Аккумуляция основных носителей заряда в слоях GaAs, содержащих наноразмерные кластеры мышьяка

© П.Н. Брунков[¶], В.В. Чалдышев, А.В. Черниговский, А.А. Суворова, Н.А. Берт, С.Г. Конников, В.В. Преображенский^{*}, М.А. Путято^{*}, Б.Р. Семягин^{*}

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

194021 Санкт-Петербург, Россия

* Институт физики полупроводников Сибирского отделения Российской академии наук, 630090 Новосибирск, Россия

(Получена 29 февраля 2000 г. Принята к печати 1 марта 2000 г.)

С помощью вольтьемкостных исследований выявлена аккумуляция электронов и дырок в слоях GaAs, содержащих кластеры мышьяка и помещенных между буферными слоями GaAs *n*- и *p*-типа. В результате аккумуляции основных носителей заряда в прилегающих буферных слоях формируются общирные области обеднения. Моделирование вольтьемкостных характеристик, основанное на численном решении уравнения Пуассона, показало, что концентрация аккумулированных зарядов составляет $\sim 1 \times 10^{12}$ см⁻², что сравнимо с концентрацией наноразмерных кластеров As, определенной методом просвечивающей электронной микроскопии.

Введение

Арсенид галлия, содержащий нанокластеры мышьяка, (LT-GaAs) привлекает большое внимание благодаря своим уникальным свойствам, таким как высокое удельное электрическое сопротивление и фемтосекундные времена жизни неравновесных носителей заряда [1-4]. Несмотря на то что этот материал уже нашел целый ряд приборных применений (см., например, [5]), природа его электронных свойств до сих пор является предметом дискуссии. В частности, до сих пор остается неясным точное энергетическое положение и параметры локальных уровней, создаваемых кластерами As в запрещенной зоне GaAs. Наличие большой концентрации локальных состояний, обеспечивающих устойчивое закрепление уровня Ферми в глубине запрещенной зоны и быструю рекомбинацию неравновесных носителей, является главной особенностью LT-GaAs, отличающей этот материал от обычного полуизолирующего или высокоомного GaAs. В наших предыдущих работах [6,7] показано, что слой LT-GaAs, содержащий кластеры мышьяка, может аккумулировать электроны из прилегающих слоев n-GaAs, в которых индуцируются области пространственного заряда. Распределение заряда в структуре LT-GaAs/n-GaAs подобно асимметричному p-n-переходу, в котором LT-GaAs играет роль сильно легированной глубокими акцепторами р-области.

В данной работе представлены результаты вольтьемкостных (CV) исследований структур с барьером Шоттки, где слой LT-GaAs, содержащий кластеры As, был вставлен между слоями GaAs p-типа проводимости. Проведено сравнение таких характеристик с соответствующими характеристиками для структур n-типа. Показано, что в обоих типах структур слой LT-GaAs аккумулирует основные носители заряда.

Образцы и методика эксперимента

Образцы *n*- и *p*-типа проводимости (далее в тексте *N* и *P*-структуры) были выращены методом молекулярнолучевой эпитаксии в двухкамерной установке "Катунь" на подложках n^+ - и p^+ -GaAs (100) соответственно. *N*-структура состояла из трех слоев: слоя *n*-GaAs толщиной ~ 0.5 мкм (температура эпитаксии $T_s = 580^{\circ}$ C), слоя *LT*-GaAs толщиной ~ 0.1 мкм ($T_s = 200^{\circ}$ C) и второго слоя *n*-GaAs толщиной ~ 0.5 мкм ($T_s = 580^{\circ}$ C). Эпитаксиальные слои *N*-струкутры были однородно легированы Si с концентрацией $\approx 2 \times 10^{16}$ см⁻³.

В случае *P*-структуры на p^+ -подложке выращивался буферный слой GaAs, сильно легированный бериллием, затем слой *p*-GaAs толщиной ~ 0.5 мкм (концентрация Ве $\approx 2 \times 10^{16}$ см⁻³, $T_s = 580^{\circ}$ С), затем слой *LT*-GaAs толщиной ~ 0.1 мкм ($T_s = 200^{\circ}$ С), затем слой *p*-GaAs толщиной ~ 0.5 мкм (концентрация Ве $\approx 2 \times 10^{16}$ см⁻³, $T_s = 580^{\circ}$ С) и, наконец, на поверхности *P*-структуры выращивалась короткопериодная сверхрешетка GaAs / AlAs (1 нм/ нм) общей толщиной 38 нм.

Низкая температура эпитаксии слоев LT-GaAs обеспечивала избыток мышьяка в таких слоях в количестве ~ 0.5 ат % [4]. Выращивание верхних слоев структур при высокой температуре в течение 0.5 ч приводило к преципитации избыточного мышьяка и формированию в слое LT-GaAs системы наноразмерных кластеров мышьяка. Исследования кристаллической структуры образцов, пространственного расположения, концентрации и размеров кластеров проводились методом просвечивающей электронной микроскопии (ПЭМ) в поперечном сечении и в плоскости роста. Использовался электронный микроскоп Philips EM 420 с ускоряющим напряжением 100 кэВ.

Барьеры Шоттки формировались путем напыления Au на поверхность образцов с диаметром 0.4 и 0.5 мм для N- и P-структур соответственно. Для создания омических контактов к n^+ -подложке использовался сплав AuGe, а к

[¶] Fax: (812)2471017

E-mail: brunkov@pop.ioffe.rssi.ru



Рис. 1. Светлопольное ПЭМ изображение (g = 220) поперечного сечения *P*-структуры.

 p^+ -подложке — сплав AuZn. Контакты формировались при температуре 400°С.

Измерения *CV*-характеристик проводились на частоте 10 кГц с помощью емкостного моста Е7-14 в интервале температур от 77 до 400 К. Амплитуда измерительного сигнала составляла 40 мВ.

Результаты экспериментов и обсуждение

На рис. 1 представлено ПЭМ изображение поперечного сечения *P*-структуры. Видно, что слой *LT*-GaAs, содержащий кластеры мышьяка, имеет толщину $d_{LT} \approx 0.1$ мкм и заключен между двумя слоями *p*-GaAs, не содержащими кластеров. Двумерная концентрация As кластеров (*N_{CL}*) в слое *LT*-GaAs составляет около 6 × 10¹¹ см⁻² и их средний диаметр (d_{CL}) лежит в диапазоне от 5 до 7 нм. ПЭМ изображения *N*-структуры приведены в работе [7]. В *N*-структуре $d_{LT} \approx 0.1$ мкм, $N_{CL} \approx 4 \times 10^{11}$ см⁻² и $d_{CL} = 6-8$ нм. Таким образом, *P*- и *N*-структуры были близки друг к другу по геометрическим характеристикам, параметрам систем кластеров, а также по уровню легирования прилегающих к слою *LT*-GaAs областей *p*и *n*-типа соответственно. Следует отметить, что в обеих структурах отсутствуют протяженные дефекты решетки.

СV-характеристики *P*- и *N*-структур, измеренные на частоте 10 кГц, приведены на рис. 2, *a* и 3, *a* соответственно. Пользуясь приближением обедненного слоя, из *CV*-характеристик были рассчитаны эффективные профили распределения концентрации свободных носителей (N_{CV}-W) (рис. 2, b и 3, b) [8]:

$$N_{CV}(W) = \frac{C^3}{q\varepsilon\varepsilon_0\left(\frac{dC}{dV}\right)}, \quad W = A\frac{\varepsilon\varepsilon_0}{C}, \quad (1)$$

где q — заряд электрона, ε_0 — абсолютная диэлектрическая проницаемость, ε — диэлектрическая проницаемость полупроводника, W — ширина области пространственного заряда, A — площадь барьера Шоттки.

При увеличении обратного напряжения $(V_{\rm rev})$ *P*-структуре при температуре $T = 77 \,\mathrm{K}$ на наблюдается плавное уменьшение емкости в диапазоне $V_{\rm rev} = 0 - 0.2 \, {\rm B}$, за которым следует резкое падение емкости при $V_{\rm rev} \approx 0.3$ В (рис. 2, *a*). При дальнейшем увеличении обратного напряжения (V_{rev} = 0.4–6 B) снова наблюдается плавное уменьшение емкости Р-структуры. При V_{rev} > 6 В емкость Р-структуры практически не изменяется. Из расчета эффективного профиля распределения носителей заряда N_{CV} – W в P-структуре видно (рис. 2, b), что участки плавного изменения емкости структуры связаны с однородным уровнем легирования *p*-GaAs буферов на уровне $(1-3) \times 10^{16}$ см⁻³. Участок резкого падения емкости при $V_{\rm rev} \approx 0.3\,{
m B}$ обусловлен наличием широкой области пространственного заряда (ОПЗ) толщиной ≈ 0.7 мкм, внутри которой расположен слой LT-GaAs толщиной 0.1 мкм (рис. 2, b). Такое распределение носителей заряда N_{CV} – W по толщине P-структуры, по-видимому, связано с тем, что в слое LT-GaAs, содержащем кластеры As, аккумулируется большой положительный заряд, который индуцирует широкую встроенную ОПЗ. Участок резкого падения емкости *P*-структуры наблюдается, когда при $V_{\rm rev} \approx 0.3 \, {
m B}$



Рис. 2. C - V - (a) и $N_{CV} - W - (b)$ характеристики *P*-структуры, измеренные на частоте 10 кГц при 290 (1) и 77 К (2). На вставке — положение слоя *LT*-GaAs.



Рис. 3. C - V- (*a*) и $N_{CV} - W$ - (*b*) характеристики *N*-структуры, измеренные на частоте 10 кГц при 290 (*1*) и 94 К (*2*). На вставке — положение слоя *LT*-GaAs.

ОПЗ барьера Шоттки смыкается с ОПЗ, индуцированной вокруг слоя *LT*-GaAs. При $V_{rev} > 6$ В ОПЗ барьера Шоттки упирается в сильно легированную p^+ -подложку, поэтому емкость *P*-структуры практически не изменяется, а на $N_{CV} - W$ -характеристике наблюдается рост концентрации при W = 1.2 мкм, соответствующей суммарной толщине эпитаксиальных слоев *P*-структуры (рис. 2, *b*).

При повышении температуры до 290 К форма CV-характеристики P-структуры практически не изменяется, а вся кривая сдвигается в область более высоких обратных напряжений (рис. 2, a), потому что уменьшается величина встроенного потенциала барьера Шоттки [7]. При этом CV- и $N_{CV} - W$ -характеристики становятся более плавными, так как с ростом температуры увеличивается дебаевская длина экранирования [7], которая определяет разрешение CV-метода. Следует отметить, что концентрация свободных носителей в p-GaAs-буферах структуры, определенная из $N_{CV} - W$ -характеристик (рис. 2, b), практически не зависит от температуры, что указывает на низкую концентрацию электрически активных дефектов в этих эпитаксиальных слоях.

На *CV*-характеристике *N*-структуры при T = 94 К наблюдается два участка плавного изменения емкости (при $V_{\text{rev}} = 0 - 0.5 \text{ B}$ и $V_{\text{rev}} = 1.0 - 4.2 \text{ B}$) (рис. 3, *a*), которые связаны с однородным легированием n-GaAs-буферов на уровне $\approx 3 \times 10^{16} \, \mathrm{сm}^{-3}$ (рис. 3, *b*). При величине V_{rev} > -5 В емкость N-структуры практически не изменяется, так как край ОПЗ барьера Шоттки достиг сильно легированной *n*⁺-подложки на глубине 1.1 мкм (рис. 3, b), соответствующей суммарной толщине эпитаксиальных слоев N-структуры. Резкое падение емкости при $V_{\rm rev} \approx 0.7 \, {
m B}$ связано с аккумуляцией отрицательного заряда электронов в слое LT-GaAs и наблюдается, когда ОПЗ барьера Шоттки смыкается с ОПЗ, образующимся вокруг слоя LT-GaAs (рис. 3, b). Расчет эффективного профиля распределения свободных носителей *N*_{CV}-W по формуле (1) показывает, что в *N*-структуре при 94 К вокруг слоя LT-GaAs толщиной 0.1 мкм образуется область пространственного заряда толщиной 0.45 мкм (рис. 3, *b*).



Рис. 4. C - V - (a) и $N_{CV} - W - (b)$ характеристики *P*-структуры, измеренные на частоте 10 кГц при 77 К (1). Модельные расчеты C - V - и $N_{CV} - W$ -характеристик *P*-структуры проведены при фиксированном значении плотности заряда, аккумулированного в слое *LT*-GaAs: $N_Q^{LT} = 6.0 \times 10^{11} \text{ см}^{-2}$ (2), $N_Q^{LT} = 8.0 \times 10^{11} \text{ см}^{-2}$ (3) и $N_Q^{LT} = 1.0 \times 10^{12} \text{ см}^{-2}$ (4). На вставке — положение слоя *LT*-GaAs.



Рис. 5. C - V- (a) и $N_{CV} - W$ - (b) характеристики N-структуры, измеренные на частоте 10 кГц при 94 К (1). Модельные расчеты C - V- и $N_{CV} - W$ — характеристик N-структуры проведены при T = 94 К и фиксированном значении плотности заряда, аккумулированного в слое LT-GaAs: $N_Q^{LT} = 0.8 \times 10^{12} \text{ см}^{-2}$ (2), $N_Q^{LT} = 1.0 \times 10^{12} \text{ см}^{-2}$ (3) и $N_Q^{LT} = 1.2 \times 10^{12} \text{ см}^{-2}$ (4). На вставке — положение слоя LT-GaAs.

Второй скачок емкости при $V_{\rm rev} \approx 5\,{
m B}$ обусловлен наличием в N-структурах ОПЗ, геометрически расположенной на границе первого n-GaAs-буфера и n^+ -подлож-По нашему мнению, это связано с ки (рис. 3,*b*). наличием электрически активных дефектов на металлургической границе n⁺-подложки и первого эпитаксиального слоя. В случае Р-структуры перед выращиванием первого *p*-GaAs-буфера на *p*⁺-подложку был предварительно нанесен слой GaAs, сильно легированный Как видно из эффективного профиля распреде-Be. ления $N_{CV} - W$ (рис. 2, *b*), ОПЗ на границе первого буфера и p⁺-подложки отсутствует, так как электрически активные дефекты на поверхности р⁺-подложки нейтрализованы.

Итак, при низкой температуре CV-характеристики P- и N-структур качественно подобны. Однако при T = 290 К на CV-характеристике N-структуры появляется широкое

плато квазипостоянной емкости в диапазоне V_{rev} от -1.8 до -11.5 В (рис. 3, *a*). Ранее было показано, что это плато связано с эмиссией электронов, аккумулированных в слое *LT*-GaAs [6,7]. Темп эмиссии уменышается при понижении температуры. Как можно видеть из рис. 3, *a*, эмиссия электронов из слоя *LT*-GaAs в *N*-структуре полностью подавлена при 94 K, так что плато на *CV*-характеристике не наблюдается. Отсутствие участка квазипостоянной емкости на *CV*-характеристике *P*-структуры не только при низкой, но и при комнатной температуре (рис. 2, *a*) означает, что темп эмиссии дырок из слоя *LT*-GaAs в *P*-структуре значительно ниже темпа эмиссии электронов из слоя *LT*-GaAs в *N*-структуре.

Для оценки заряда, аккумулированного в слое *LT*-GaAs, было проведено моделирование *CV*- и *N_{CV}* – *W*-характеристик *P*- и *N*-структур при низких температурах. Модельные расчеты основаны на численном решении одномерного уравнения Пуассона методом конечных разностей [9,10]. При этом предполагалось, что темп эмиссии аккумулированных носителей мал, так что концентрация электронов или дырок (N_Q^{LT}) , локализованных в слое *LT*-GaAs, не зависит от обратного напряжения V_{rev} на структуре.

Из количественного анализа CV- и N_{CV} – W-характеристик P-структуры при T = 77 К (рис. 4, a и b) было установлено, что в слое LT-GaAs аккумулируется заряд, соответствующий слоевой концентрации дырок $N_Q^{LT} = 0.8 \times 10^{12}$ см⁻². Сравнение расчетов с экспериментальными результатами для N-структуры показало (рис. 5, a и b), что наилучшее совпадение наблюдается при $N_Q^{LT} = 1.0 \times 10^{12}$ см⁻².

Таким образом, проведенные исследования показали, что слой LT-GaAs, содержащий кластеры мышьяка, аккумулирует электроны, если он помещен между слоями n-GaAs, и аккумулирует дырки, если он помещен между слоями *p*-GaAs. При этом вокруг слоя LT-GaAs происходит образование широкой области пространственного заряда. Численный анализ CVи N_{CV} – W-характеристик на основе одномерного решения уравнения Пуассона показал, что и электроны, и дырки аккумулируются на локальных уровнях, расположенных несколько выше середины запрещенной зоны GaAs. Такие уровни могут быть обусловлены как точечными дефектами, так и наноразмерными кластерами. Концентрации последних ($N_{CL} \approx 4 \times 10^{11} \,\mathrm{cm}^{-2}$ для *N*-структуры и $N_{CL} \approx 6 \times 10^{11} \,\mathrm{cm}^{-2}$ для *P*-структуры), определенные методом ПЭМ, оказались близкими к концентрации аккумулированных в LT-GaAs носителей заряда (N_O^{LT} = $1.0 \times 10^{12} \, {
m cm}^{-2}$ для *N*-структуры и $N_{Q}^{LT} = 8 \times 10^{11} \,\mathrm{cm}^{-2}$ для *P*-структуры).

Заключение

Проведенные исследования CV-характеристик *n-LT-n-и p-LT-p*-структур с барьером Шоттки позволяют заключить, что слои LT-GaAs, содержащие наноразмерные кластеры мышьяка, аккумулируют соответственно электроны или дырки и индуцируют обширные области обеднения в прилегающих слоях *n*-или *p*-типа. Концентрация аккумулированных основных носителей $(8 \div 10) \times 10^{11}$ см⁻² оказалась близкой к концентрации кластеров As в слое LT-GaAs. Уровни, на которых аккумулируются электроны и дырки, расположены несколько выше середины запрещенной зоны GaAs. Установлено, что при приложении обратного напряжения темп эмиссии дырок из слоя LT-GaAs в *P*-структуре значительно ниже темпа эмиссии электронов из слоя *LT*-GaAs в *N*-структуре.

Работа была выполнена при поддержке Министерства науки России по программам "Фуллерены и атомные кластеры" и "Физика твердотельных наноструктур" (97-1035), а также Российского фонда фундаментальных исследований (98-02-17617) и INTAS (97-30930).

Список литературы

- F.W. Smith, A.R. Calawa, C.L. Chen, M.J. Mantra, L.J. Mahoney. IEEE Electron. Dev. Lett., 9, 77 (1988).
- [2] M. Kaminska, Z. Liliental-Weber, E.R. Weber, T. George, J.B. Kortright, F.W. Smith, B.Y. Tsaur, A.R. Calawa. Appl. Phys. Lett., 54, 1831 (1989).
- [3] M.R. Melloch, K. Mahalingam, N. Otsuka, J.M. Woodall, A.C. Warren, J. Cryst. Growth, 111, 39 (1991).
- [4] Н.А. Берт, А.И. Вейнгер, М.Д. Вилисова, С.И. Голощапов, И.В. Ивонин, С.В. Козырев, А.Е. Куницын, Л.Г. Лаврентьева, Д.И. Лубышев, В.В. Преображенский, Б.Р. Семягин, В.В. Третьяков, В.В. Чалдышев, М.П. Якубеня. ФТТ, 35, 2609 (1993).
- [5] В.В. Чалдышев, М.А. Путято, Б.Р. Семягин, В.В. Преображенский, О.П. Пчеляков, А.В. Хан, В.Г. Канаев, Л.С. Широкова, А.В. Голиков, В.А. Кагадей, Ю.В. Лиленко, Н.В. Карпович. Электронная промышленность. № 1-2, 154 (1998).
- [6] P.N. Brounkov, V.V. Chaldyshev, A.A. Suvorova, N.A. Bert, S.G. Konnikov, A.V. Chernigovskii, V.V. Preobrazhenskii, M.A. Putyato, B.R. Semyagin. Appl. Phys. Lett., 73, 2796 (1998).
- [7] П.Н. Брунков, В.В. Чалдышев, Н.А. Берт, А.А. Суворова, С.Г. Конников, А.В. Черниговский, В.В. Преображенский, М.А. Путято, Б.Р. Семягин. ФТП, **32**, 1170 (1998).
- [8] С. Зи. Физика полупроводниковых приборов (М., Мир, 1984).
- [9] П.Н. Брунков, С.Г. Конников, В.М. Устинов, А.Е. Жуков, А.Ю. Егоров, М.В. Максимов, Н.Н. Леденцов, П.С. Копьев. ФТП, **30**, 924 (1996).
- [10] П.Н. Брунков, А.А. Суворова, Н.А. Берт, А.Р. Ковш, А.Е. Жуков, А.Ю. Егоров, В.М. Устинов, А.Ф. Цацульников, Н.Н. Леденцов, П.С. Копьев, С.Г. Конников, Л. Ивс, П.С. Майн. ФТП, **32**, 1229 (1998).

Редактор В.В. Чалдышев

Majority charge carrier accumulation in GaAs layers containing nanoscale arsenic clusters

P.N. Brunkov, V.V. Chaldyshev, A.V. Chernigovskii, A.A. Suvorova, N.A. Bert, S.G. Konnikov, V.V. Preobrazhenskii*, M.A. Putyato*, B.R. Semyagin* loffe Physicotechnical Institute, Russian Academy of Sciences,

194021 St. Petersburg, Russia

* Institute of Semiconductor Physics,

Siberian Branch of Russian Academy of Sciences, 630090 Novosibirsk, Russia

Abstract Accumulation of electrons and holes has been revealed by a capacitance-voltage technique in As–cluster–containing GaAs layers sandwiched between *n*-type or *p*-type GaAs buffers. As a result of the majority carrier accumulation, large depletion regions form in adjacent buffers. Simulation of the capacitance–voltage characteristics based on numerical solution of the Poisson equation shows the cooncentration of accumulated charge to be as high as $\sim 1 \times 10^{12} \text{ cm}^{-2}$ which is comparable with the concentration of nanoscale As clusters determined from transmission electron microscopy study.