# 07.2;07.3

# Фотоприемники с длинноволновой границей 2.4 µm на основе метаморфных InGaAs/InP-гетероструктур, выращенных методом металлоорганической газофазной эпитаксии

© Н.А. Калюжный<sup>1</sup>, С.С. Кижаев<sup>2</sup>, С.А. Минтаиров<sup>1</sup>, А.А. Пивоварова<sup>1</sup>, Р.А. Салий<sup>1</sup>, А.В. Черняев<sup>2,3</sup>

 <sup>1</sup> Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, Санкт-Петербург, Россия
 <sup>2</sup> ООО "ЛЕД Микросенсор НТ", Санкт-Петербург, Россия
 <sup>3</sup> Военная академия связи им. С.М. Буденного, Санкт-Петербург, Россия E-mail: Nickk@mail.ioffe.ru

Поступило в Редакцию 22 апреля 2024 г. В окончательной редакции 8 мая 2024 г. Принято к публикации 8 мая 2024 г.

Технология выращивания метаморфных буферных слоев InGaAs на подложках InP применена для создания фотоприемников с длинноволновой границей 2.4 µm. Проведено сравнение оптических и электрических характеристик фотоприемников на основе метаморфной гетероструктуры InGaAs/InP и приборов на основе изопериодной системы GaInAsSb/GaSb. На приборную применимость разработанной технологии указывают высокая фоточувствительность и сопротивление фотодиодов при обратном смещении. Значения темновых токов коррелируют с низкой плотностью прорастающих дислокаций в активной области фотоприемников, которая оценивалась с помощью просвечивающей электронной микроскопии.

Ключевые слова: фотоприемник, InGaAs/InP, металлоорганическая газофазная эпитаксия, метаморфный слой, гетероструктура.

DOI: 10.61011/PJTF.2024.17.58574.19966

Фотоприемники ( $\Phi\Pi$ ) излучения с длиной волны более 2  $\mu$ m применяются для спектроскопии ряда веществ, в частности углеводородов, что важно для диагностики в медицине и контроля технологических процессов в производстве. Они также могут быть использованы как термофотовольтаические преобразователи для превращения в электрическую энергию побочного тепла, вырабатываемого в производственных циклах.

Использование четверного твердого раствора  $Ga_{1-x}In_xAs_{1-y}Sb_y$ , согласованного по величине параметра решетки с подложкой GaSb, является традиционным решением задачи изготовления фотопреобразователей в области длин волн 2.0-2.4 µm [1,2]. Однако склонность материала GaSb к окислению [3], как следствие, ведет к необходимости дополнительной обработки даже формально готовых к эпитаксии (epiready) GaSb-подложек перед выращиванием слоев. Также существуют сложности в технологии выращивания твердых растворов  $Ga_{1-x}In_xAs_{1-y}Sb_y$  [4]. Кроме того, рекомбинационные потери в ФП на основе GaSb-содержащих твердых растворов, вызванные дефектами [5], увеличивают плотность темнового тока в таких структурах, снижают воспроизводимость результатов.

Альтернативой может служить GaInAs, где изменение концентрации атомов в подрешетке третьей группы позволяет получать твердые растворы с краем поглощения излучения в широком спектральном диапазоне от ближнего ИК-излучения до  $3.6\,\mu$ m. Однако изопериодными с доступными полупроводниковыми подложками (InP)

являются только твердые растворы  $In_x Ga_{1-x} As$  с мольной долей InAs 53%. ФП, создаваемые на основе такого материала [6], имеют длинноволновую границу 1.7  $\mu$ m. Продвижение в область длин волн вплоть до 2.4  $\mu$ m требует выращивания твердых растворов  $In_x Ga_{1-x} As$  с мольной долей InAs более 80%, для которых рассогласование с подложкой достигает нескольких процентов. Решением проблемы может быть технология метаморфных буферных слоев (MBC), задача которых состоит в переходе от значения параметра решетки подложки к значению для активной области фотоприемника, например, путем плавного или ступенчатого изменения. Основная задача при проектировании MBC — не допустить прорастания дислокаций несоответствия в активную область прибора.

Технология МБС  $In_x Ga_{1-x} As$  в большей степени разрабатывалась применительно к подложкам GaAs для создания InGaAs-субэлемента с шириной запрещенной зоны ~ 1 eV в каскадных солнечных фотопреобразователях [7–9]. Соавторы настоящей работы ранее разработали технологию выращивания МБС  $In_x Ga_{1-x} As$  на GaAs-подложках [10,11] методом металлоорганической газофазной эпитаксии (МОГФЭ) для ФП лазерного излучения 1.02–1.06  $\mu$ m, продемонстрировавших рекордную (50–55% [12,13]) энергоэффективность. В настоящей работе развивается идея использования разработанных МБС  $In_x Ga_{1-x} As$  при адаптации технологии метаморфного роста на InP-подложках для ФП с краем поглощения вплоть до 2.4  $\mu$ m. Изменение относительно



Рис. 1. Схематическое представление (a) и STEM-изображение (b) выращенной эпитаксиальной гетероструктуры InGaAs/InP ФП. На вставке показана увеличенная часть STEM-изображения с верхней частью MEC (MBL), демонстрирующая "перекомпенсирующий" слой (*Overshooting layer*), а также прорастающие  $60^{\circ}$  дислокации.

разработанной ранее технологии МБС состоит во введении дополнительных слоев, необходимых для выхода на материал активной области  $\Phi\Pi$  — твердый раствор In<sub>0.81</sub>Ga<sub>0.19</sub>As. Исследования по созданию подобных МБС слабо отражены в литературе. В [14] сообщается о выращивании методом молекулярно-пучковой эпитаксии МБС In<sub>x</sub>Ga<sub>1-x</sub>As, отличающихся конструкцией и параметрами синтеза, однако приборного применения технологии пока не было продемонстрировано. Напротив, для коммерчески доступных  $\Phi\Pi$  с длиной волны до 2.4  $\mu$ m [6] нет данных по технологическим и конструктивным особенностям. В [15] исследованы возможности выращивания как на подложках GaAs, так и на подложках InP структур In<sub>x</sub>Ga<sub>1-x</sub>As через другой тип буфера — на основе слоев InAs<sub>1-y</sub>P<sub>y</sub>.

Гетероструктуры выращивались методом МОГФЭ на подложках *n*-InP из металлоалкилов третьей группы и арсина. Моносилан и бис(циклопентадиенил)магний использовались для легирования слоев. Метаморфный буфер имел ступенчато-композиционный профиль с фиксированным шагом и завершался "перекомпенсирующим" слоем [11]. Далее выращивалась активная область ФП на основе твердого раствора In<sub>0.81</sub>Ga<sub>0.19</sub>As *n*-типа проводимости и широкозонного полупроводника In<sub>0.81</sub>Al<sub>0.19</sub>As *p*-типа, выполнявшего также роль широкозонного окна для гетероструктуры (рис. 1, *a*).

Выращенные гетероструктуры были исследованы с помощью электронного микроскопа JEOL JEM 2100 методом просвечивающей электронной микроскопии и сканирующей просвечивающей электронной микроскопии (STEM). STEM-изображение (рис. 1, b) позволяет на одной фотографии продемонстрировать как сетку дислокаций, образованных в МБС, так и небольшую концентрацию дислокаций в "перекомпенсирующем" слое (его граница видна на увеличенной части STEM-изображения, вставка на рис. 1, b), а также отсут-

Сравнение основных параметров разработанных InGaAs/InP ФП и коммерческих фотодиодов E2082

Параметр	InGaAs/InP	E2082
$I_{dark}, \mu A (-1000 \text{ mV})$ $R_0, k\Omega$ S, A/W (2200  nm) NEP, $W \cdot \text{Hz}^{-1/2}$ $D^*, \text{ cm} \cdot \text{Hz}^{1/2}/W$	$18 \\ 3.6 \\ 0.83 \\ 2.56 \cdot 10^{-12} \\ 3.4 \cdot 10^{10}$	$160 \\ 2.6 \\ 0.89 \\ 2.95 \cdot 10^{-12} \\ 3.1 \cdot 10^{10}$

ствие прорастающих дислокаций во всей фотоактивной части гетероструктуры. STEM-изображение демонстрирует характерные для метаморфного роста с сильным рассогласованием параметров решетки [16] наклонные 60° дислокации, которые, прорастая, образуют краевые дислокации несоответствия высокой плотности на границах МБС. Буферные слои, действуя как источник пронизывающих дислокаций, способствуют релаксации напряжений в растущем слое за счет зарождения краевых дислокаций на границах и предотвращают проникновение дислокаций в фотоактивную область. Подробное исследование различных участков гетероструктуры на границе МБС и фотоактивной области позволило оценить плотность дислокаций как < 5  $\cdot$   $10^6\,cm^{-2}.$  Хотя метод просвечивающей электронной микроскопии является оценочным способом определения дислокаций, этот результат коррелирует с низкими токами утечки, продемонстрированными на изготовленных на основе эпитаксиальных метаморфных гетероструктур приборах (см. таблицу).

Методом стандартной фотолитографии и мокрого химического травления на основе гетероструктур изготовлены ФП с диаметром чувствительной площадки 1 mm. Система материалов Au–Ge–NiAu была применена для изготовления контактов со стороны подложки



**Рис. 2.** Спектры фотоответа для выборки из трех образцов (a) и типовая вольт-амперная характеристика (b) ФП на основе метаморфных эпитаксиальных гетероструктур InGaAs/InP.

*n*-InP, а система Cr–Au–NiAu — для верхнего слоя *p*-InAlAs. Чувствительная площадка формировалась с эпитаксиальной стороны гетероструктуры. Антиотражающие покрытия не применялись. Фотодиодные чипы монтировались на корпус TO-18.

Измерены спектральные и вольт-амперные характеристики (рис. 2) изготовленных ФП. Электрическая цепь содержала генератор развертки по напряжению и нагрузочный резистор для измерения электрического тока (последовательно с образцом). Использовавшаяся нами спектральная установка МДР-41 предназначена для работы в видимом и ИК-диапазоне излучения 0.4-10 µm. Основные модули: источник излучения черного (серого) тела,  $T = 1150^{\circ}$ С; монохроматор МДР-41 с набором дифракционных решеток от 150 до  $1500 \,\mathrm{mm^{-1}}$ ; два зеркальных конденсора (проецируют изображение источника на входную щель монохроматора, а также с выходной щели монохроматора на фотоприемник); модулятор светового потока. Измерения темнового тока и сопротивления фотодиодов R<sub>0</sub> проводились в ручном режиме при постоянном токе с использованием схемы, в которой фотодиод включался последовательно с образцовым сопротивлением  $R_{ref}$  номиналом 1 k $\Omega$ . При этом измерялось напряжение как с фотодиода, так и с образцового сопротивления (для определения электрического тока через фотодиод). Электроемкость фотодиодов определялась с использованием прецизионного измерителя. Все измерения проводились при комнатной температуре.

По данным измерений проведен расчет параметров фотодиодов: мощности, эквивалентной шуму (NEP), и удельной обнаружительной способности  $D^*$ , соответствующих длине волны  $2.2\,\mu$ m. Расчет проводился по формулам

$$\text{NEP} = \frac{\sqrt{4k_{\rm B}T}}{S\sqrt{R_0}},\tag{1}$$

$$D^* = \frac{\sqrt{A}}{\text{NEP}},\tag{2}$$

где S — чувствительность,  $R_0$  — сопротивление фотодиода при обратном смещении, близком к нулю (-10 mV), *А* — площадь чувствительной площадки фотодиода, *Т* — температура, *k*<sub>B</sub> — постоянная Больцмана.

Данные измерений и расчетов для фотодиодов на основе эпитаксиальной структуры *p*-InGaAs/*n*-InP ФП представлены в таблице вместе с параметрами коммерческих фотодиодов Е2082 [17] с длинноволновой границей 2.4 µm, изготовленных на основе согласованной по параметру решетки гетероструктуры p-AlGaAsSb/GaInAsSb/n-GaSb, выращенной методом жидкофазной эпитаксии. При близкой величине спектральной чувствительности разработанные ФП на основе метаморфных гетероструктур демонстрируют лучшее значение параметра R<sub>0</sub>. Увеличенное сопротивление ФП при обратном смещении, как и меньшее значение темнового тока  $I_{dark}$ , указывает на более низкие токи утечки (даже по сравнению с полностью изопериодной структурой). Как показано в корреляционном сравнении [13], это означает, что технология МБС позволяет избежать прорастания дислокаций в активную область, которое вызвало бы доминирование "утечечного" туннельно-ловушечного механизма протекания тока в p-n-переходе.

Высокое значение  $R_0$  позволяет улучшить утилитарные параметры NEP и  $D^*$  (как следует из выражений (1) и (2)). Таким образом, сравнение характеристик ФП на основе различных систем материалов (изопериодной и рассогласованной) указывает на то, что разработаны технологические основы создания метаморфных эпитаксиальных гетероструктур, перспективных для фотоприемников с длинноволновой границей 2.4  $\mu$ m.

### Благодарности

Авторы выражают благодарность В.Н. Неведомскому за просмотр образцов на просвечивающем электронном микроскопе.

### Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

## Список литературы

- [1] E.B. Куницына, И.А. Γ.Г. Коновалов. Андреев. А.А. Пивоварова, Н.Д. Ильинская, Ю.П. Яковлев, Я.Я. Понуровский, А.И. Надеждинский, А.С. Кузьмичев, Д.Б. Ставровский, М.В. Спиридонов, ФТП, 56 (5), 508 (2022). DOI: 10.21883/FTP.2022.05.52365.9813 Kunitsyna, E.V. I.A. Andreev, G.G. Konovalov. A.A. Pivovarova, N.D. Il'inskaya, Yu.P. Yakovlev. Ya.Ya. Ponurovskii, A.I. Nadezhdinskii, A.S. Kuz'michev, D.B. Stavrovskii, M.V. Spiridonov, Semiconductors, 56 (5), 351 (2022). DOI: 10.21883/SC.2022.05.53432.9813].
- [2] A.H. Именков, Б.Е. Журтанов, А.П. Астахова, К.В. Калинина, М.П. Михайлова, М.А. Сиповская, Н.Д. Стоянов, Письма в ЖТФ, 35 (2), 29 (2009). [A.N. Imenkov, B.E. Zhurtanov, A.P. Astakhova, M.P. Mikhailova, K.V. Kalinina, M.A. Sipovskaya, N.D. Stoyanov, Tech. Phys. Lett., 35 (1), 67 (2009). DOI: 10.1134/S1063785009010209]
- [3] Ch. Giesen, M. Heuken, F. Dimroth, A. Bett, T. Hannapel, Z. Kollonitsch, K. Möller, M. Seip, J. Koch, A. Greiling, AIP Conf. Proc., 738 (1), 267 (2004). DOI: 10.1063/1.1841903
- [4] T. Burger, C. Sempere, B. Roy-Layinde, A. Lenert, Joule, 4 (8), 1660 (2020). DOI: 10 1016/j.joule.2020.06.021
- [5] C.A. Wang, AIP Conf. Proc., 738 (1), 255 (2004).
  DOI: 10.1063/1.1841902
- [6] www.hamamatsu.com [Электронный ресурс].
- [7] F. Dimroth, W. Guter, J. Schone, E. Welser, M. Steiner, E. Oliva, A. Wekkeli, G. Siefer, S.P. Philips, A.W. Bett, *in 2009* 34th IEEE Photovoltaic Specialists Conf. (PVSC) (IEEE, 2009), p. 001038. DOI: 10.1109/pvsc.2009.5411199
- [8] T. Takamoto, H. Washio, H. Juso, in 2014 IEEE 40th *Photovoltaic Specialist Conf. (PVSC)* (IEEE, 2014), p. 0001. DOI: 10.1109/PVSC.2014.6924936
- J.F. Geisz, R.M. France, K.L. Schulte, M.A. Steiner, A.G. Norman, H.L. Guthrey, M.R. Young, T. Song, T. Moriarty, Nat. Energy, 5, 326 (2020).
   DOI: 10.1038/s41560-020-0598-5
- [10] С.А. Минтаиров, В.М. Емельянов, Д.В. Рыбальченко, Р.А. Салий, Н.Х. Тимошина, М.З. Шварц, Н.А. Калюжный, ФТП, **50** (4), 525 (2016). [S.A. Mintairov, V.M. Emelyanov, D.V. Rybalchenko, R.A. Salii, N.K. Timoshina, M.Z. Shvarts, N.A. Kalyuzhnyy, Semiconductors, **50** (4), 517 (2016). DOI: 10.1134/S1063782616040163].
- [11] N.A. Kalyuzhnyy, S.A. Mintairov, A.M. Nadtochiy, V.N. Nevedomskiy, D.V. Rybalchenko, M.Z. Shvarts, Electron. Lett., 53 (3), 173 (2017). DOI: 10.1049/el.2016.4308
- [12] N.A. Kalyuzhnyy, V.M. Emelyanov, S.A. Mintairov, M.V. Nahimovich, R.A. Salii, M.Z. Shvarts, AIP Conf. Proc., 2298 (1), 030001 (2020). DOI: 10.1063/5.0032903
- [13] N.A. Kalyuzhnyy, V.M. Emelyanov, V.V. Evstropov, S.A. Mintairov, M.A. Mintairov, M.V. Nahimovich, R.A. Salii, M.Z. Shvarts, Solar Energy Mater. Solar Cells, 217, 110710 (2020). DOI: 10.1016/j.solmat.2020.110710
- [14] Е.И. Василькова, Е.В. Пирогов, М.С. Соболев, Е.В. Убыйвовк, А.М. Мизеров, П.В. Середин, Конденсированные среды и межфазные границы, **25** (1), 20 (2023). DOI: 10.17308/kemf.2023.25/10972
- [15] K.L. Schulte, D.J. Freidman, T. Dada, H.L. Guthrey, E.W. Costa, E.J. Tervo, R.M. France, J.F. Geisz, M.A. Steiner, Adv. Energy Mater., 14 (10), 2303367 (2024). DOI: 10.1002/aenm.202303367

- [16] D.C. Houghton, D.D. Perovic, J.-M. Baribeau, G.C. Weatherly, J. Appl. Phys., 67 (4), 1850 (1990). DOI: 10.1063/1.345613
- [17] www.lmnst.com [Электронный ресурс].