}$ , определенная после засветки пленки, совпадает с  $\Delta \omega_{\rm TO}$  другой, не засвеченной, пленки при  $(\varepsilon_c - \varepsilon_F)_{T=0} = \text{const}$ , то  $I_{\text{TA}}/I_{\text{TO}}$ , определенные при указанных условиях для этих пленок, отличаются друг от друга: величина I<sub>TA</sub>/I<sub>TO</sub> засвеченной пленки существенно ниже. Кроме того, образование фотоиндуцированных дефектов не приводит к одновременному возрастанию величин  $\Delta \omega_{\text{TO}}$  и  $I_{\text{TA}}/I_{\text{TO}}$ : возрастает только первая из них, а вторая падает, т.е. дисперсия углов между связами Si-Si увеличивается, но расположение тетраэдров становится более упорядоченным.

Результаты настоящей работы снова ставят вопрос о различии дефектов в структурной сетке a-Si:H, образованных различными способами, давно уже обсуждаемый в литературе (см., например, [13,14]).

Как и ранее [8,14], мы исходим из того, что нейтральные оборванные связи  $(D^0)$  образуются в процессе осаждения только "собственного" a-Si: H. В этом же состоянии  $(D^0)$  находятся и фотоиндуцированные дефекты [14]. Приведенные нами данные показывают, что при  $N_D = \text{const} (N_D \simeq 10^{17} \,\text{см}^{-3})$  фотоиндуцированные дефекты приводят к значительно меньшим изменениям структуры, чем дефекты, образующиеся при псевдолегировании и легировании. Таким образом, именно образование заряженных дефектов приводит к резкому росту неупорядоченности структуры на всех уровнях. При этом изменения зарядовых состояний дефектов особенно влияют на средний порядок: об этом говорят различия зависимостей I<sub>TA</sub>/I<sub>TO</sub> от N<sub>D</sub> для псевдолегированных пленок из двух указанных выше областей (рис. 3), а также различие величин I<sub>TA</sub>/I<sub>TO</sub> для двух пленок при  $(\varepsilon_c - \varepsilon_F)_{T=0} = \text{const:}$  для не засвеченной пленки из области 0.85 ÷ 1.05 эВ и засвеченной пленки из области 0.65 ÷ 0.85 эВ (рис. 1).

Работа поддержана грантом INTAS № 931916.

#### Список литературы

- [1] H. Fritzsche. Sol. St. Commun., 94, 953 (1995).
- H.M. Branz, P.A. Fedders. MRS Symp. Proc., 338, 129 (1994). [2]
- [3] M.J. Kernan, R.L. Corey, P.A. Fedders, D.J. Leopold, R.E. Norberg, W.A. Turner, W. Paul. MRS Symp. Proc., 377, 395 (1995).
- [4] C.M. Formann, R.M. Dawson, H.Y. Liu, C.R. Wronski. Appl. Phys., 76, 768 (1994).
- [5] K. Shimizu, T. Shiba, T. Tabuchi, H. Okamoto. Japan. J. Appl. Phys., 36, 29 (1997).
- [6] K. Shimizu, T. Tabuchi, M. Iida, H. Okamoto. Abstracts ICAMS-17 (Budapest, 1997) p. 209.
- [7] T. Goto, N. Masui, M. Kondo, S. Nonomura, A. Matsuda, S. Nitta. Abstracts ICAMS-17 (Budapest, 1997) p. 210.
- О.А. Голикова, В.Х. Кудоярова. ФТП, 29, 1128 (1995).
- О.А. Голикова, У.С. Бабаходжаев, У.С. Дубро, М.М. Казанин, М.М. Мездрогина, Р.Р. Яфаев. ФТП, 24, 1190 (1990).
- [10] E. Sauvain, P. Pipos, A. Shah, J. Hubin. J. Appl. Phys., 75, 1722 (1994).
- [11] A.P. Sokolov, A.P. Shebanin, O.A. Golikova, M.M. Mezdrogina. J. Non-Cryst. Sol., 137/138, 99 (1991).
- [12] A.H. Mahan, B.P. Nelson, S. Salomon, R.S. Crandall. J. Non-Cryst. Sol., 137/138, 657 (1991).
- [13] P. Stradins, H. Fritzsche, M.Q. Tran. MRS Symp. Proc., 336, 227 (1994).
- [14] О.А. Голикова. ФТП, 31, 281 (1997).

Редактор Л.В. Шаронова

## Defects, short- and medium-range order in amorphous hydrogenated silicon network

O.A. Golikova, V.Kh. Kudoyarova

A.F. loffe Physicotechnical Institute, Russian Academy of Sciences, 194021 St. Petersburg, Russia

Abstract Effect of defects (Si–Si dangling bonds) created during film deposition by PECVD, doping with boron and also effect of photoinduced defects on short- and medium-range order in a-Si:H network have been investigated. Charged defects were shown to affect a-Si:H structure much more than neutral defects at the constant defect concentration.

