= НАНОМАТЕРИАЛЫ =

УДК 538.911, 538.975

# ИССЛЕДОВАНИЕ СТРУКТУРНЫХ И ЭЛЕКТРОФИЗИЧЕСКИХ ПАРАМЕТРОВ МНЕМТ-НАНОГЕТЕРОСТРУКТУР In<sub>0.70</sub>Al<sub>0.30</sub>As/In<sub>0.75</sub>Ga<sub>0.25</sub>As С РАЗЛИЧНЫМ РАСПРЕДЕЛЕНИЕМ ДЕФОРМАЦИЙ В МЕТАМОРФНОМ БУФЕРЕ

© 2012 г. Г. Б. Галиев<sup>1</sup>, С. С. Пушкарев<sup>1,2</sup>, И. С. Васильевский<sup>2</sup>, Е. А. Климов<sup>1</sup>, Р. М. Имамов<sup>3</sup>, И. А. Субботин<sup>3,4</sup>, Е. С. Павленко<sup>4,5</sup>, А. Л. Кванин<sup>2</sup>

<sup>1</sup> Институт сверхвысокочастотной полупроводниковой электроники РАН, Москва

E-mail: galiev\_galib@mail.ru

<sup>2</sup> Национальный исследовательский ядерный университет

'Московский инженерно-физический институт'

<sup>3</sup> Институт кристаллографии РАН, Москва

<sup>4</sup> Национальный исследовательский центр "Курчатовский институт", Москва

<sup>5</sup> Московский государственный университет им. М.В. Ломоносова

Поступила в редакцию 20.02.2012 г.

Проведены комплексные исследования структурных и электрофизических характеристик МНЕМТ-наногетероструктур In<sub>0.70</sub>Al<sub>0.30</sub>As/In<sub>0.75</sub>Ga<sub>0.25</sub>As, выращенных на подложках (100) GaAs с использованием двух принципиально новых конструкций метаморфного буфера, обеспечивающих различное распределение внутренних деформаций. Методом рентгеновской дифрактометрии с использованием симметричного и асимметричного отражений (400) и (422) определены параметры кристаллической решетки слоев постоянного состава, входящих в метаморфный буфер. Показано, что выбором конструкции метаморфного буфера в наногетероструктурах на подложках GaAs можно получить подвижность и концентрацию электронов, сравнимые с данными для наногетероструктур на подложках InP. По пикам на кривых дифракционного отражения определены составы заглаживающих слоев, которые находятся в хорошем согласии с заданными по технологии значениями.

### **ВВЕДЕНИЕ**

В настоящее время InAlAs/InGaAs метаморфные HEMT (**MHEMT**) наногетероструктуры на подложках GaAs являются одними из наиболее перспективных материалов для CBЧ-электроники. Хотя на сегодняшний день на изоморфных и псевдоморфных HEMT-наногетероструктурах, выращенных на подложках InP, получены самые быстродействующие транзисторы с рекордно высокими значениями частоты отсечки  $f_T$  до 644 ГГц [1, 2], но MHEMT-структуры на GaAs успешно конкурируют со структурами на InP, поскольку на них также можно получить активные слои с высоким содержанием InAs (более 30% в слоях InGaAs и InAlAs).

Высокие значения  $f_T$  в МНЕМТ-структурах на GaAs и в решеточно-согласованных структурах In<sub>0.52</sub>Al<sub>0.48</sub>As/In<sub>0.53</sub>Ga<sub>0.47</sub>As на InP обусловлены уменьшением эффективной массы электрона при увеличении содержания InAs в активной области и соответствующим увеличением подвижности электронов  $\mu_e$  и дрейфовой скорости насыщения электронов в таких структурах. Но относительно высокая стоимость подложек InP по сравнению с GaAs, их низкая технологичность, в основном связанная с хрупкостью, а также меньший размер

подложек делает МНЕМТ-структуры на GaAs более привлекательными.

Суть метаморфной технологии заключается в выращивании между подложкой и активными слоями относительно толстого переходного слоя — метаморфного буфера (**ММБ**) InAl(Ga)As с изменяющимся по толщине химическим составом, вследствие чего параметр решетки подложки согласуется с параметрами решетки требуемого состава путем постепенной релаксации возникающих механических напряжений.

Первые работы по росту наногетероструктур с ММБ были опубликованы в 1980-х гг. [3–6]. В [7– 9] представлены характеристики СВЧ-приборов, изготовленных на МНЕМТ-структурах. Структуры с ММБ на GaAs могут оказаться также перспективными для изготовления PIN-фотодиодов [10], в устройствах спинтроники [11] и для оптоэлектронных приложений [12]. В большинстве случаев наногетероструктуры с ММБ на подложках GaAs используются в СВЧ-электронике для изготовления транзисторов, малошумящих усилителей и монолитных интегральных схем.

При эпитаксиальном росте с ММБ в большинстве случаев сохраняется двумерный рост эпитаксиальных слоев с приемлемым структурным со-

вершенством, однако поверхность выращенной гетероструктуры характеризуется волнообразным поперечно-полосатым рельефом (cross-hatch). Такой рельеф возникает из-за полей деформации, создаваемых сетью образующихся дислокаций несоответствия (*misfit dislocations*) [13]. Плотность рельефа на поверхности гетероструктуры и гладкость рельефа влияют на свойства и характеристики гетероструктурных электронных приборов, особенно при использовании наноразмерных технологий, поскольку топологические размеры элементов на поверхности на сегодняшний день составляют ~30-50 нм. Поэтому получение достаточно совершенной поверхности на гетероструктурах с ММБ с требуемым параметром кристаллической решетки является важнейшей задачей. Как правило, для практического применения наногетероструктур с ММБ необходимо оптимизировать и конструкцию, и технологические параметры роста как ММБ, так и активной области наногетероструктуры.

В настоящее время наиболее распространенной является конструкция ММБ с линейным увеличением содержания x InAs с толщиной [14–16] (линейный ММБ) либо со скачкообразным увеличением содержания InAs на  $\Delta x = 0.04-0.10$  через каждые 50–100 нм [16, 17] (ступенчатый ММБ). Нередко ММБ выращивают линейно, но с разными градиентами состава: большим в первой части ММБ и меньшим во второй [18]. Похожая идеология возникает при параболическом ММБ [19].

В начале 1990-х гг. была разработана модель частично релаксированного ММБ, завершающегося инверсной ступенью [20]. Эта модель предсказывает, что ММБ релаксирует, начиная от подложки до некоторой толщины, выше которой слой остается механически напряженным и потому требует завершения инверсной ступенью с меньшим параметром кристаллической решетки. Модель была проверена экспериментально [18], получены результаты, хорошо согласующиеся с предсказанными.

В настоящей работе предложены и реализованы две новые конструкции ММБ, представляющие собой модификации линейного ММБ  $In_xAl_{1-x}As$  за счет групп слоев с различающимися параметрами решетки и позволяющие регулировать механические деформации внутри ММБ. Также проведены исследования структурных и электрофизических характеристик полученных МНЕМТ-наногетероструктур.

## ОБРАЗЦЫ И МЕТОДЫ ИССЛЕДОВАНИЯ

Исследуемые образцы выращены методом молекулярно-лучевой эпитаксии из твердотельных источников In, Ga и As на подложках (100)  $\pm 0.1^{\circ}$  GaAs (Wafer Technology LTD). Образцы представляют

КРИСТАЛЛОГРАФИЯ том 57 № 6 2012

собой МНЕМТ-наногетероструктуры с ММБ и активной областью, включающей в себя квантовую яму (канал)  $In_{0.75}Ga_{0.25}As$ , ограниченную гетерослоями  $In_{0.70}Al_{0.30}As$ , и отделенный от нее спейсером  $\delta$ -слой Si (концентрация атомов кремния  $2.2 \times 10^{12}$  см<sup>-2</sup>). Активная область во всех образцах одинакова, а конструкции ММБ различались. На рис. 1 представлены схематические изображения поперечных сечений двух исследуемых образцов: образца A (рис. 1а) и образца C (рис. 1б). Образец B аналогичен образцу A и отличается от него только толщиной ММБ.

В качестве прототипа ММБ выбран ММБ In<sub>x</sub>Al<sub>1-x</sub>As толщиной 1000 нм с линейным увеличением содержания InAs (x) по толщине x == 0.05-0.75, завершающийся инверсной ступенью In<sub>x</sub>Al<sub>1-x</sub>As толщиной 40 нм с линейным уменьшением содержания InAs (x) по толщине x = 0.75 - 0.70. В исследуемых образцах ММБ модифицирован путем: введения внутрь ММБ двух напряженных сверхрешеток механически  $In_xAl_{1-x}As/In_yGa_{1-y}As$  (образец А); дополнительного увеличения толщины ММБ (образец В); введения внутрь ММБ двух дополнительных инверсных ступеней с последующими заглаживающими слоями (образец С).

Отметим, что во всех исследуемых образцах присутствует сверхрешетка SL1, назначение которой заключается в подавлении сегрегации фоновых примесей из подложки в вышележащие слои, а также в создании более гладкой поверхности для последующего эпитаксиального роста.

В образце А внутрь ММБ введены две механически напряженные пятипериодные сверхрешетки  $In_{(x2-\Delta x)}Ga_{1-(x2-\Delta x)}As/In_{(x2+\Delta x)}Al_{1-(x2+\Delta x)}As$  (SL2) и  $In_{(x3-\Delta x)}Ga_{1-(x3-\Delta x)}As/In_{(x3+\Delta x)}Al_{1-(x3+\Delta x)}As$  (SL3), симметрично рассогласованные на  $\Delta x \approx 0.07$  относительно текущего состава ММБ *х*. Цель данной конструкции ММБ заключалась в создании короткопериодных локальных полей механического напряжения с разным знаком, компенсирующих друг друга и потому не вносящих дополнительного напряжения в ММБ, которые могут способствовать изгибанию вбок прорастающих дислокаций.

Образец В, как уже отмечалось, аналогичен образцу А, но ММБ в нем более растянут и его толщина составляет 1500 нм вместо 1280.

В образце С внутрь ММБ введены две дополнительные инверсные ступени, расположенные на равных расстояниях друг от друга и от границ ММБ. Инверсные ступени имеют состав  $In_xAl_{1-x}As$  с линейным уменьшением содержания InAs (*x*) по толщине на  $\Delta x = 0.03$ . После каждой инверсной ступени выращен заглаживающий слой (**3C**) с постоянным составом, совпадающим с финальным составом инверсной ступени. Таким образом, состав тройного соединения

ГАЛИЕВ и др.

Поперечное сечение образцов	Толщина слоя, нм		Поперечное сечение образцов	Толщина слоя, нм		
In <sub>0.75</sub> Ga <sub>0.25</sub> As (защитный слой)	7.3		In <sub>0.75</sub> Ga <sub>0.25</sub> As (защитный слой)	7.3		
In <sub>0.70</sub> Al <sub>0.30</sub> As (барьер)	22		In <sub>0.70</sub> Al <sub>0.30</sub> As (барьер)	22		
δ-Si			δ-Si			
In <sub>0.70</sub> Al <sub>0.30</sub> As (спейсер)	6.4		In <sub>0.70</sub> Al <sub>0.30</sub> As (спейсер)	6.4		
In <sub>0.75</sub> Ga <sub>0.25</sub> As (канал)	16.4		In <sub>0.75</sub> Ga <sub>0.25</sub> As (канал)	16.4		
In <sub>0.70</sub> Al <sub>0.30</sub> As (заглаживающий слой)	161		In <sub>0.70</sub> Al <sub>0.30</sub> As (заглаживающий слой)	110		
In <sub>0.75</sub> Al <sub>0.25</sub> As → In <sub>0.70</sub> Al <sub>0.30</sub> As (инверсная ступень)	46		In <sub>0.72</sub> Al <sub>0.28</sub> As → In <sub>0.70</sub> Al <sub>0.30</sub> As (инверсная ступень)	30		
$In_{0.70}Al_{0.30}As \longrightarrow In_{0.75}Al_{0.25}As (MME)$	80		$In_{0.49}Al_{0.51}As \longrightarrow In_{0.72}Al_{0.28}As (MMB)$	340		
$SL3 \{ In_{0.60}Ga_{0.40}As/In_{0.75}Al_{0.25}As \} \times 5$	{3.4/5.6}		In <sub>0.49</sub> Al <sub>0.51</sub> As (заглаживающий слой)	110		
$In_{0.45}Al_{0.55}As \longrightarrow In_{0.70}Al_{0.30}As (MME)$	430	1280	$In_{0.52}Al_{0.48}As \longrightarrow In_{0.49}Al_{0.51}As$	20		
$SL2 \{ In_{0.35}Ga_{0.65}As/In_{0.50}Al_{0.50}As \} \times 5$	{3.2/3.6}		(инверсная ступень)		1360	
$In_{0.05}Al_{0.95}As \longrightarrow In_{0.45}Al_{0.55}As (MME)$	680		$In_{0.25}Al_{0.75}As \longrightarrow In_{0.52}Al_{0.48}As (MME)$	380	1	
SL1 {Al <sub>0.52</sub> Ga <sub>0.48</sub> As/GaAs}	{2.4/1.4}		In <sub>0.25</sub> Al <sub>0.75</sub> As (заглаживающий слой)	120		
GaAs	34		$In_{0.28}A_{10.72}As \longrightarrow In_{0.25}Al_{0.75}As$	20		
GaAs (подложка)			(инверсная ступень)			
			$In_{0.05}Al_{0.95}As \longrightarrow In_{0.28}Al_{0.72}As (MME)$	340		
	SL3 {Al <sub>0.52</sub> Ga <sub>0.48</sub> As/GaAs}	{2.4/1.4}				
	GaAs	34				
	GaAs (подложка)					
(a)			(б)			

Рис. 1. Поперечные сечения образцов: а – образец А; б – образец С.

 $In_xAl_{1-x}As$  в ММБ изменялся непрерывно. Также в образце С был слегка уменьшен перепад состава в конечной инверсной ступени, поскольку в толще ММБ уже имелись инверсные ступени, компенсирующие механическую деформацию. Гра-



**Рис. 2.** Содержание *x* InAs в  $In_xAl_{1-x}As$  в ММБ образца С. Сплошная кривая — зависимость содержания *x* InAs от толщины для ММБ образца С, пунктирная — зависимость содержания *x* InAs от толщины для ММБ-прототипа.

фически ход изменений мольной доли InAs в ММБ для образца С представлен на рис. 2. Особенность данной конструкции ММБ заключается в том, что инверсные ступени сдерживают релаксацию и препятствуют образованию дислокаций в нижележащих частях ММБ.

Исследование распределения деформаций в ММБ осуществлялось сравнением латерального и нормального параметров кристаллической решетки в разных частях ММБ, а параметры решеток определялись методом рентгеновской дифрактометрии с использованием симметричного и асимметричного отражений (400) и (422) (табл. 1). Измерения проводились на рентгеновском дифрактометре Bruker D8 Discover, в качестве источника рентгеновского излучения использовалась рентгеновская трубка с медным анодом (λ = = 1.54056 Å). Были проведены рентгенодифракционные исследования образцов А, В и С для отражений (400) и (422) с целью оценки параллельной и перпендикулярной составляющих тетрагональных искажений. Отражение (422) выбрано, исходя из двух критериев: во-первых, оно достаточно сильное, во-вторых, угол между плоскостью (422) и плоскостью поверхности образца (100) составляет 35.264°. Измерения проводились в двух схемах дифракции - кососимметричной

Обра-	Пик	Симметричное отражение (400)		Кососимметричное отражение (422)			Расчет			
эсц		$\theta_{[400]},$ рад	c, Å	θ <sub>[422]</sub> , рад	$d, \mathrm{\AA}$	a, Å	c-a, Å	~x	<i>a<sup>R</sup></i> , Å	x
А	1	0.54563	5.937	0.69042	4.838	5.903	0.035	0.652	5.918	0.648
	2	0.55631	5.835	0.70513	4.754	5.798	0.037	0.391	5.814	0.386
В	1	0.54518	5.942	0.69032	4.839	5.896	0.045	0.649	5.917	0.645
	2	0.55492	5.848	0.70354	4.763	5.805	0.043	0.416	5.824	0.410
С	1	0.54619	5.932	0.68985	4.842	5.926	0.006	0.674	5.929	0.673
	2	0.55630	5.835	0.70297	4.766	5.842	-0.007	0.447	5.839	0.448
	3	0.56560	5.749	0.71619	4.693	5.746	0.003	0.218	5.747	0.217

Таблица 1. Данные рентгеновской дифрактометрии

Примечание.  $\theta$  – угол падения рентгеновского излучения на кристалл; *а* и *с* – параметры кристаллической решетки; *d* – межплоскостное расстояние; *x* – содержание InAs в веществе In<sub>x</sub>Al<sub>1-x</sub>As, вычисленное по формуле (2); *a*<sup>*R*</sup> – релаксированный параметр решетки, вычисленный по формуле (1).

(рис. 3а), когда угол падения излучения на кристалл ( $\theta_{\text{пад}}$ ) равен углу отражения ( $\theta_{\text{отр}}$ ), а сам образец повернут на угол  $\alpha$  между плоскостями (422) и (400), и асимметричной с малым (рис. 3б) и большим (рис. 3в) углом входа излучения в кристалл.

Электрофизические характеристики (подвижность электронов проводимости  $\mu_e$  и их двумерная концентрация  $n_s$ ) измерены с помощью эффекта Холла методом Ван дер Пау при температурах 300 и 77 К. Эти данные, а также величины шероховатости поверхности, представлены в табл. 2 (здесь RMS – среднеквадратичная шероховатость, измеренная методом ACM на участке 13000 × 13000 нм). Исследование поверхности образцов также проводилось методами растровой электронной микроскопии (Raith 150-two) и атомно-силовой микроскопии (CMM-2000).

### РАСЧЕТ ПАРАМЕТРОВ КРИСТАЛЛИЧЕСКОЙ РЕШЕТКИ

Параметр решетки, перпендикулярный поверхности образцов (назовем его нормальным параметром решетки и обозначим *c*), определяется из условия Вульфа—Брэгга с использованием отражения (400):

$$c = \frac{2\lambda}{\sin \theta_{[400]}}.$$

Чтобы найти параметр решетки в плоскости поверхности образцов (назовем его латеральным параметром решетки и обозначим *a*), сначала из условия Вульфа—Брэгга определяется расстояние между плоскостями (422) (обозначим его *d*) с использованием кососимметричного отражения (422):

$$d = \frac{2\lambda}{\sin \theta_{[422]}}.$$

КРИСТАЛЛОГРАФИЯ том 57 № 6 2012

Затем предполагается, что деформированная ячейка приобретает тетрагональную симметрию, т.е. становится прямоугольным параллелепипедом с основанием  $a \times a$ , высотой *с* и расстоянием между плоскостями (422) *d*, и, исходя из геометрических соображений, вычисляется *a*:

$$a = \frac{c}{\sqrt{2\left(\frac{c^2}{d^2} - 1\right)}}.$$

Далее определяется приблизительное содержание InAs в веществе  $In_xAl_{1-x}As$ :

$$x_{approx} = \frac{\frac{a+c}{2} - a_{AlAs}}{a_{InAs} - a_{AlAs}}.$$

На основе полученного значения  $x_{approx}$  вычисляется величина коэффициента Пуассона для вещества  $In_xAl_{1-x}As$ :

$$v = 0.41 - 0.06 x_{approx}$$
.

При использовании коэффициента Пуассона вычисляется реальный релаксированный параметр решетки  $a^{R}$  [21] и истинное значение *x*:

$$a^{R} = \frac{c + 2a\left(\frac{v}{1 - v}\right)}{1 + 2\frac{v}{1 - v}},$$
(1)

Таблица 2. Электрофизические характеристики образцов и шероховатость их поверхности

Образец	µ <sub>e</sub> , см <sup>2</sup>	$({\rm B}{\rm c})^{-1}$	$n_{\rm S}, 10^{1}$	RMS,	
	300 K	77 K	300 K	77 K	HM
А	10480	33320	1.45	1.38	7.1
В	10610	34300	1.32	1.26	7.9
С	8700	22800	1.84	1.76	13.8



**Рис. 3.** Схемы дифракции: а – кососимметричная; б и в – асимметричные.

$$x = \frac{a^R - a_{AlAs}}{a_{InAs} - a_{AlAs}}.$$
 (2)

Параметры ячейки ЗС, вычисленные по асимметричным и кососимметричному рефлексам (224) для образцов А и В практически совпадают, соответствующее содержание InAs составляет  $x \approx 0.64-0.65$ . Однако для образца С ситуация другая: при вычислении параметров ячейки по кососимметричному рефлексу (224) для пика *1*, соответствующего верхнему ЗС  $In_xAl_{1-x}As$ , получаем значение  $x \approx 0.67$ , а при вычислении параметра решетки по асимметричным рефлексам (422) для пика *1* получаем меньшее значение:  $x \approx 0.58$ . Такое различие, на первый взгляд, кажется довольно странным, потому что соответствующий ЗС  $In_xAl_{1-x}As$  в образце С выращивался при таких же потоках In и Al, что и в образцах A и B. Поэтому можно предположить, что в данном случае предположение о тетрагональном искажении кристаллической решетки не в полной мере соответствует действительности.

#### ОБСУЖДЕНИЕ РЕЗУЛЬТАТОВ

На кривых дифракционного отражения для образцов А и В (рис. 4) четко выделяется пик *I*, соответствующий ЗС над ММБ. Анализ данных, полученных при отражениях (400) и (422), показывает, что кристаллическая решетка вещества ЗС деформирована: сжата в плоскости (100) и вытянута в направлении [100]. Это свидетельствует о том, что остаточные напряжения в ММБ образцов А и В не полностью нейтрализованы инверсной ступенью. Заметим также, что ЗС образца В находится в более напряженном состоянии, чем ЗС образца А, несмотря на бо́льшую толщину ММБ и, следовательно, меньший градиент состава ММБ в образце В.

Также на кривых дифракционного отражения для образцов А и В прослеживается менее интенсивный и более широкий пик 2. Он может быть приписан сверхрешетке SL2. Об этом свидетельствует гораздо более сильное размытие пика при отражении (422) по сравнению с отражением (400). Дело в том, что малая толщина рассогласованных слоев, составляющих сверхрешетку, позволяет им оставаться напряженными и нерелаксированными. Вследствие этого слои имеют почти одинаковый латеральный параметр кристаллической решетки, в то время как нормальные параметры кристаллической решетки этих слоев различаются, что приводит к размытию величины угла дифракции от плоскостей (422). Заметим, что по этой же причине сверхрешетка SL3 может способствовать уширению пика 1 при отражении (422) для образцов А и В по сравнению с образцом С.

На кривых дифракционного отражения для образца С четко выделяются три пика, соответствующие двум ЗС внутри ММБ и одному ЗС над ММБ образца С. Поскольку перед каждым ЗС выращена инверсная ступень, нейтрализующая остаточные напряжения, накопившиеся в нижележащей части ММБ, то кристаллическая решетка вещества ЗС деформирована слабо, причем она как сжата (пики 1, 3), так и растянута (пик 2). Это свидетельствует о том, что во втором случае



**Рис. 4.** Кривые дифракционного отражения образцов А, В, С: а – симметричное отражение от плоскости (400); б – кососимметричное отражение от плоскости (422). Пик *1* – от заглаживающе го слоя над ММБ; пик *2* – менее интенсивный и более широкий от сверхрешетки SL2 или от второго заглаживающего слоя ; пик *3* – от третьего заглаживающего слоя.

перепад состава в инверсной ступени оказался завышенным для сведения к нулю остаточных напряжений. Следует отметить, что нейтрализация остаточных деформаций может зависеть как от перепада состава инверсной ступени, так и от распределения инверсных ступеней в ММБ.

Перепад состава инверсной ступени образцов А и В составляет  $\Delta x = 0.05$ , а суммарный перепад состава трех инверсных ступеней образца С составляет  $\Delta x = 0.07 - 0.08$ , поэтому сравнение этих двух случаев затруднено. Но все же можно предположить, что распределенные инверсные ступени лучше сдерживают релаксацию ММБ, чем одиночная инверсная ступень.

Электрофизические параметры образцов A, B и C ( $\mu_e$  и  $n_s$ ) представлены в табл. 2. Как видно из

КРИСТАЛЛОГРАФИЯ том 57 № 6 2012



**Рис. 5.** АСМ изображение поверхности образцов А, В, С (размер скана 13000 × 13000 нм) (a); РЭМ-изображение поверхности образцов В и С (б).

этих данных, значения  $\mu_e$  для образцов A и B выше, чем для образца C при обеих температурах. Эти значения хорошо коррелируют со значениями среднеквадратичной шероховатости поверхности образцов (**RMS**).

На рис. 5а представлены изображения поверхности исследуемых образцов, полученные с помощью АСМ, а на рис. 5б – с помощью РЭМ. Из рис. 5 видно, что поверхность образца С обладает более развитым рельефом, чем поверхность образцов А и В. Среднеквадратичная шероховатость, определенная методом АСМ, составляет 7.1, 7.9 и 13.8 нм на области 13000 × 13000 нм для образцов А, В и С соответственно. На поверхности образца В наблюдается характерный для метаморфных гетероструктур поперечно-полосатый рельеф, а на поверхности образца С наблюдаются образования, которые можно трактовать как выходы на поверхность прорастающих дислокаций и дефектов упаковки (stacking faults). Можно высказать предположение, что механические напряжения, образовавшиеся внутри ММБ и «замороженные» с помощью инверсных ступеней, сильнее воздействуют на морфологию поверхности гетероструктуры, чем в случае свободной релаксации этих напряжений.

#### ЗАКЛЮЧЕНИЕ

На основе полученных экспериментальных результатов предложена и разработана технология выращивания МНЕМТ-наногетероструктур In<sub>0.70</sub>Al<sub>0.30</sub>As/In<sub>0.75</sub>Ga<sub>0.25</sub>As на подложках (100) GaAs с двумя принципиально новыми конструкциями метаморфного буфера. Продемонстрировано, что методом рентгеновской дифрактометрии можно определить параметры кристаллической решетки слоев постоянного состава In, Al1 - , As толщиной около 100 нм, расположенных внутри метаморфного буфера, а сравнивая латеральный и нормальный параметры кристаллической решетки, можно судить о механических напряжениях, присутствующих в этих слоях. Показано, что подвижность электронов в канале и шероховатость поверхности наногетероструктуры хорошо коррелируют с РЭМ-изображением поверхности наногетероструктуры. Выявлено, что введение рассогласованных сверхрешеток в мета-

КРИСТАЛЛОГРАФИЯ том 57 № 6 2012

морфный буфер существенно улучшает кристаллическое качество МНЕМТ-структур.

Работа выполнена в рамках государственных контрактов № 16.426.11.0046 от 12 сентября 2011 г. и 16.513.11.3113 от 12 октября 2011 г. по заказу Министерства образования и науки, гранта Российского фонда фундаменальных исследований (11-07-00050), Грантовой программы Фонда поддержки образования и науки имени члена-корреспондента РАН В.Г. Мокерова "Стипендиат Фонда В.Г. Мокерова", проекта НК-616П(39), гранта поддержки НШ-5837.2012.2.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. *Kim D.-H., del Alamo J.A. //* IEEE Electron Device Lett. 2010. V. 31 (8). P. 806.
- Kim D.-H., del Alamo J.A. // IEEE Trans. Electron Devices. 2010. V. 57 (7). P. 1504.
- Ueda T., Onozawa S., Akiyama M. et al. // J. Cryst. Growth. 1988. V. 93. P. 517.
- Harmand C., Inoue K., Matsuno T. // Jpn. J. Appl. Phys. 1989. P. 2. V. 28. P. L1101.
- Harmand C., Inoue K., Matsuno T. // J. Cryst. Growth. 1991. V. 111. P. 313.
- Uppal P.N., Grill D.M., Svensson S. et al. // J. Vac. Sci. Technol. B. 1992. V. 10. P. 1029.
- Cordier Y., Bollaret S., Zaknoune M. et al. // Jpn. J. Appl. Phys. 1999. V. 38. P. 1164.

- 8. *Bollaert S., Cordier Y., Zaknoune M. et al.* // Solid-State Electron. 2000. V. 44. P. 1021.
- Son M.-S., Lee B.-H., Kim M.-R. et al. // J. Korean Soc. 2004. V. 44 (2). P. 408.
- 10. *Hoke W.E., Kennedy T.D., Torabi A. et al.* // J. Cryst. Growth. 2003. V. 251. P. 804.
- 11. Joo K.S., Chun S.H., Lim J.Y. et al. // Physica E. 2008. V. 40. P. 2874.
- Hoke W.E., Leoni R.E., Whelan C.S. et al. // J. Vac. Sci. Technol. B. 2002. V. 20(3). P. 1209.
- 13. Yastrubchak O., Wosinski T., Figielski T. et al. // Physica E. 2003. V. 17. P. 561.
- Ryu K.-K., Kim S.-C., An D. et al. // J. Korean Phys. Soc. 2010. V. 56 (5). P. 1509.
- 15. Hoke W.E., Kennedy T.D., Torabi A. et al. // J. Cryst. Growth. 2003. V. 251. P. 827.
- Lee D., Park M.S., Tang Z. et al. // J. Appl. Phys. 2007. V. 101. P. 063523.
- 17. Mendach S., Hu C.M., Heyn Ch. et al. // Physica E. 2002. V. 13. P. 1204.
- Capotondi F., Biasiol G., Ercolani D. et al. // Thin Solid Films. 2005. V. 484. P. 400.
- Васильевский И.С., Галиев Г.Б., Климов Е.А. и др. // Физика и техника полупроводников. 2011. Т. 45 (9). С. 1203.
- 20. Tersoff J. // Appl. Phys. Lett. 1993. V. 62 (7). P. 693.
- 21. Таннер Б.К. Высокоразрешающая рентгеновская дифрактометрия и топография. М.: Наука, 2002.