## Реактивная эпитаксия дисилицида кобальта на Si (100)

© М.В. Гомоюнова, И.И. Пронин, Д.А. Валдайцев, Н.С. Фараджев

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

(Поступила в Редакцию 13 сентября 2001 г.)

Изучен процесс роста дисилицида кобальта на грани Si (100) в условиях реактивной эпитаксии при  $T = 350^{\circ}$ C в диапазоне толщин напыленного кобальта 10–40 ML. Исследование проведено с помощью нового метода визуализации атомного строения приповерхностного слоя неупруго отраженными электронами средней энергии. Показано, что сформированные пленки состоят из зерен CoSi<sub>2</sub> (221) четырех азимутальных ориентаций, развернутых на 90°C друг относительно друга. Такая доменная структура обусловлена фасетированием поверхности подложки плоскостями (111), происходящим в процессе силицидообразования. На фасетках (111) эпитаксиально растут слои CoSi<sub>2</sub>(111) с *B*-ориентацией.

Работа выполнена при поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (проект № 01-02-17288) и МПНТ (направление "Поверхностные атомные структуры", проект № 5.10.99).

Тонкие пленки дисилицида кобальта, сформированные на поверхности монокристаллического кремния, широко используются в твердотельной микроэлектронике для создания атомно-резких межфазовых границ металл/полупроводник и особенно перспективны для сверхбольших интегральных схем. В настоящее время формирование контактов CoSi<sub>2</sub>/Si наиболее хорошо изучено в случае грани Si (111). Для кремниевой же технологии наибольший интерес представляет грань Si (100). Однако формирование межфазовой границы в этой системе является существенно более сложным, а в самых последних работах была даже обнаружена самоорганизация кластеров дисилицида кобальта, что открывает возможность использования не только планарных контактов CoSi<sub>2</sub>/Si (100), но и систем квантовых точек CoSi<sub>2</sub> [1,2].

Как показали многочисленные исследования, свойства пленок дисилицида кобальта, формируемых на поверхности Si (100), очень чувствительны как к исходному состоянию подложки, так и к режиму силицидообразования [1-9]. При этом в условиях, когда на поверхности Si (111) легко образуются эпитаксиальные слои  $CoSi_2(111)$ , на данной грани растут зерна дисилицида кобальта, по-разному ориентированные относительно подложки [3,9-13]. Для преодоления этих сложностей, связанных с проблемой зародышеобразования, были разработаны методики, основанные на использовании так называемых шаблонов (templates), представляющих собой предварительно сформированные сверхтонкие слои CoSi<sub>2</sub>(100) [9,10,14,15]. Выращивание на них силицидных пленок сводится к достраиванию этих совершенных слоев. При этом наилучшие результаты достигаются при одновременном напылении Со и Si, когда снимается проблема массопереноса компонентов системы [9,16,17].

Однако на практике не всегда можно использовать молекулярно-лучевую эпитаксию [18]. Поэтому исследование специфики роста слоев  $CoSi_2$  на Si(100) в условиях реактивной и твердофазной эпитаксии попрежнему остается актуальной задачей. В настоящей работе для ее решения мы применили новый структурный метод, позволяющий визуализировать атомное строение

нанометрового приповерхностного слоя [19–21]. Метод основан на анализе пространственных распределений неупруго отраженных электронов средней энергии. Ранее он уже успешно зарекомендовал себя при изучении эпитаксиального роста сверхтонких пленок CoSi<sub>2</sub> на грани Si (111) [22,23].

## 1. Техника эксперимента

Подробное описание прибора, с помощью которого было выполнено настоящее исследование, имеется в [24]. Здесь мы отметим лишь наиболее существенные его особенности. Образец облучается электронным пучком с энергией 2 keV, падающим на поверхность под скользящим углом ( $\sim 10^{\circ}$ ). Ток в пучке составляет  $\sim 10^{-7}$  A, а его поперечное сечение не превышает 0.1 mm. Исследуются пространственные распределения электронов, рассеянных в приповерхностном слое образца и потерявших при отражении не более 10% от первоначальной энергии. Регистрация электронов осуществляется с помощью малогабаритного энергоанализатора тормозящего поля с двумя сферическими сетками. Поток электронов, прошедших сквозь сетки анализатора, усиливается микроканальной пластиной и формирует на люминесцентном экране искомую дифракционную картину, которая регистрируется через оптическое окно вакуумной камеры с помощью видеокамеры, совмещенной с компьютером. Картина наблюдается в телесном угле, соответствующем конусу с полураствором 57°.

Измерения проводились в условиях сверхвысокого вакуума ( $\sim 10^{-8}$  Pa). Подложки монокристаллического кремния, на которых формировались слои дисилицида кобальта, вырезались из пластин КЭФ-1 и имели размер 22 × 14 × 0.25 mm. Точность выведения грани (100) на поверхность кристалла была не хуже чем 20'. Предварительно образцы подвергались обработке по методу Шираки [25]. Дальнейшая их очистка проводилась прогревом в вакууме [22], что в совокупности обеспечивало

а



**Рис. 1.** Дифракционные картины, наблюдавшиеся при нанесении кобальта на поверхность монокристалла кремния, нагретого до температуры  $350^{\circ}$ C. *a* — исходная картина от грани Si (100), *b* — после нанесения10 ML Co, *c* — после повторного нанесения 10 ML Co и прогрева образца до  $600^{\circ}$ C.

получение атомно-чистой поверхности кремния с реконструкцией типа  $(2 \times 1)$ .

Для напыления кобальта использовался источник, в котором проволока из материала с чистотой 99.99% разогревалась электронной бомбардировкой. Скорость напыления кобальта составляла примерно 2 ML/min. При этом один монослой (ML) Со принимался равным  $6.78 \cdot 10^{14}$  at./cm<sup>2</sup>, что соответствует поверхностной концентрации атомов Si на грани (100). Контроль элементного состава поверхности образцов осуществлялся методом электронной Оже-спектроскопии. Все измерения проводились при комнатной температуре после остывания образцов.

## 2. Результаты измерений и их обсуждение

Ввиду неоднозначности интерпретации данных, относящихся к самым ранним стадиям силицидообразования, представлялось целесообразным начать работу с исследования пленок  $CoSi_2$  с толщиной, превосходящей глубину анализа использованного метода, для которых подложка не вносит непосредственного вклада в формирование наблюдаемых дифракционных картин. Поэтому измерения были проведены для пленок, полученных нанесением на Si (100) десяти и более монослоев кобальта. Температура подложки при этом выбиралась равной 350°С, когда, согласно [14], уже протекает реакция силицидообразования.

Исходная дифракционная картина Si (100) показана на рис. 1, а. Данные представлены в виде двумерных карт распределения интенсивности отражения электронов по полярному и азимутальному углам вылета, построенных в стереографической проекции при использовании линейной шкалы серых оттенков. Светлые области в этом случае обозначают максимумы угловых распределений, а черные, наоборот, — минимумы. Центр картины соответствует вылету электронов вдоль нормали к поверх-

Физика твердого тела, 2002, том 44, вып. 6

ности, а внешняя окружность — вылету электронов при полярном угле  $60^{\circ}$ .

Напыление кобальта существенно меняет наблюдаемую картину. С ростом дозы адсорбата в диапазоне 1–10 ML постепенно ослабляются дифракционные максимумы, связанные с подложкой, и появляются другие особенности. Их развитие и усиление приводит к формированию новой дифракционной картины, представленной на рис. 1, *b*, которая визуализирует строение выращенных слоев силицида кобальта. Симметрия этой картины остается такой же, как и у подложки, однако вид ее меняется существенно. Что касается элементного состава сформированного слоя, то, согласно данным Оже-спектроскопии, отношение низкоэнергетических пиков Co ( $M_{2,3}VV$ ) и Si (LVV) с энергией 53 и 92 eV равно примерно 0.1, что характерно для CoSi<sub>2</sub> с поверхностью, обогащенной кремнием [14,26].

Дальнейшее увеличение дозы напыления до  $\sim 20\,\mathrm{ML}$ приводит к постепенному ослаблению дифракционной картины и появлению диффузного фона. Одновременно существенно уменьшается Оже-сигнал кремния и возрастает пик Оже-электронов Со, что свидетельствует о росте неупорядоченной пленки кобальта с примесью кремния. Из этого следует, что сформированный при нанесении первых 10 ML Со слой дисилицида кобальта уже представляет собой значительный диффузионный барьер, препятствующий дальнейшему росту CoSi, при температуре 350°С. Отжиг образца до T = 600°С в течение  $\approx 1 \min$  восстанавливает дифракционную картину (puc. 1, b), а также величину отношения Оже-сигналов кобальта и кремния, наблюдавшуюся после напыления 10 ML Co. Дальнейший процесс роста силицидной пленки при последующих нанесениях кобальта и прогревах образца до 600°C протекает по описанному выше сценарию. Это следует, в частности, из практически полного совпадения всех особенностей дифракционных картин, полученных после первого напыления кобальта (рис. 1, b) и нанесения 20 ML (рис. 1, c). Различие картин касается лишь их контрастности, которая возрастает с увеличением толщины силицидного слоя.



**Рис. 2.** Дифракционные картины разных граней  $CoSi_2$ , полученные с помощью компьютерной обработки экспериментальных данных для  $CoSi_2(111)$ .  $a - CoSi_2(100)$ ,  $b - CoSi_2(221)$ . Картина c получена путем суммирования картин от четырех доменов (221), развернутых друг относительно друга по азимуту на 90°.

Обратимся теперь к анализу дифракционной картины, типичной для пленок CoSi<sub>2</sub>, выращенных на Si (100). Поскольку на этой подложке возможно формирование слоев CoSi2 с различной ориентацией, рассмотрим сначала дифракционные картины от разных граней дисилицида кобальта. Такие картины можно получить путем компьютерной обработки экспериментальных данных, приведенных в [22] для CoSi<sub>2</sub>(111). В основе этой процедуры [27] лежит экспериментальный факт, состоящий в том, что при повороте кристалла соответствующая ему дифракционная картина поворачивается как целое на тот же угол. Поэтому, если картину от CoSi<sub>2</sub>(111) повернуть так, чтобы в центре экрана (при нулевом полярном угле) оказалось некоторое кристаллографическое направление  $\langle hkl \rangle$ , мы будем иметь дифракционную картину, соответствующую требуемой грани (hkl). При этом недостающую область картины можно восполнить экстраполяцией полученной части изображения, используя элементы симметрии грани (hkl).

В литературе в основном обсуждаются три возможные ориентации эпитаксильных слоев CoSi<sub>2</sub>, соответствующие граням (100), (110) и (221). Четырехкратной зеркально-поворотной симметрией, свойственной картине, показанной на рис. 1, с, обладает лишь грань CoSi<sub>2</sub>(100). Дифракционная картина для этой грани представлена на рис. 2, а. Она, как видно из сравнения данных рис. 1, с и 2, а, не соответствует эксперименту, и, следовательно, выращенная пленка имеет иную ориентацию. Далее была проанализирована возможность ориентации (110). Поскольку эту грань характеризует ось вращения второго порядка, наблюдаемую в эксперименте четырехкратную симметрию можно получить, если принять во внимание возможность формирования на грани (100) подложки двух типов физически эквивалентных доменов (110), повернутых друг относительно друга на 90° [9], и просуммировать их дифракционные картины. Полученная таким образом картина также оказалась не похожей на экспериментальную. Это свидетельствует о том, что зерна CoSi<sub>2</sub>(110) в нашем случае не образуются.

Рассмотрим теперь третью возможную ориентацию слоев CoSi<sub>2</sub>. Дифракционная картина, соответстсвующая грани (221), показана на рис. 2, b. Ее симметрия самая низкая, и она обладает лишь одной плоскостью зеркального отражения. Поэтому четырехкратная симметрия наблюдаемого изображения может возникнуть только в случае существования на поверхности подложки четырех типов физически эквивалентных доменов  $CoSi_2(221)$ , развернутых по азимуту на 90°. Суммарная картина, полученная суперпозицией вкладов от таких доменов, приведена на рис. 2, с. Хорошо видно, что она практически полностью совпадает с результатами эксперимента (рис. 1, с). Данный факт указывает на то, что сформированная пленка CoSi2 состоит из зерен, в которых плоскости (221) ориентированы параллельно поверхности подложки. Что же касается азимутальной ориентации этих зерен, то из сопоставления картин, показанных на рис. 1, а и 2, b, следует, что плоскости (110) дисилицида кобальта параллельны плоскостям (110) кремния.

Причину роста зерен  $CoSi_2(221)$  на грани Si(100)в условиях реактивной эпитаксии можно понять, если учесть неустойчивость грани (100) в процессе силицидообразования и возможность ее фасетирования [10,28]. Возникновение фасеток может инициироваться интенсивным массопереносом кремния, происходящим в ходе формирования дисилицида кобальта при повышенной температуре, который приводит к перестройке поверхности кристалла и появлению огранки ее плоскостями (111). На фасетках Si (111) в процессе поступления кобальта эпитаксиально растут домены CoSi<sub>2</sub>(111), которые в условиях реактивной эпитаксии характеризуются азимутальной ориентацией В-типа, антипараллельной подложке [22]. Движущей силой процесса является формирование наиболее энергетически выгодной межфазовой границы CoSi<sub>2</sub> (111)/Si (111). При этом в растущих доменах CoSi<sub>2</sub> (111) вследствие их В-ориентации параллельными плоскостям (100) поверхности исходной подложки оказываются именно плоскости (221), что



**Рис. 3.** Дифракционные картины от пленки дисилицида кобальта на кремнии, подвергнутой отжигам до температур 1000 (a) и 1200° (b).

и наблюдается на опыте. Таким образом, обнаруженный рост зерен  $\text{CoSi}_2(221)$  обусловлен фасетированием поверхности исходного кристалла кремния плоскостями (111) в процессе силицидообразования. Отметим, что возникающая в таких условиях граница раздела  $\text{CoSi}_2$ –Si не является плоской, и ее шероховатость в значительной степени определяет рельеф растущей пленки.

Большое значение для практических приложений тонких силицидных пленок имеет выявление области их термической стабильности. Известно, что высокотемпературный отжиг пленок дисилицида кобальта приводит сначала к появлению оголенных участков подложки (pinholes), а затем к образованию островков [14,29]. Процесс термического разрушения CoSi<sub>2</sub> слоя CoSi<sub>2</sub> на кремнии мы исследовали на примере пленки, полученной нанесением на кристалл 40 ML кобальта. С этой целью образец подвергался ступенчатым отжигам при возрастающих температурах (вплоть до  $T = 1200^{\circ}$  C), а в промежутках между циклами нагрева снимались дифракционные картины. При этом в них прослеживались заметные изменения. Примеры картин, наблюдавшихся после двух из таких отжигов, показаны на рис. 3, а и b. Интерпретация экспериментальных данных проводилась с помощью компьютерного моделирования. Измеренные картины сравнивались с расчетными, полученными путем суммирования картин от островков  $CoSi_2(221)$  и от оголенной подложки Si(100), которое проводилось с варьированием статистических весов слагаемых. В качестве реперных картин от суммируемых фаз использовались экспериментальные данные, представленные соответственно на рис. 1, а и с. Сопоставление результатов расчетов с экспериментом проводилось с помощью факторов надежности подобно тому, как это делалось ранее при исследовании процесса силицидообразования на грани Si (111) [22].

Результаты проведенного анализа показали, что с ростом температуры отжига действительно происходит изменение морфологии пленки и постепенно оголяется подложка. В частности, после отжига образца до температур 1000, 1120 и 1200°С незанятые силицидом участки поверхности подложки занимают соответственно 8,

34 и 50% ее площади. Оголенные участки подложки были обнаружены и для пленок формирующихся на начальных стадиях реактивной эпитаксии. Так, после напыления 10 ML кобальта (рис. 1, b) они занимали около 10% площади поверхности, а при последующем нанесении 10 ML и отжиге образца до 600°C их доля уменьшилась до 4%.

Таким образом, применение нового структурного метода к исследованию процесса формирования дисилицида кобальта на поверхности Si (100)-2  $\times$  1 показало, что в условиях реактивной эпитаксии при  $T = 350^{\circ}$ C на ней образуется пленка, состоящая из зерен CoSi<sub>2</sub> (221), развернутых друг относительно друга по азимуту на 90°. Такая доменная структура обусловлена фасетированием поверхности подложки плоскостями (111) в процессе силицидообразования. На фасетках (111) растут эпитаксиально слои CoSi<sub>2</sub>(111) с В-ориентацией, что и приводит к тому, что параллельными поверхности подложки оказываются плоскости (221) дисилицида кобальта. На начальной стадии процесса формируемая пленка не является сплошной, и около 10% площади поверхности подложки остается оголенной. Получение сплошных пленок CoSi<sub>2</sub> с более совершенной структурой требует после напыления кобальта дополнительного отжига образца до более высоких температур.

## Список литературы

- [1] I. Goldfarb, G.A.D. Briggs. Phys. Rev. B60, 7, 4800 (1999).
- [2] H.L. Meyerheim, U. Dobler, A. Puschmann. Phys. Rev. B44, 11, 5738 (1991).
- [3] D.D. Chambliss, T.N. Phodin, J.E. Rowe. Phys. Rev. **B45**, *3*, 1193 (1992).
- [4] P.A. Bennett, S.A. Parikh, D.G. Cahill, J. Vac. Sci. Technol. A11, 1680 (1993).
- [5] M. Sosnowski, S. Ramae, W.L. Broun, Y.O. Kim. Appl. Phys. Lett. 65, 2943 (1994).
- [6] G. Rangelov, P. Augustin, J. Stober, Th. Fauster. Phys. Rev. B49, 11, 7535 (1994).
- [7] O.P. Karpenko, S.M. Yalisove. J. Appl. Phys. 80, 11, 6211 (1996).
- [8] H. Ikegami, H. Ikeda, S. Zaima, Y. Yasuda. Appl. Surf. Sci. 117/118, 275 (1997).
- [9] S.M. Yalisove, R.T. Tung, D. Lorentto. J. Vac. Sci. Technol. A7, 3, pt 1, 1472 (1989).
- [10] J.R. Jimenez, L.J. Schowalter, L.M. Hsiung, K. Rajan, S. Hashimoto, R.D. Thompson, S.S. Iyer. J. Vac. Technol. A8, 3, pt 2, 3014 (1990).
- [11] L.J. Schowalter, J.R. Jimenez, L.M. Hsiung, K. Rajan, S. Hashimoto, R.D. Thompson, S.S. Iyer. J. Crystal Growth 111, 948 (1991).
- [12] C.W.T. Bulle-Lieuwma, A.H. van Ommen, J. Hornstra, C.N.A.M. Aussems. J. Appl. Phys. **71**, *5*, 2211 (1992).
- [13] V. Scheuch, B. Voigtlander, H.P. Bonzel. Surf. Sci. 372, 71 (1997).
- [14] J.M. Gallego, R. Miranda, S. Molodsov, C. Laubschat, G. Kaindl. Surf. Sci. 239, 3, 203 (1990).
- [15] V. Buschmann, M. Rodewald, H. Fuess, G. van Tendeloo. J. Crystal Growth 191, 430 (1998).

- [16] R. Tung, F. Schrey, S.M. Yalisove. Appl. Phys. Lett. 55, 1, 2005 (1989).
- [17] R. Stadler, C. Schwarz, H. Sirringhaus, H. von Kanel. Surf. Sci. 271, 355 (1992).
- [18] B. Ilge, G. Palasantzas, J. de Nijis, L.J. Geerlings. Surf. Sci. 414, 279 (1998).
- [19] N.S. Faradzhev, M.V. Gomoyunova, I.I. Pronin. Phys. Low-Dim. Struct. 3/4, 93 (1997).
- [20] I.I. Pronin, M.V. Gomoyunova. Prog. Surf. Sci. 59, 1–4, 53 (1998).
- [21] М.В. Гомоюнова, И.И. Пронин. Завод. лаб. 67, 4, 24 (2001).
- [22] М.В. Гомоюнова, И.И. Пронин, Д.А. Валдайцев, Н.С. Фараджев. ФТТ **43**, *3*, 549 (2001).
- [23] I.I. Pronin, D.A. Valdaitsev, N.S. Faradzhev, M.V. Gomoyunova, P. Luches, S. Valeri. Appl. Surf. Sci. 175/176, 83 (2001).
- [24] И.И. Пронин, Д.А. Валдайцев, М.В. Гомоюнова, Н.С. Фараджев, А.Г. Банщиков. ЖТФ 68, 12, 80 (1998).
- [25] A. Ishizaka, Y. Shiraki. J. Electrochim. Soc. 133, 666 (1986).
- [26] U. Starke, W. Weiss, K. Heinz, G. Rangelov, Th. Fauster, G.R. Casto. Surf. Sci. 352–354, 89 (1996).
- [27] И.И. Пронин, Н.С. Фараджев, М.В. Гомоюнова. ФТТ 40, 7, 1364 (1998).
- [28] K. Rajan, L.M. Hsiung, J.R. Jimenez, L.J. Schowalter, K.V. Ramanathan, R.D. Thompson, S.S. Iyer. J. Appl. Phys. 70, 9, 4853 (1991).
- [29] W. Weiss, U. Starke, K. Heinz, G. Rangelov, Th. Fauster, G.R. Casto. Surf. Sci. 347, 117 (1996).