# Гетероэпитаксия пленок $Ge_x Si_{1-x}$ ( $x \sim 0.4-0.5$ ) на подложках Si(001), отклоненных к (111): формирование только коротких краевых дислокаций несоответствия в направлении отклонения

© Ю.Б. Болховитянов, А.С. Дерябин, А.К. Гутаковский, Л.В. Соколов

Институт физики полупроводников им. А.В. Ржанова СО РАН,

Новосибирск, Россия

E-mail: bolkhov@isp.ncs.ru

(Поступила в Редакцию 27 апреля 2009 г. В окончательной редакции 27 мая 2009 г.)

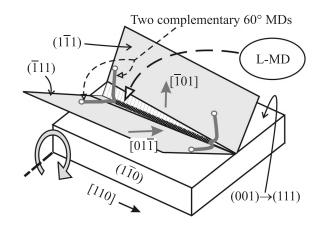
Исследовалась ралаксация механических напряжений несоответствия в эпитаксиальных пленках  $Ge_xSi_{1-x}$  ( $x\sim0.4-0.5$ ), выращиваемых методом молекулярной эпитаксии на подложках Si, отклоненных от точной ориентации (001) на угол  $6^\circ$ . Рассмотрены возможные варианты наведенного зарождения и взаимодействия  $60^\circ$  дислокаций несоответствия (ДН), распространяющихся в направлении отклонения с образованием отрезков коротких краевых ДН, проведена их классификация и приведены экспериментально обнаруженные с помощью ПЭМ различные формы таких конфигураций. Показано, что образование коротких краевых ДН происходит по двум различным механизмам: A — коррелированное или наведенное зарождение комплементарной  $60^\circ$  дислокационной полупетли и затем образование отрезка краевой дислокации; B — образование  $90^\circ$  сегмента ДН при пересечении уже существующих комплементарных  $60^\circ$  ДН, скользящих в противоположно наклонных плоскостях  $\{111\}$ . Показана неэквивалентность взаимодействия  $60^\circ$  ДН, распространяющихся в противоположных направлениях вдоль направления отклонения подложки.

### 1. Введение

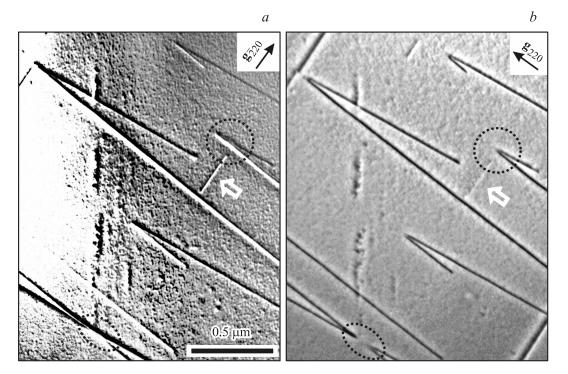
В ходе пластической релаксации пленок GeSi, выращиваемых на подложках Si (001), формируются в основном подвижные 60° дислокации несоответствия (ДН) с векторами Бюргерса (**b**)  $a/2\langle 110 \rangle$  (a — параметр решетки), наклонными к гетерогранице. При скольжении двух 60° дислокаций по наклонным взаимно пересекающимся в плоскости гетерограницы плоскостям {111} возможно их взаимодействие по реакциям, известным из теории дислокаций, например  $a/2[\bar{1}01] + a/2[01\bar{1}] = a/2[\bar{1}10]$ . Такие  $60^{\circ}$  дислокации были названы комплементарными [1]. В результате такой реакции по линии пересечения наклонных плоскостей {111} (например, в направлении [110]) формируется чисто краевая ДН (или дислокация Ломера, L-MD), вектор Бюргерса которой перпендикулярен дислокационной линии и лежит в плоскости (001). При выращивании пленок с содержанием Ge 40-50% в большинстве случаев наблюдаемые краевые дислокации расположены точно в границе раздела пленка-подложка и обнаруживаются на начальных стадиях пластической релаксации. Это предполагает наличие механизмов их образования, не основанных на случайной встрече двух комплементарных 60° ДН.

Куат с соавторами [1] предложили как вариант зарождение комплементарной 60° дислокационной полупетли на поверхости тонкого слоя под воздействием поля напряжений уже существующей в границе раздела 60° ДН. Gosling [2] теоретически показал, что акт зарождения такой полупетли в районе уже существующей 60° ДН (с последующим превращением в 90° ДН) имеет существенно меньший энергетический барьер, чем при зарождении одиночной дислокационной полупетли в отсутствие ДН. Назовем такой процесс механизмом наведенного зарождения комплементарной  $60^{\circ}$  ДН.

Если подложка отклонена от грани (001) вокруг оси  $[\bar{1}10]$  так, как показано на рис. 1, то направление [110] (вдоль которого образуются краевые дислокации) уже не лежит в границе раздела, а пересекает ее под углом отклонения. Поэтому длинные краевые ДН не могут существовать в направлении отклонения подложки, так как их окончания при удлинении дислокации удаляются от границы раздела. Нами ранее было показано [3,4], что на отклоненной подложке краевые ДН, лежащие в направлении отклонения, образуются на



**Рис. 1.** Формирование короткой краевой ДН (L-MD) в направлении отклонения.  $60^{\circ}$  ДН, которые лежат на пересечениях наклонных плоскостей {111} с подложкой, разделены на две подгруппы, распространяющиеся под углом друг к другу, как это видно из рис. 2 и 5.



**Рис. 2.** Двухволновые темнопольные ПЭМ-изображения дислокационной сетки пленки  $Ge_xSi_{1-x}/Si$  с долей  $x\sim 0.5$ . Пунктирными овалом и окружностью выделены участок с перекрестием  $60^\circ$  ДН и один из Y-центров соответственно.

пересечениях  $60^\circ$  ДН, принадлежащих к разным подсистемам. Была также обнаружена дислокационная конфигурация (*Y*-центр), состоящая из короткого отрезка краевой ДН и расходящихся от него вдоль направления отклонения двух  $60^\circ$  ДН.

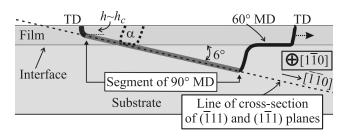
В настоящей работе рассмотрены возможные варианты наведенного зарождения и взаимодействия  $60^{\circ}$  ДН, распространяющихся в направлении отклонения с образованием отрезков краевых ДН, проведена их классификация и приведены экспериментально обнаруженные с помощью просвечивающей электронной микроскопии (ПЭМ) различные формы таких конфигураций.

## 2. Методика эксперимента

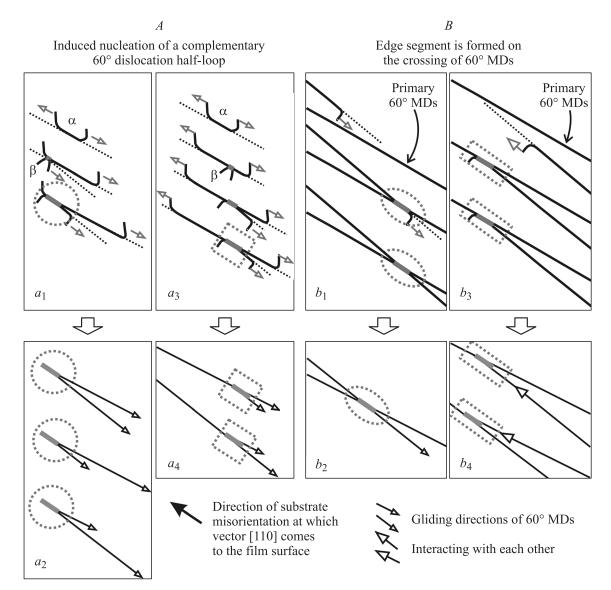
Слои твердого раствора  $Ge_xSi_{1-x}$   $x\sim 0.4-0.5$  выращивались в установке молекулярно-лучевой эпитаксии "Катунь". Подложки Si были отклонены на 6° вокруг оси  $\langle 011 \rangle$ . Толщина пленок была около 20 nm, и поэтому они находились на начальной стадии пластической релаксации. Основные условия выращивания пленок GeSi описаны в [5]. Тип структурных дефектов и их пространственное распределение изучались с помощью ПЭМ на микроскопе JEM-400EX. Изображения продольных срезов образцов анализировались по стандартной методике дифракции с использованием условия погасания изображения дислокаций, когда  $\mathbf{g} \cdot \mathbf{b} = \mathbf{0}$ , где  $\mathbf{g}$  и  $\mathbf{b}$  — векторы дифракции и Бюргерса соответственно.

# 3. Экспериментальные результаты и их обсуждение

Отклонение подложки от сингулярной грани (001), приводя к расщеплению одной из систем, параллельных  $60^{\circ}$  ДН на две подсистемы пересекающихся ДН, позволило выявить новые особенности образования и зарождения ДН, как  $60^{\circ}$ , так и  $90^{\circ}$ . На отклоненной подложке краевые ДН, лежащие в направлении отклонения, образуются на пересечениях  $60^{\circ}$  ДН, принадлежащих к разным подсистемам. Обнаружена дислокационная конфигурация (Y-центр), состоящая из короткого отрезка краевой ДН и расходящихся от него вдоль направления отклонения двух  $60^{\circ}$  ДН. Обе конфигурации приведены на рис. 2. Отрезки краевых ДН, распространяющиеся в направлении отклонения и видимые на рис. 2, a,



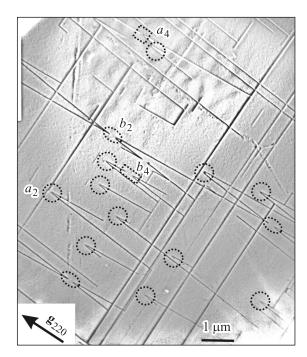
**Рис. 3.** Схема скольжения пронизывающих дислокаций (threading dislocations — TD), образующих сегмент краевой дислокации, распространяющейся в направлении [110].



**Рис. 4.** Схемы зарождения  $60^{\circ}$  ДН, их скольжения и взаимодействия, при которых может наблюдаться формирование коротких краевых ДН в направлении отклонения. Стрелками показывают направления, в которых скользят  $60^{\circ}$  ДН. Внизу (варианты  $a_2$ ,  $a_4$  и  $b_3$ ,  $b_4$ ) показаны формы дислокационных конфигураций, соответствующие видимым на ПЭМ-изображениях пленок GeSi/Si.

становятся неконтрастными на рис. 2, b вследствие выполнения условия  $\mathbf{g} \cdot \mathbf{b} = 0$ . Это отчетливо видно на примере конфигурации, окаймленной пунктирным кругом. Короткая  $60^{\circ}$  ДН, распространяющаяся в направлении оси отклонения (отмечена светлой стрелкой) и видимая на обоих изображениях, может служить тестовым объектом для сравнения левого и правого изображений.

Формирование конфигурации, названной нами в [3] У-центром, можно объяснить, взяв за основу предположение о коррелированном (одновременном) образовании комплементарных полупетель 60° ДН, которые формируют краевой отрезок ДН по приведенной выше реакции, либо наведенном образовании 60° полупетли вблизи уже существующей 60° ДН так, как ранее предположили Kvam с соавторами [1]. На рис. 3 представлена схема образования такой конфигурации. Комплементарные полупетли  $60^{\circ}$  ДН ( $\alpha$  на рис. 3) расширяется каждая в своей наклонной плоскости {111} в противоположных направлениях, образуя на пересечении этих плоскостей в направлении [110] отрезок краевой ДН. Так как это направление пересекает границу раздела пленка-подложка, то условия скольжения 60° дислокаций, тянущих за собой отрезок краевой ДН в обе стороны, будут неэквивалентными при их скольжении в противоположных направлениях. При распространении влево ветвь 60° ДН, выходящая на поверхность пленки и являющаяся пронизывающей дислокацией (TD на рис. 3), становится все более короткой. При расстоянии до поверхности пленки, близком к  $h_c$  — критической толщине по Matthews и Blakeslee [6], ее скольжение прекращается, поскольку увеличение длины дислокации становится энергетически невыгодным. Изучение в



**Рис. 5.** Двухлучевое темнопольное ПЭМ-изображение пленки GeSi/Si(001)  $6^{\circ}$  к (111). Толщина пленки 20 nm. Все краевые дислокационные сегменты, параллельные вектору дифракции, находятся вне контраста. Болшинство из них показано пунктирными фигурами (такими же, как на рис. 4). Буквы у дислокационных форм также соответствуют схемам на рис. 4.

настоящей работе ПЭМ-изображений других образцов показало, что конфигурации типа Y-центра формируются не только при одновременном зарождении двух комплементарных полупетель  $60^\circ$  дислокаций (как было сообщено в работах [3–5]), но и путем "наведенного" зарождения  $60^\circ$  дислокационной полупетли фронтом уже сформировавшейся  $60^\circ$  ДН, комплементарной этой полупетле. В этом случае лучи  $60^\circ$  ДН, отходящие от сегмента краевой ДН, на ПЭМ-изображениях имеют разную длину (рис. 4 и 5).

Исходя из анализа часто встречающихся дислокационных конфигураций, наблюдаемых на ПЭМ-изображениях, можно выделить два механизма образования краевых ДН в направлении отклонения подложки: A — коррелированное или наведенное зарождение комплементарной  $60^{\circ}$  дислокационной полупетли и затем образование отрезка краевой ДН; B — образование  $90^{\circ}$  сегмента ДН при пересечении уже существующих комплементарных  $60^{\circ}$  ДН, скользящих в противоположно наклонных плоскостях  $\{111\}$ .

Как было отмечено выше, при отклонении подложки противоположные направления скольжения 60° ДН при их взаимодействии становятся неэквивалентными в силу того, что дислокация, идущая в направлении [110], отклоняясь от плоскости границы раздела, заглубляется в подложку, а идущая в противоположном направлении [110] отклоняется в объем пленки. Разумно предположить, что в каждом из механизмов существуют два

варианта, обусловленные этой неэквивалентностью. На рис. 4 представлены схемы образования и возможные дислокационные конфигурации как результат зарождения и взаимодействия 60° ДН, распространяющихся вдоль направляния отклонения.

3.1. Механизм А. В основе этого механизма лежит наведенное зарождение комплементарной 60° полупетли либо первичной 60° полупетли (одновременное зарождение пары комплементарных ДН), либо уже сформированной 60° ДН. Если вторичная (комплементарная) полупетля (вариант  $a_1$  на рис. 4, полупетля  $\beta$ ) зарождается под влиянием фронта поля напряжений 60° ДН, движущейся вдоль [110] в направлении выхода из границы раздела в объем пленки (для варианта  $a_1$  влево), то после образования краевого сегмента ДН наблюдается остановка распространения обеих 60° ДН в этом направлении. Соответствующие конфигурации указанного взаимодействия, такие как  $a_2$  на рис. 4, наблюдались нами в большом количестве на изображениях ПЭМ (рис. 2 и 5). Если же вторичная (комплементарная) полупетля зарождается под влиянием уже сформированной 60° ДН (вариант  $a_3$  на рис. 4, полупетля  $\beta$ ), то в резуьтате образования краевого сегмента ДН только одна ветвь вторичной 60° ДН, распространяющейся влево для варианта  $a_3$ , может быть остановлена по описанному ранее механизму. Соответствующие конфигурации такого взаимодействия представлены на рис. 4 (вариант  $a_4$ ).

3.2. Механизм B. При пересечении уже существующих комплементарных 60° ДН также должна наблюдаться разница, обусловленная направлением скольжения более поздней, т.е. пересекающей 60° ДН. Эта разница отражена на рис. 4 (варианты  $b_1$  и  $b_3$ ). Если пересекающая 60° ДН "набегает" на пересекаемую в направлении заглубления в подложку (вариант  $b_1$ ), то образуется конфигурация, подобная  $b_2$  на рис. 4. Описанная выше, такая конфигурация наблюдалась нами на изображениях ПЭМ в больших количествах [3–5]. Если направление "набегания" обратное (как показано для варианта  $b_3$ на рис. 4), то в результате образования краевого сегмента ДН скольжение набегающей ДН останавливается. Соответствующие конфигурации такого взаимодейтвия представлены на рис. 4 (вариант  $b_4$ ). Из-за большой плотности Y-центров, стопорящих скольжение  $60^{\circ}$  ДН в направлении [110], плотность таких "набегающих" дислокаций, т.е. 60° ДН, скользящих в направлении [110] (влево на рис. 4), понижена, и соответственно конфигурация типа  $b_4$  (рис. 4) должна встречаться реже, чем конфигурация типа  $b_3$ .

На рис. 5 приведено одно из электронно-микроскопических изображений, где реальные конфигурации таких взаимодействий обнаружены на одной фольге одновремено. На основе этого рисунка, а также других наблюдений вычисленная плотность дислокационных конфигураций для вариантов  $a_1$  и  $b_1$  составляет  $10^7 - 10^9$  cm<sup>-2</sup>, а варианты  $a_3$  и  $b_3$  встречаются на порядки реже.

При увеличении толщины пленки GeSi в процессе роста "затягивание" краевого сегмента ДН в объем

пленки прекращается, так как уменьшается энергетическая выгода от объединения комплементарных  $60^{\circ}$  ДН. С дальнейшим ростом толщины пленки неподвижные пронизывающие ветви  $60^{\circ}$  ДН, ранее застопоренные из-за их малого расстояния до поверхности пленки, вновь могут прийти в движение. Дислокационная конфигурация, на малых толщинах имеющая форму Y-центра, преобразуется в форму перекрестия.

Представляется очевидным, что в тех случаях, когда в качестве подложки используется пластина, слабо отклоненная от плоскости (001) (отклонение стандартных пластин не превышает 0.5°), длина отрезков краевых дислокаций увеличится по крайней мере на порядок. Вследствие этого вполне сформировавшиеся дислокационные конфигурации рассмотренных типов будут образовываться при большей степени релаксации. Однако их наблюдение будет затруднено из-за высокой плотности взаимно пересекающихся дислокационных линий. Тем не менее у нас нет оснований предполагать, что описанные в настоящей работе закономерности взаимодействия 60° ДН не будут выполняться в случае слабо отклоненной подложки при сохранении условий роста неизменными.

### 4. Заключение

Предложены два механизма образования краевых ДН в направлении отклонения подложки: коррелированное или наведенное зарождение комплементарной 60° дислокационной полупетли и затем образование отрезка краевой ДН. В большинстве случаев проявлением такого механизма является дислокационная конфигурация типа У-центра; образование 90° сегмента ДН при пересечении уже существующих комплементарных 60° ДН, скользящих в протипоположно наклонных плоскостях {111}. Большая плотностью У-центров на начальной стадии пластической релаксации пленок GeSi/Si свидетельствует о массовом характере образования краевых сегментов ДН путем взаимодействия наведенных комплементарных 60° ДН. Отсюда следует вывод: образование краевых ДН путем коррелированного или наведенного зарождения комплементарных 60° ДН является доминирующим в пленках GeSi/Si с долей Ge 0.4-0.5.

### Список литературы

- E.P. Kvam, D.M. Maher, C.J. Humpreys. J. Mater. Res. 5, 1900 (1990).
- [2] T.J. Gosling. J. Appl. Phys. 74, 5415 (1993).
- [3] Yu.B. Bolkhovityanov, A.S. Deryabin, A.K. Gutakovskii, L.V. Sokolov. Appl. Phys. Lett. 92, 131 901 (2008).
- [4] Yu.B. Bolkhovityanov, A.S. Deryabin, A.K. Gutakovskii, L.V. Sokolov. J. Cryst. Growth 310, 3422 (2008).
- [5] Ю.Б. Болховитянов. А.К. Гутаковский, А.С. Дерябин, Л.В. Соколов. ФТТ 50, 1783 (2008).
- [6] J.W. Matthews, A.E. Blakeslee. J. Cryst. Growth 27, 118 (1974).