<u>ΥCΠΕΧΗ ΦИЗИЧЕСКИХ НАУК</u>

КОНФЕРЕНЦИИ И СИМПОЗИУМЫ

Научная сессия Отделения общей физики и астрономии Российской академии наук

(23 февраля 2000 г.)

23 февраля 2000 г. в Институте физических проблем им. П.Л. Капицы РАН состоялась научная сессия Отделения общей физики и астрономии Российской академии наук. На сессии были заслушаны доклады:

1. Лифшиц В.Г., Гаврилюк Ю.Л., Саранин А.А., Зотов А.В., Цуканов Д.А. (Институт автоматики и процессов управления Дальневосточного отделения РАН, Владивосток). Поверхностные фазы на кремнии.

2. Андрюшечкин Б.В., Ельцов К.Н., Шевлюга В.М. (Центр естественнонаучных исследований, Институт общей физики РАН, Москва). Сканирующая туннельная микроскопия фазовых переходов "соразмерная – несоразмерная структура" в хемосорбированных слоях галогена.

3. Молотков С.Н. (Институт физики твердого тела РАН, Черноголовка, Московская обл.). Спиновые эффекты в туннельной микроскопии.

4. Маслова Н.С., Панов В.И., Савинов С.В. (МГУ им. М.В. Ломоносова, физический факультет, Москва). Туннельная спектроскопия локализованных состояний единичных примесных атомов на поверхности полупроводников.

Краткие содержания трех докладов публикуются ниже.

PACS numbers: 61.72.-y, 64.70.-p, 68.35.-p, 68.90.+g

Поверхностные фазы на кремнии

В.Г. Лифшиц, Ю.Л. Гаврилюк, А.А. Саранин, А.В. Зотов, Д.А. Цуканов

В данной работе изложены представления о том, что следует понимать под составом поверхностных фаз на кремнии, приведены примеры определения количества кремниевых атомов, участвующих в образовании поверхностных фаз, описаны результаты измерений проводимости поверхностных фаз.

Поверхностные фазы. Если рассматриваемая система состоит из двух соприкасающихся объемных однородных частей в различных состояниях, находящихся в равновесии друг с другом, то говорят о двух фазах вещества [1]. На поверхности, как и в объеме твердого тела, процессы протекают в сторону установления термодинамического равновесия, в котором направленное перемещение атомов отсутствует, т.е. в сторону образования фаз, в данном случае — поверхностных, находящихся в состоянии термодинамического равновесия с объемной фазой. Таким образом, можно сказать, что поверхностная фаза (ПФ) — это поверхностный слой, существующий в состоянии термодинамического равновесия с объемом и обладающий своей электронной и кристаллической структурами и свойствами [2].

Структура и состав поверхностных фаз. Среди других свойств геометрическая структура считается одной из важнейших характеристик поверхностных фаз, довольно успешно позволяющих их идентифицировать. Обычно ПФ обозначаются в соответствии с их периодичностью относительно монокристаллической подложки, на которой они выращены. Так, например, ПФ Si(100)2 × 3 – Na имеет период решетки в направлении осей x и y соответственно в 2 и 3 раза больший, чем период кремниевой подложки с ориентацией (100).

При формировании ПФ следует различать атомы, входящие в состав ПФ (атомы "в фазе"), и атомы, находящиеся в избытке по отношению к концентрации чужеродных атомов, когда полностью вся поверхность покрыта ПФ (атомы "на фазе"). Для определения фазового состава обычно используется термин "покрытие" адсорбата (θ). Поясним это понятие. Например, в самом поверхностном слое кремния с ориентацией (100) — $6,8 \times 10^{14}$ атомов см⁻². Если напылить ровно столько чужеродных атомов на поверхность — это и будет "покрытие" (θ), равное одному монослою (MC).

Роль атомов кремния в формировании поверхностных фаз. О том, что поверхность кремния "реконструируется" (т.е. атомы Si покидают позиции, которые они занимали в объемной решетке) после напыления адсорбата и приведения системы в равновесные условия, было известно достаточно давно. Считалось, что поверхностный монослой кремниевых атомов перестраивается, атомы кремния вступают в химическую связь с атомами адсорбата, что отображается, например, в виде химических сдвигов в оже-спектрах кремния [3]. При этом подразумевалось, что для определения состава ПФ существенно лишь знание количества атомов адсорбата, вошедших в состав ПФ, а количество кремния, вошедшего в состав ПФ, всегда равно одному монослою. Поэтому термин "покрытие", обозначающий абсолют-© В.Г. Лифшиц, Ю.Л. Гаврилюк, А.А. Саранин, ное число нанесенных чужеродных атомов, был достаточно удобен.

Оказалось, что такая ситуация, когда под слоем адсорбата существует ровно 1 МС атомов кремния, реализуется далеко не всегда. При нанесении субмонослойных покрытий металла на кремниевую подложку при повышенных температурах упорядоченная кремниевая ПФ разрушается. В результате на поверхности образуются несвязанные атомы металла и "незанятые" атомы кремния, которые могут связываться друг с другом в необходимых пропорциях, образуя ПФ с решеткой нового типа, отличающейся от кремниевой решетки, но эпитаксиально (т.е. в виде двумерного монокристалла) на ней расположенную. Для описания такой ПФ следует указывать содержание не только атомов адсорбата, но и содержание атомов кремния, которое совсем не обязательно должно быть равным одному монослою (точно так же, как это указывается для объемных двухкомпонентных фаз — A_xB_y). Проблема состоит в определении числа этих атомов кремния "в фазе", так как достаточно затруднительно распознать атомы кремния, входящие в состав ПФ и входящие в состав подложки. Это удалось сделать с использованием метода сканирующей туннельной микроскопии (СТМ) [4, 5]. Предполагалось, что если на поверхности начинает образовываться двумерный островок двухкомпонентной ПФ с количеством кремния, отличным от такового в поверхностном слое подложки, то на поверхности подложки должен наблюдаться массоперенос с формированием соответствующей ямки. Иллюстрация такого процесса показана на рисунке.

Обозначив площадь, покрытую островками П Φ Si(100)2 × 3 – Na, буквой *s*, а плотность кремниевых атомов в этой фазе как θ_s , можно записать равенство потоков кремния, ушедшего из подложки и пришедшего на формирование П Φ Si(100)2 × 3 – Na:

$$(1-s)(1-\theta_s)=s\,\theta_s\,,$$

из которого, зная площадь, покрытую островками фазы Si(100)2 × 3–Na, определяется θ_s (в этом случае $\theta_s = 1/3$ MC). Заметим, что по данным [6] θ_s для Na также составляет 1/3 MC.

Знание количеств атомов металла и атомов кремния, участвующих в формировании ПФ Si(100)2 × 3–Na, позволяет записать ее формульный состав — SiNa. Например, для ПФ Si(100)4 × 3–In формульный состав иной — Si_{0,5}In_{0,6} [7]. Как видим, аналогия с объемными фазами — полная. Вместе с анализом положения атомов адсорбата и подложки из картин СТМ это позволяет строить модель кристаллических решеток для ПФ.

Проводимость поверхностных фаз. При наличии П Φ на поверхности кремния электрическая проводимость в приповерхностной области может осуществляться через область пространственного заряда, через П Φ и через слой адатомов на П Φ [8, 9].

Вклад электрической проводимости ПФ кремний– адсорбат в поверхностную проводимость кремния с ориентацией (100) оценивался как

 $\Delta \sigma = \sigma_s(\Pi \Phi) - \sigma_s(\mathrm{Si}(100)2 \times 1) \,,$

где $\sigma_s(\Pi\Phi)$ — поверхностная проводимость кремния с поверхностной фазой кремний – адсорбат, $\sigma_s(Si(100)2 \times 1)$

Рисунок. (а) Изображение участка поверхности кремния (100) $(220 \times 220 \text{ A})$ на начальной стадии формирования поверхностной фазы Si(100)2 × 3–Na, полученное методом CTM. (б) Схематичное изображение процесса формирования поверхностной фазы Si(100)2 × 3–Na: 1) террасы Si(100)2 × 1, разделенные моноатомными ступенями до напыления натрия; 2) начальная стадия формирования поверхностной фазы Si(100)2 × 3–Na, стрелками показаны направления перемещения атомов кремния, штриховой линией показано расположение террас до напыления натрия; 3) завершение формирования поверхностной фазы Si(100)2 × 3–Na.

— проводимость чистого кремния с поверхностной фазой Si(100)2 × 1.

Оказалось, что измеренное для ПФ Si(100)2 × 3–Na изменение поверхностной проводимости имеет отрицательное значение и составляет $-(1,5\pm0,8)\times10^{-5}$ OM⁻¹. Меньшая поверхностная проводимость кремния с ПФ Si(100)2 × 3–Na по сравнению с образцом с атомарночистой поверхностью Si(100)2 × 1 может быть обусловлена несколькими причинами. Во-первых, следует помнить, что атомы щелочных металлов из ПФ могут донировать валентные s-электроны в подложку кремния [10]. При этом поверхностные состояния частично заполняются 3s-электронами атомов Na, что должно приво-





дить к некоторому уменьшению заряда в приповерхностной области и в то же время к накоплению заряда между "слоем" натрия и верхним слоем кремния из подложки. Вследствие этого, казалось бы, проводимость через приповерхностный слой должна уменьшиться, а по поверхности (т.е. через ПФ Si(100)2 × 3 – Na), наоборот, должна увеличиваться. Но из-за того, что взаимодействие между атомами Na в ПФ слабое и система Na/Si(100) при субмонослойных покрытиях металла, меньших 1 МС, не обладает металлическими свойствами [10], присутствие поверхностной фазы Si–Na уменьшает величину поверхностной проводимости по сравнению с ПФ Si(100)2 × 1. На величину проводимость поверхности [11].

Необходимо отметить и то, что формирование других ПФ Si-Me (например, Si-Au [8, 9]) приводит к увеличению проводимости по сравнению с чистой поверхностью кремния.

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (проект 99-02-16833), Министерства науки и технологии РФ (проект 2.12.99) и ФЦП "Интеграция" (проект A0026).

Список литературы

- 1. Ландау Л Д, Лифшиц Е М Статистическая физика (М.: Наука, 1964)
- Лифшиц В Г Электронная спектроскопия и атомные процессы на поверхности кремния (М.: Наука, 1985)
- Lifshits V G, Saranin A A, Zotov A V Surface Phases on Silicon (Chichester: J. Wiley, 1994)
- 4. Saranin A A et al. *Phys. Rev. B* **58** 4972 (1998)
- 5. Saranin A A et al. Surf. Sci. **429** 127 (1999)
- Glander G S, Webb M B Surf. Sci. 224 60 (1989)
 Zotov A V et al Phys Rev B 57 12492 (1998)
- Zotov A V et al. *Phys. Rev. B* 57 12492 (1998)
 Hasegawa S et al. *Surf. Rev. Lett.* 5 803 (1998)
- Tsukanov D A, Ryzhkov S V, Hasegawa S, Lifshits V G Phys. Low-Dim. Struct. (7/8) 149 (1999)
- 10. Batra I P *Phys. Rev. B* **39** 3919 (1989)
- 11. Luo E Z et al. Phys. Rev. B 49 4858 (1994)

PACS numbers: 61.16.Ch, 61.50.Ks, 64.70.-p

Сканирующая туннельная микроскопия фазовых переходов "соразмерная – несоразмерная структура" в хемосорбированных слоях галогена

Б.В. Андрюшечкин, К.Н. Ельцов, В.М. Шевлюга

Процесс химического взаимодействия галогенов с поверхностью металлов обычно проходит в две стадии: формирование моноатомного хемосорбированного слоя на первом этапе реакции и затем, после заполнения хемосорбированного слоя, образование собственно химического соединения — галогенида металла. При формировании монослойного покрытия атомы подложки остаются в своей кристаллической решетке, хотя при этом происходит сильное возмущение электронной подсистемы металла, в результате чего в валентной зоне поверхности металла возникают дополнительные пики локальной плотности электронных состояний как выше, так и ниже уровня Ферми [1]. На второй стадии реакции атомы металла удаляются из решетки подложки и,

7*

соединяясь галогеном, образуют новое химическое соединение со своей кристаллической структурой и соответствующими спектральными характеристиками.

Экспериментально в контролируемых условиях сверхвысокого вакуума поверхностные химические реакции изучаются с 70-х годов, т.е. сразу же после появления первых методов анализа поверхности дифракции медленных электронов (ДМЭ) и электронной оже-спектроскопии (ЭОС) [1-3]. Именно первая стадия реакции галогенирования металлов — формирование адсорбатом поверхностной решетки — была подробно изучена с точки зрения кристаллографии поверхности. Было установлено, что соразмерные структуры $(\sqrt{3} \times \sqrt{3})$ R30° – Hal, сформированные на грани (111), $p(2 \times 2)$ -Наl или $c(2 \times 2)$ -Наl — на грани $(100), c(2 \times 2) - Hal - Hal - Ha грани (110), трансформируются$ достаточно сложным образом при увеличении степени покрытия, причем все изменения происходят в пределах одноатомного слоя. Получаемые сложные дифракционные картины сильно различались для различных комбинаций адсорбат/подложка даже при одной и той же ориентации поверхности. Для интерпретации результатов ДМЭ наряду с моделью однородного изотропного сжатия [1-4] в литературе обсуждалась также модель регулярных доменных стенок [1, 5-8], разделяющих домены соразмерной структуры. В первом случае все атомы адсорбата находятся в несоразмерной однородной решетке, в то время как во втором случае несоразмерными являются только те атомы, которые расположены в доменных стенках. Обе поверхностные структуры дают одну и ту же картину дифракции [1, 4, 8, 9], что не позволяет, используя только дифракционные методы, определить реальную атомную структуру поверхности.

Практически во всех работах по адсорбции галогенов на металлах, сделанных методами ДМЭ, в качестве правильной принималась первая модель. Основным аргументом против второй модели являлись слишком маленькие межатомные расстояния в доменных стенках при той средней плотности атомов адсорбата, которая наблюдалась в экспериментах. Простые оценки давали межатомные расстояния в доменных стенках существенно меньше ван-дер-ваальсова диаметра атома галогена, что считалось физически невозможным [1, 3, 4]. В случае однородного сжатия межатомное расстояние в решетке галогена было примерно равно ван-дер-ваальсову диаметру [1, 3]. Тем не менее EXAFS измерения (Extended X-ray Adsorption Fine Structure) в некоторых случаях показывали расстояния между атомами галогена внутри слоя существенно меньшие, чем ван-дердиаметр. Например, в ваальсов слое хлора $(R_{vdW} = 3,60 \text{ A})$ на поверхности Ag(111) [10] или Ag(110) [11] они оказались равными 2,95 А и 3,14 А соответственно. Однако должного объяснения эти данные до сих пор не получили.

Развитие методов локальной зондовой микроскопии с высоким пространственным разрешением (вплоть до атомного) и их широкое использование в физике и химии поверхности в 90-х годах позволило непосредственно наблюдать реальную структуру поверхности и, тем самым, правильно понять происходящие на ней структурные превращения.

В данном докладе представлены атомно-разрешенные изображения реальной структуры поверхности Cu(111) на разных стадиях формирования хемосорбиро-