## Структура, примесный состав и фотолюминесценция механически полированных слоев монокристаллического кремния

© Р.И. Баталов, Р.М. Баязитов, Н.М. Хуснуллин\*, Е.И. Теруков\*\*, В.Х. Кудоярова\*\*, Г.Н. Мосина\*\*, Б.А. Андреев\*\*\*, Д.И. Крыжков\*\*\*

Казанский физико-технический институт им. Е.К. Завойского Российской академии наук,

420029 Казань, Россия

\* Казанский государственный университет,

420008 Казань, Россия

\*\* Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе Российской академии наук,

194021 Санкт-Петербург, Россия

\*\*\* Институт физики микроструктур Российской академии наук,

603950 Нижний Новгород, Россия

E-mail: bayaz@kfti.knc.ru

Рассмотрено введение в монокристаллический кремний оптически активных дефектов (атомных кластеров, дислокаций, преципитатов) путем радиационных воздействий, пластической деформации или термической обработки как один из возможных подходов к созданию кремниевых структур, излучающих в ближней ИК-области. Дефекты вводились в кремний с помощью традиционной механической полировки пластин. Трансформация дефектной структуры и примесный состав нарушенных слоев кремния в процессе термического отжига (TO) кристалла исследовались методами просвечивающей электронной микроскопии и рентгеновской флуоресценции. Оптические свойства дефектов исследовались с помощью фотолюминесценции (ФЛ) в ближней ИК-области при 77 К. Показано, что в результате TO при температурах 850–1000°С имеет место трансформация дефектов, полученных при механической полировке, в дислокации и дислокационные петли, а также формирование преципитатов SiO<sub>2</sub>. В зависимости от температуры отжига в спектрах ФЛ преобладает вклад от окисных преципитатов либо дислокаций, декорированных атомами меди, геттерированными из объема кристалла.

Работа выполнена при поддержке программы Отделения физических наук РАН "Новые материалы и структуры" и программы "Фундаментальные исследования и высшее образование" (BRHE REC-007).

Несмотря на то что монокристаллический кремний является основным материалом микроэлектроники, он малопригоден для создания светоизлучающих структур вследствие своей непрямой зонной структуры и низкой вероятности излучательных переходов. Перспектива интеграции на одном кристалле Si микро- и оптоэлектронных приборов способствует интенсивному развитию в последние 10-15 лет нового направления исследований (кремниевая оптоэлектроника), нацеленного на формирование кремниевых структур, излучающих в видимой и ближней ИК-областях, и на их интеграцию с существующими микроэлектронными приборами [1].

Одним из подходов к формированию кремниевых структур, излучающих на коммуникационных длинах волн (1.3 и 1.55  $\mu$ m), является введение в Si различных видов дефектов (точечных, линейных и объемных). К точечным дефектам относятся центры, состоящие из атомов кремния и примесных атомов (кислород и углерод), образующиеся в результате облучения кристаллов Si потоками высокоэнергетических частиц ( $\gamma$ -кванты, электроны, нейтроны) [2]. Примерами оптически активных радиационных дефектов являются комплексы из междоузельных (i) и узельных (s) атомов углерода ( $C_iC_s$ ) и кислорода ( $C_iO_i$ ), излучающие в области 1.3 и 1.6 $\mu$ m соответственно. Первый кремниевый светодиод, использующий дефекты в качестве центров излучательной рекомбинации, был продемонстрирован в работе [3].

В середине 90-х годов сообщалось об изготовлении кремниевых светодиодов, в которых протяженные дефекты (дислокации) вводились при пластической деформации либо с помощью лазерного плавления кристалла Si [4,5]. Установлено также, что введение объемных дефектов в Si (преципитатов диоксида кремния — SiO<sub>2</sub>) в процессе многоступенчатой и длительной термообработки сопровождается генерацией фотолюминесценции (ФЛ) в ближней ИК-области (0.78–0.86 eV) [6,7].

Несмотря на многообразие методов введения дефектов в Si, традиционная механическая обработка кремниевых пластин (шлифовка и полировка) не применялась ранее для введения протяженных дефектов и исследования их люминесцентных свойств в процессе последующих термообработок. Недавно нами сообщалось об обнаружении интенсивного сигнала ФЛ с максимумом при 0.83 eV (1.5  $\mu$ m), возникающего в результате термообработки пластины *n*-Si (100), предварительно подвергнутой механической полировке с обратной (нерабочей) стороны [8].

Предполагалось, что вероятной причиной возникновения данного сигнала ФЛ является декорирование протяженных дефектов, генерированных механической обработкой, атомами переходных металлов (Cu, Ni, Fe) или кислорода, присутствующих в исходных кристаллах Si на уровне концентраций <  $10^{14}$  и ~  $10^{18}$  cm<sup>-3</sup> соответственно. Ранее сообщалось о влиянии металлических

примесей, декорирующих дефекты, на спектры дислокационной ФЛ (серия линий D1-D4) [9,10]. Поэтому в данной работе исследовалась взаимосвязь ФЛ механически полированных и термически отожженных слоев Si со структурой и примесным составом нарушенных слоев.

## 1. Эксперимент

В настоящей работе использовались механически полированные с обратной стороны пластины *n*-Cz-Si (100) с сопротивлением 4–5  $\Omega$  · ст. Термический отжиг (TO) кристаллов проводился в азотной среде при температурах  $T_1 = 850^{\circ}$ С и  $T_2 = 1000^{\circ}$ С в течение 20–60 min с последующим медленным охлаждением. Структура нарушенного слоя до и после TO исследовалась методом просвечивающей электронной микроскопии (ПЭМ) как вблизи поверхности Si, так и на глубине ~ 7 $\mu$ т после химического удаления слоя. Примесный состав приповерхностных слоев Si для атомов с Z > 20 исследовался методом рентгеновской флуоресценции (РФ). ФЛ нарушенных слоев Si до и после TO измерялась при 77 К с помощью Фурье-спектрометра BOMEM, оснащенного охлаждаемым германиевым детектором.

## 2. Результаты и обсуждение

На рис. 1, *а* представлено ПЭМ-изображение микроструктуры нарушенного слоя Si на обратной стороне пластины вблизи поверхности. Видно, что поверхность Si испещрена полосами и царапинами шириной около 0.5  $\mu$ m, индуцированными финишной механической полировкой микропорошками окиси хрома со схожей зернистостью. Толщина нарушенного слоя Si составляет 1–1.5  $\mu$ m. ПЭМ-исследование после химического стравливания слоя Si толщиной около 7  $\mu$ m не обнаруживало следов механических повреждений, вызванных полировкой на данной глубине (на рисунке не показано). При этом наблюдались лишь ямки травления квадратной формы, связанные с присутствием в исходном кристалле дислокаций с плотностью около 10<sup>3</sup> сm<sup>-2</sup>.

Термообработка кристалла Si при температуре  $T_1 = 850^{\circ}$ C приводила к существенному изменению дефектной структуры нарушенного слоя (рис. 1, *b*). При этом на месте царапин остаются их следы, в которых присутствуют дислокации разной длины (100–450 nm) и дислокационные петли размером 40–50 nm. Плотность петель и дислокаций составляет ~  $4 \cdot 10^8$  и ~  $3 \cdot 10^8$  cm<sup>-2</sup>. Более глубокие царапины является источником повышенной концентрации дислокаций.

Помимо образования дислокационных структур на месте царапин наблюдается формирование частиц округлой формы с размерами около 0.2 µm, являющихся выделениями второй фазы. Данные электронной микродифракции свидетельствуют о появлении на дифракционной картине дополнительных точечных рефлексов, расшифровка которых показала, что они принадлежат



Рис. 1. Светлопольное ПЭМ-изображение (в плане) приповерхностного слоя кремния, подвергнутого механической полировке (a) и последующему термическому отжигу в течение 20 min при 850 (b) и 1000°С (c).

фазе  $\alpha$ -SiO<sub>2</sub> (кристобалит). Преципитация кислорода в Si в виде частиц SiO<sub>2</sub> при повышенных температурах обработки (> 800°C) связана с его пересыщением вследствие значительного превышения концентрации кислорода в Si (~10<sup>18</sup> cm<sup>-3</sup>) над его равновесной растворимостью (~10<sup>16</sup> cm<sup>-3</sup>) при таких температурах. Плотность частиц SiO<sub>2</sub> в приповерхностной области Si



**Рис. 2.** Спектры фотолюминесценции кремния, подвергнутого механической полировке и термическому отжигу в течение 20 min при температуре 850 (*a*) и  $1000^{\circ}$ C (*b*). Спектры сняты как с лицевой, так и с обратной стороны пластины. Провал в спектрах при 0.9 eV связан с поглощением излучения кварцевым окном дьюара.

составляет около  $10^8 \,\mathrm{cm}^{-2}$ . В то же время в более глубоких областях кристалла (~ 7  $\mu$ m от поверхности) плотность частиц SiO<sub>2</sub> значительно выше (~  $10^9 \,\mathrm{cm}^{-2}$ ), а их размеры несколько меньше (50–150 nm).

Отжиг кристалла Si при температуре  $T_2 = 1000^{\circ}$ C (рис. 1, *c*) приводил к дальнейшему улучшеню структурного состояния нарушенного слоя (следы от царапин менее заметны). При этом плотность петель и дислокаций несколько уменьшалась до  $3 \cdot 10^8$  и  $10^8$  сm<sup>-2</sup> соответ-

ственно при укрупнении петель до  $0.2 \,\mu$ m. Наблюдалось также появление дефектов упаковки при плотности около  $10^7 \,\mathrm{cm}^{-2}$ , характерных для распада пересыщенного твердого раствора кислорода в Si, выращенном по методу Чохральского. Заметим, что на рисунке практически отсутствуют частицы SiO<sub>2</sub>, тогда как в более глубоких слоях Si их плотность остается на прежнем уровне ( $\sim 10^9 \,\mathrm{cm}^{-2}$ ) при дальнейшем сокращении их размеров до  $30-50 \,\mathrm{nm}$ . Это может быть объяснено эффектом обеднения приповерхностных слоев Si кислородом, которое наблюдается при повышенных температурах отжига (>100°C) [11].

Исследование примесного состава Si до и после ТО методом РФ позволило обнаружить повышенное содержание меди в нарушенном слое после ТО. До ТО характеристическая линия меди (Cu $K_{\alpha}$  при  $E = 8 \, \text{keV}$ ) на обеих поверхностях Si не детектировалась. После ТО при  $T_1 = 850^{\circ}$ C в спектрах РФ (в настоящей работе не приводятся) наблюдалось появление линии CuK<sub>a</sub>, интенсивность которой была выше с обратной (нарушенной) стороны пластины. После ТО при  $T_2 = 1000^{\circ}$ С интенсивность линии СиК<sub>а</sub> с дефектной стороны увеличивалась. Повышенное содержание меди в дефектном слое Si объясняется ее геттерированием из объема кристалла в процессе ТО. Извлечение технологических примесей (Cu, Ni, Fe) из активных (приборных) областей кристалла Si путем механического повреждения его обратной стороны и формирование оксидных преципитатов в объеме кристалла при его термообработке являются одним из наиболее широко используемых на практике методов геттерирования фоновых примесей [12].

На рис. 2 показаны спектры ФЛ механически полированных и термически отожженных слоев Si, снятые с лицевой и обратной сторон пластины. После ТО при  $T_1 = 850^{\circ}$ С (рис. 2, *a*) в обоих спектрах видна линия ФЛ с максимумом при  $0.83 \,\mathrm{eV}~(1.5\,\mu\mathrm{m})$ , интенсивность которой значительно выше с обратной стороны пластины. Кроме того, в спектрах присутствует сигнал собственного излучения Si при 1.1 eV, интенсивность которого выше с лицевой (химически полированной) стороны пластины. Отжиг Si при  $T_2 = 1000^{\circ}$ C (рис. 2, *b*) приводит к сдвигу максимума дефектной линии к 0.808-0.812 eV, т.е. к положению дислокационной динии D1 при криогенных температурах [4,5]. При этом форма линии становилась несимметричной, появлялся хвост с коротковолновой стороны, а интенсивность сигнала с обратной стороны значительно возрастала при одновременном исчезновении сигнала от Si при 1.1 eV.

Таким образом, в процессе термообработки кристалла Si имеет место трансформация дефектной структуры нарушенного слоя, сопровождающаяся образованием дислокационных структур и оксидных преципитатов, которые декорируются атомами меди из объема кристалла. Трансформация дефектов в процессе отжига сказывается на спектрах ФЛ, в которых превалирует вклад того или иного дефекта (частицы SiO<sub>2</sub> или дислокации) в зависимости от температуры отжига. Важную роль в появлении интенсивной ФЛ с обратной стороны пластины играет декорирование дефектов атомами меди, концентрация которых связана с концентрацией дефектов, возникающих в процессе механической полировки.

## Список литературы

- [1] L. Pavesi. J. Phys.: Cond. Matter 15, R 1169 (2003).
- [2] М.В. Бортник, В.Д. Ткачев, А.В. Юхневич. ФТП 1, 353 (1967).
- [3] L.T. Canham, K.G. Barraclough, D.J. Robbins. Appl. Phys. Lett. 51, 1509 (1987).
- [4] V.V. Kveder, E.A. Steinman, S.A. Shevchenko, H.G. Grimmeiss. Phys. Rev. B 51, 10 520 (1995).
- [5] E.O. Sveinbjorsson, J. Weber. Appl. Phys. Lett. 69, 2686 (1996).
- [6] S. Binetti, S. Pizzini, E. Leoni, R. Somaschini, A. Castaldini, A. Cavallini, J. Appl. Phys. 92, 2437 (2002).
- [7] A.J. Kenyon, E.A. Steinman, C.W. Pitt, D.E. Hole, V.I. Vdovin. J. Phys.: Cond. Matter 15, S 2843 (2003).
- [8] Р.И. Баталов, Р.М. Баязитов, Б.А. Андреев, Д.И. Крыжков, Е.И. Теруков, В.Х. Кудоярова. ФТП **37**, 1427 (2003).
- [9] V. Higgs, E.C. Lightowlers, G. Davies, F. Schaffler, E. Kasper. Semicond. Sci. Technol. 4, 593 (1989).
- [10] V. Higgs, M. Goulding, A. Brinklow, P. Kightley. Appl. Phys. Lett. 60, 1369 (1992).
- [11] T.J. Magee, C. Leung, H. Kawayoshi, B.K. Furman, C.A. Evans, jr. Appl. Phys. Lett. **39**, 631 (1981).
- [12] A.A. Istratov, H. Hieslmair, E.R. Weber. Appl. Phys. A 70, 489 (2000).