## 05;07

## Исследование методом комбинационного рассеяния света тонких пленок магнетита на окисленной поверхности кремния

© В.А. Викулов, В.В. Балашев, Т.А. Писаренко, А.А. Дмитриев, В.В. Коробцов

Институт автоматики и процессов управления ДО РАН, Владивосток Школа естественных наук Дальневосточного федерального университета, Владивосток E-mail: vikulov@mail.dvo.ru

Поступило в Редакцию 14 марта 2012 г.

Методом комбинационного рассеяния света исследованы поликристаллические пленки магнетита, сформированные реактивным осаждением Fe в атмосфере кислорода на подложке Si(001), покрытой тонким (1.4 nm) и толстым (1200 nm) слоем SiO<sub>2</sub>. Установлено, что в пленках Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>, выращенных на толстом слое SiO<sub>2</sub>, происходит образование фазы  $\alpha$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> за счет нагрева под действием лазерного излучения. Показано, что образование фазы  $\alpha$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> зависит от толщины слоя оксида кремния.

Одним из информативных методов исследования структурнофазового состава материалов является спектроскопия комбинационного рассеяния света (КРС). Однако при проведении экспериментов КРС следует учитывать влияние плотности мощности лазерного излучения, так как эта величина может приводить к деградации образцов [1]. В полной мере это относится к магнетиту (Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>), содержащему дивалентное железо, поскольку он легко окисляется при повышенных температурах в окружающей атмосфере. В работе (2) установлено, что нагрев лазерным излучением объемных образцов Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub> приводит к образованию в них других фаз оксида железа (маггемит-у-Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub> и гематит-*а*-Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>). При этом наблюдалось существенное смещение характеристических пиков в сторону меньших частот, затрудняющее идентификацию спектров КРС. В данной работе мы показываем, что такие ее эффекты могут проявляться и при измерениях КРС тонких пленок Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>, сформированных на окисленной поверхности кремния. Нами установлено, что для фазового превращения магнетита имеет

87

значение не только плотность мощности лазерного излучения, но и толщина слоя оксида кремния и его коэффициент теплопроводности.

В качестве подложек использовались пластины кремния *n*-типа  $(4.5 \Omega \cdot \text{сm})$  с ориентацией (001), на которых термическим окислением был выращен толстый (1200 nm) слой SiO<sub>2</sub>. Тонкий слой (1.4 nm) SiO<sub>2</sub> был получен путем удаления исходного слоя SiO<sub>2</sub> с половины подложки и последующей химической обработки в азотной кислоте (HNO<sub>3</sub>) в течение 5 min. Формирование пленок оксида железа проводилось одновременно на обеих частях подложки методом реактивного осаждения Fe в атмосфере O<sub>2</sub> в сверхвысоковакуумной установке при постоянном давлении кислорода ( $1.0 \cdot 10^{-6}$  Torr) и температуре подложки ( $300^{\circ}$ C). В ходе экспериментов были получены две серии образцов на тонком (серия *1*) и толстом (серия *2*) слое SiO<sub>2</sub>, с толщинами оксида железа 33, 66 и 96 nm. Детально условия эксперимента описаны в работе [3].

В процессе роста пленок наблюдались картины дифракции быстрых электронов (ДБЭ), которые для обеих серий изменялись одинаковым образом. На рис. 1, *а* представлена экспериментальная картина ДБЭ, типичная для образцов обеих серий. На картинах ДБЭ наблюдались кольца Дебая, характерные для текстурированной поликристаллической пленки. Расчеты показали что радиусы дифракционных колец согласуются с обратными значениями межплоскостных расстояний для решетки шпинели с [100]-текстурой [3]. С ростом толщины пленки резкость колец увеличивалась, что указывает на увеличение размеров кристаллитов Этот результат согласуется с данными атомной силовой микроскопии (AC), полученными на микроскопе SOLVER-P47 (рис. 1, *b*). Для обеих серий образцов поверхность представляла собой массив кристаллитов. С ростом толщины пленки от 33 до 96 nm средний размер кристаллитов увеличивался от 15 до 22 nm.

Наблюдаемые картины ДБЭ не исключают присутствия в сформированных пленках другой фазы оксида железа — магтемита ( $\gamma$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>) из-за близких значений постоянных решеток (0.834 nm для  $\gamma$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> и 0.839 nm для Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub> [4]). С другой стороны, указанные фазы оксида железа хорошо различимы по спектрам КРС. Согласно работе [5], монокристаллический Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub> характеризуется четырьмя активными рамановскими модами:  $A_{1g}$  ( $\omega = 669 \text{ cm}^{-1}$ ),  $E_g$  ( $\omega = 410 \text{ cm}^{-1}$ ) и  $2T_{2g}$  ( $\omega$  ( $T_{2g}^1 = 193 \text{ cm}^{-1}$ ),  $\omega$  ( $T_{2g}^2 = 540 \text{ cm}^{-1}$ ) и  $\omega$  ( $T_{2g}^3 = 300 \text{ cm}^{-1}$ )), а фаза  $\gamma$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> — модами на частотах 350, 500 и 700 cm<sup>-1</sup> [6]. Поэтому дальнейшая идентификация фазового состава сформированных пленок



**Рис. 1.** *а* — типичная картина ДБЭ; *b* — АСМ-изображение поверхности пленки Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>.

была проведена с помощью КРС. Спектры КРС регистрировались на установке NTGRA Spectra при возбуждении на длине волны 488 nm  $\rm Ar^+$ -лазером в диапазоне частот 200–800 cm^{-1}. Мощность лазерного из-



**Рис. 2.** Спектры КРС от пленок Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>, сформированных на тонком (*a*) и толстом (*b*) слое SiO<sub>2</sub> с толщинами: I - 33 nm, 2 - 66 nm и 3 - 96 nm.

лучения, достигающего поверхности исследуемого образца, изменялась с помощью нейтрального фильтра переменной плотности. Диаметр лазерного пятна на образце составлял  $0.5\,\mu$ m, время экспозиции  $10 \times 30$  s. Все измерения проводились в окружающей атмосфере при комнатной температуре.

На рис. 2 представлены спектры КРС пленок оксида железа различной толщины для образцов серии 1 (рис. 2, *a*) и серии 2 (рис. 2, *b*), полученные при мощности лазерного излучения P = 8 mW. На спектрах образцов серии 1 присутствуют пики на частотах 303 и 520 cm<sup>-1</sup>, относящиеся к кремниевой положке, и интенсивный пик на частоте 669 cm<sup>-1</sup>, являющийся характеристическим для Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>. На рис. 2, *a* видно, что увеличение толщины пленки Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub> приводит к росту интенсивности пика  $A_{1g}$  и появлению плеча у кремниевого пика при  $\omega = 540$  cm<sup>-1</sup>. Моды магнетита  $E_g$ ,  $T_{2g}^1$ ,  $T_{2g}^3$  не проявлялись из-за слабой



интенсивности и суперпозиции с характеристическими модами кремния. Моды, соответствующие фазе  $\gamma$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>, также не проявлялись.

Для образцов серии 2 лишь для самой тонкой пленки спектр КРС соответствует магнетиту (рис. 2, *b*), тогда как спектры пленок толщиной 66 и 96 nm имеют характерный для фазы  $\alpha$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> набор интенсивных пиков на частотах 217, 280 и 392 cm<sup>-1</sup> [7], положения которых смещены в сторону меньших волновых чисел. Моды фазы  $\gamma$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> отсутствовали. Учитывая то, что пленки оксида железа на тонком и толстом слое SiO<sub>2</sub> формировались одновременно, картины ДБЭ образцов обеих серий не отличались и были расшифрованы как магнетит, то причиной образования фазы  $\alpha$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> является не изменение механизма роста, а нагрев пленок лазерным излучением выше 400°C [8]. В этом случае толстый слой SiO<sub>2</sub> служит препятствием для теплоотвода вследствие низкого значения коэффициента теплопроводности SiO<sub>2</sub>(1.4W · m<sup>-1</sup> · K<sup>-1</sup>) [9]. Напротив, в пленках Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>, сформированных на тонком слое SiO<sub>2</sub>



**Рис. 3.** Спектры КРС от пленки  $Fe_3O_4$  толщиной 66 nm на толстом слое  $SiO_2$ : влияние мощности зондирующего излучения: 1 - 0.8 mW; 2 - 8 mW и 3 -повторная запись спектра в тт. 2 с мощностью излучения 0.8 mW.

такая температура не достигается из-за незначительного теплового сопротивления интерфейса SiO<sub>2</sub>/Si и высокого значения коэффициента теплопроводности Si(150W  $\cdot$  m<sup>-1</sup>  $\cdot$  K<sup>-1</sup>) [9]. Возможной причиной ослабления температурного эффекта в образце с толщиной 33 nm серии 2 может служить поверхностная несплошность пленок Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub> (рис. 1, *b*).

Проверка предположения о нагреве пленок Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub> лазерным излучением проводилась на образце серии 2 с толщиной слоя оксида железа 66 nm путем снятия спектров КРС на одном и том же участке образца при мощностях лазерного излучения 0.8 и 8 mW (рис. 3). На рисунке видно, что при возбуждении мощностью 0.8 mW (рис. 3, кривая 1) спектр КРС практически совпадает со спектром пленки с  $d_{Fe_3O_4} = 66$  nm серии 1 (рис. 2, *a*, кривая 2). Регистрация спектров КРС при мощности излучения 8 mW приводит к появлению интенсивных пиков  $\alpha$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> на частотах 216, 281 и 392 сm<sup>-1</sup> (рис. 3, кривая 2). Наблюдаемое сме-

щение положения максимумов (~ 10 сm<sup>-1</sup>) характеристических пиков  $\alpha$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> также вызвано нагревом пленок в процессе измерения спектров КРС [10]. Оценка изменения температуры поверхности, проведенная с помощью формулы из работы [11]  $T = F_0 d \sqrt{\pi}/2K$ , где  $F_0$  — плотность потока излучения, d — радиус пучка, K — коэффициент теплопроводности, показала, что при мощности лазерного излучения P = 8 mW и радиусе пучка  $0.25 \,\mu\text{m}$  температура на поверхности Si в центре облучаемой области повышается на  $\approx 60^{\circ}$ С, тогда как на SiO<sub>2</sub> — на  $\approx 630^{\circ}$ С, что и является причиной образования фазы  $\alpha$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>. Повторное измерение спектра при мощности 0.8 mW пики, соответствующие фазе  $\alpha$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>, оставались, при этом положения максимумов смещались к истинным значениям (рис. 3, кривая 3).

В данной работе методом комбинационного рассеяния света проведены исследования поликристаллических пленок  $Fe_3O_4$ , сформированных реактивным распылением Fe в атмосфере  $O_2$  на поверхности Si, покрытой тонким (1.4 nm) и толстым (1200 nm) слоем SiO<sub>2</sub>. Установлено, что использование спектроскопии KPC пленок магнетита, сформированных на толстых буферных слоях с низким коэффициентом теплопроводности, может приводить к образованию фазы  $\alpha$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> за счет нагрева под действием лазерного излучения. Показано существование минимальной толщины поликристаллических пленок магнетита, при которой фазовой трансформации не происходит.

Работа выполнена при поддержке грантов ДВО РАН 09-III-A-02-023 и 09-I-ОФН-057, НШ-46342010.2 и гранта РФФИ № 11-02-98523-р\_восток\_а.

## Список литературы

- [1] de Faria D.L.A. et al. // J. Raman Spectrosc. 1997. V. 28. P. 873-878.
- [2] Shebanova Olga N., Lazor Peter // J. Raman Spectrosc. 2003. V. 34. P. 845–852.
- [3] Balashev V.V., Korobtsov V.V., Pisarenko T.A., Chebotkevich L.A. // Technical Physics. 2011. V. 56. N 10. P. 1501–1507.
- [4] Cornell R.M., Schwertmann U. // The Iron Oxides: Structure, Properties, Reaction, Occurences and Uses. Weinheim: Wiley-VCH Verlag GmbH & Co.KGaA. 2003. 694 p.
- [5] Verbe J.L. // Phys. Rev. B. 1974. V. 9. N 12. P. 5236-5248.
- [6] Lübbe M. et al. // Surface Science. 2010. V. 604. P. 679-685.
- [7] Oh S.J., Cook D.C., Townsend H.E. // Hyperfine Interact. 1998. V. 112. P. 59-65.

- [8] Chamritski I., Burns G. // J. Phys. Chem. B. 2005. V. 109. P. 4965-4968.
- [9] *Бабичев А.П.* и др. // Физические величины: Справочник. М.: Энергоатомиздат, 1991. 1232 с.
- [10] Shebanova Olga N., Lazor Peter // J. Solid State Chemistry. 2003. V. 174. P. 424–430.
- [11] *Ready J.F.* // Effects of high-power laser radiation. New York–London: Academic Press, 1971. 468 p.