07

Фотодиоды на основе InAsSbP для длин волн $2.6-2.8\,\mu$ m

© Н.Д. Ильинская,¹ С.А. Карандашев,¹ А.А. Лавров,^{1,2} Б.А. Матвеев,¹ М.А. Ременный,¹ Н.М. Стусь,^{1,2} А.А. Усикова¹

 ¹ Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, 194021 Санкт-Петербург, Россия
 ² ООО "ИоффеЛЕД", 194021 Санкт-Петербург, Россия e-mail: ioffeled@mail.ru

(Поступило в Редакцию 1 июня 2017г.)

Приведены результаты исследований фотоэлектрических, вольт-амперных и вольт-фарадных характеристик фотодиодов (ФД) на основе гетероструктур InAsSbP/InAs, работающих при комнатной температуре и чувствительных в диапазоне длин волн $2.6-2.8\,\mu$ m. Полученные характеристики ФД и анализ литературных данных позволяют судить о перспективности использования таких фотоприемников в ряде практических приложений.

DOI: 10.21883/JTF.2018.02.45414.2371

Оптоэлектронные пары, работающие в диапазоне длин волн 2.6-3 µm, представляют интерес в связи с возможностью создания на их основе абсорбционных анализаторов для определения содержания в атмосфере паров воды, углекислого газа и некоторых токсичных и взрывоопасных газов, например, таких как ацетилен и сероводород [1]. Первые светодиоды (СД) в указанном диапазоне длин волн были изготовлены на основе тройного твердого раствора InGaAs, полученного на подложке InAs [2], впоследствии исследователи сосредоточили свои усилия в основном на изучении согласованных по периоду решетки структур на основе четверных твердых растворов InAsSbP [3,4] и InGaAsSb [5,6], полученных на подложках InAs и GaSb соответственно. Работы по использованию твердого раствора InAsSbP для создания средневолновых фотодиодов (ФД) начались в 1988 г. [7,8], однако, как и в случае со СД, количество опубликованных работ по-прежнему невелико. Отчасти это объясняется невысокой прозрачностью в требуемом диапазоне спектра стандартных коммерчески выпускаемых подложек InAs, используемых для роста структур InAsSbP/InAs. Это создает трудности для создания наиболее востребованных на практике флип-чип диодов с выводом/вводом излучения через подложку. Близость *p*-*n*-перехода к теплоотводу и возможность иммерсионной стыковки с линзами существенно повышают эффективность и привлекательность использования флипчип диодов в аналитической аппаратуре. Применение сильнолегированных подложек n^+ -InAs с вырождением электронов в зоне проводимости [9] частично решает проблему вывода/ввода излучения во флип-чип диодах на основе InAsSbP [4], однако энергия фотона в максимуме спектральной кривой в опубликованных флип-чип ФД не превышала 430 meV ($\lambda > 2.9 \,\mu$ m, 300 K).

В настоящей работе мы сообщаем о получении и исследовании основных свойств ФД на основе InAs_{1-*x*-*y*}Sb_{*x*}P_{*y*} с максимумом спектральной кривой при $\lambda = 2.6 - 2.8 \, \mu m$ (300 K).

Узкозонный слой *n*-InAsSbP толщиной $4-5\,\mu m~(N=$ $= 10^{17} \, \mathrm{cm}^{-3})$ и контактный слой *P*-InAsSbP (Zn) толщиной $1.5-2\,\mu m~(P=10^{17}\,{
m cm^{-3}})$ получали методом жидкофазной эпитаксии на подложках, ориентированных в плоскости (100) и легированных оловом $(n^+ = (2-3) \cdot 10^{18} \text{ cm}^{-3})$. Поглощающие слои в разных образцах имели различающийся состав твердого раствора и, соответственно отличные друг от друга спектральные характеристики. При этом ширина запрещенной зоны слоя *p*-типа (E_g) была на $\approx 20 \,\mathrm{meV}$ больше, чем в слое n-типа проводимости. Чипы ФД с широким круглым анодом и подковообразным катодом были спроектированы для "перевернутого" монтажа и тыльного облучения (флип-чип или BSI (back-side illuminated)), как показано на рис. 1, a и в работе [10]. В некоторых образцах с целью минимизации неопределенности в оптической площади ФД при вычислении токовой фоточувствительности подложка почти полностью удалялась при ее химическом травлении. Исследуемый образец в этом случае представлял собой диск с размерами, близкими к размеру мезы, с точечным контактом в центре мезы (рис. 1, b). Некоторые измерения были проведены также и в образцах с толстой подложкой, освещаемых со стороны слоя *P*-типа (геометрия FSI — front surface illumination — лицевое облучение ФД); в этом случае под оптически активной областью понималась площадь поверхности чипа размером $\approx 450 \times 550 \,\mu\text{m}$ за вычетом площади круглого анодного контакта диаметром 200 µm (рис. 1, с). Наиболее распространенным случаем в наших измерениях было примерное совпадение токовой фоточувствительности, измеренной в образцах типа BSI и FSI. Анализ проблемных аспектов, возникающих при определении оптической площади в ФД с прозрачной подложкой, и соответственно физически оправданных



Рис. 1. Схемы сечений ФД: облучаемого с тыльной стороны (геометрия BSI) (a), с полностью удаленной подложкой (b) и облучаемого с лицевой стороны (геометрия FSI) (c).

параметров ФД, был проведен нами ранее, например, в [10,11].

Темновой ток имел хорошо выраженное насыщение в обратной ветви вольт-амперной характеристики (ВАХ) и экспоненциальный рост прямого тока при увеличении смещения (см. рис. 2, где приведены данные для типичного образца). При этом фактор идеальности ВАХ составлял $\beta = 1.06$ (штриховая линия на рис. 2), что указывало на доминирование диффузионного тока; значение предэкспоненциального множителя в модифицированной формуле Шокли I_0 (и соответственно плотности обратного тока) было в несколько раз меньше, чем в [8], рассматривающей близкую по составу гетероструктуру.

На рис. 3 приведена типичная вольт-фарадная (C-V) характеристика ФД, полученная при частоте модуляции 2 МНz при 300 К. Видно, что характеристика спрямляется в координатах (C^{-3})-V, демонстрируя линейность распределения примеси в области слоя пространственного заряда. Удельная емкость при напряжении $-1 \text{ V} (4 \cdot 10^{-8} \text{ F} \cdot \text{cm}^{-2})$ оказалась близкой к значению для диода на основе InAsSbP диаметром 90 μ m ($4 \cdot 10^{-8} \text{ F} \cdot \text{cm}^{-2}$), предназначенного для регистрации и передачи сигналов со скоростью 140 Mbit/s [8]. При этом ожидаемая постоянная времени RC-цепочки для

ФД диаметром $208\,\mu m$ при использовании стандартного нагрузочного сопротивления $50\,\Omega$ составила 0.7 ns.

При комнатной температуре нескорректированный на поглощение парами воды и СО2 спектр электролюминесценции (ЭЛ), выходящей через подложку n^+ -InAs толщиной $60-70\,\mu\text{m}$ из гетероструктуры *P*-InAs_{0.62}Sb_{0.13}P_{0.25}/*N*-InAs_{0.63}Sb_{0.14}P_{0.23}/*n*⁺-InAs, имел максимум при энергии фотона 450 meV, что близко к значению ширины запрещенной зоны в активной области п-типа проводимости, полученной интерполяцией: $E_g^{300 \text{ K}} = 444 \text{ meV}$ (данные, представленные круглыми точками BSI на рис. 4). Максимум спектра фотоответа при тех же условиях (толстая линия BSI) располагался в более коротковолновой области спектра при $h\vartheta = 460 \,\mathrm{meV}$ (заметим в скобках, что небольшое плато в области высоких энергий фотона/низкой фоточувствительности связано, вероятней всего, с боковой засветкой ФД и поэтому не учитывается в нашем рассмотрении).



Рис. 2. ВАХ ФД при комнатной температуре. Штриховая линия — функция $I = I_0 (\exp(eV/\beta kT) - 1)$, где e — заряд электрона, V — приложенное смещение, k — постоянная Больцмана, T — температура, β — фактор идеальности ВАХ, I_0 — константа.



Рис. 3. Вольт-фарадная характеристика ФД при комнатной температуре и частоте модуляции 2 MHz.



Рис. 4. Спектральные зависимости относительной фоточувствительности ФД с подложкой толщиной 400 (FSI), 60-70 и $15-20\,\mu$ m (BSI), а также спектр электролюминесценции ФД (левая шкала) и пропускания подложки толщиной $500\,\mu$ m (правая шкала).



Рис. 5. Зависимость произведения сопротивления в нуле смещения на площадь диодов при комнатной температуре в настоящей работе и из литературных данных от энергии длинноволнового края фоточувствительности.

Фотоответ ФД при облучении с лицевой стороны (FSI, штриховая линия) имел примерно то же, что и указанное выше значение максимума, но был расширен по сравнению с ФД типа BSI в коротковолновой части спектра за счет небольшой глубины залегания p-n-перехода (1.5 μ m), благодаря которой основная часть фотовозбужденных носителей в ФД типа FSI доходит до области пространственного заряда. Узость же спектральной характеристики ФД типа BSI связана прежде всего с резким падением пропускания подложки при увеличении энергии фотона (спектр пропускания подложки толщиной 500 μ m, приведен на рис. 4). Из последнего можно заключить, что для получения эффективных ФД в конструкции BSI следует максимально утонять подложку. Действительно, как видно из рис. 4, уменьшение толщины подложки до $15-20\,\mu$ m привело к расширению спектра фоточувствительности в область коротких длин волн. При этом увеличение чувствительности в максимуме спектра согласно нормировке спектра по длинноволновому краю составило 1.7 раза.

При варьировании состава твердого раствора *N*-InAsSbP в активной области ФД фоточувствительность в максимуме спектра менялась слабо, находясь в пределах от 0.9 до 1.1 A/W. Гораздо более сильное влияние изменение ширины запрещенной зоны оказывало на значение динамического сопротивления в нуле смещения, что демонстрируют данные, приведенные на рис. 5, где в качестве аргумента выступает значение энергии фотона в области 90% спада фотоответа (длинноволновый край, $\lambda_{0,1}$), обычно полагаемое близким к значению ширины запрещенной зоны полупроводника, используемого в ФД. Действительно, совокупность данных настоящей работы (пустые круглые точки) и литературных данных для ФД на основе материалов А₃В₅ и А₂В₆ хорошо описывается экспоненциальной зависимостью $\propto \exp(E/kT)$, где параметр *E* понимается, как ширина запрещенной зоны полупроводника и/или энергия длинноволнового края фоточувствительности. В нашем случае для ФД с длиной волны в максимуме чувствительности $2.7 \,\mu m \, (\lambda_{0.1} = 3 \,\mu m)$ обнаружительная способность составила $D_{2.7\,\mu\mathrm{m}}^{*300\,\mathrm{K}} =$ $= 1.7 \cdot 10^{10} \,\mathrm{cm} \cdot \mathrm{Hz}^{1/2} \cdot W^{-1}$, что примерно вдвое выше, чем значение аналогичного параметра для ФД на основе InGaAs [4] и более, чем в 10 раз больше, чем в ФД на основе InAsSbP с $\lambda_{0.1} = 2.9 \,\mu m$ в [12].

Заключение

Таким образом, созданы фотодиоды на основе InAsSbP с максимумом фоточувствительности $2.6-2.8 \,\mu$ m, имеющие обнаружительную способность $D_{2.7 \,\mu\text{m}}^{*300 \text{ K}} = 1.7 \cdot 10^{10} \text{ сm} \cdot \text{Hz}^{1/2} \cdot \text{W}^{-1}$, превышающую опубликованные значения для аналогов. Малое значение ожидаемой постоянной времени (0.7 ns) позволяет отнести разработанные ФД к разряду быстродействующих, что открывает перспективы их использования для регистрации быстропротекающих процессов и для передачи информации по оптическому каналу.

Авторы выражают благодарность А.С. Петрову (ОАО ЦНИИ "Электрон") за полезные обсуждения.

Работа, выполненная в ООО "ИоффеЛЕД", поддержана проектом ФЦП "Разработка технологии получения полупроводниковых фоточувствительных материалов для матричных инфракрасных фотоприемников и тепловизоров" (код контракта 14.576.21.0057, ID: RFMEFI57614X0057).

Список литературы

- [1] Hodgkinson J.P., Tatam R.P. // Meas. Sci. Technol. 2013. Vol. 24. P. 012004.
- [2] Malinen J., Hannula T., Zotova N.V., Karandashov S., Markov I.I., Matveev B.A., Stus' N.M., Talalakin G.N. // Proc. SPIE. 1993. Vol. 2069. P. 95–101.
- [3] Данилова Т.Н., Именков А.Н., Моисеев К.Д., Тимченко И.Н., Яковлев Ю.П. // Письма в ЖТФ. 1994. Т. 20. Вып. 10. С. 20–24.
- [4] Matveev B.A., Aydaraliev M., Zotova N.V., Karandashov S.A., Il'inskaya N.D., Remennyi M.A., Stus' N.M., Talalakin G.N. // IEE Proc. J. 2003. Vol. 150. N 4. P. 356–359.
- [5] Попов А.А. // Письма в ЖТФ. 1994. Т. 20. Вып. 20. С. 78– 82.
- [6] Jung S., Suchalkin S., Westerfeld D., Kipshidze G., Golden E., Snyder D., Belenky G. // Semicond. Sci. Tech. 2011. Vol. 26. P. 085022.
- [7] Пенцов А.В., Слободчиков С.В., Стусь Н.М., Филаретова Г.М. // А.С. № 1 840979 // Б.И. 2014. № 32.
- [8] Garnham R.A., Learmouth M.D., Rimington J.J., Ali A.S.M., Robertson M.J., Stallard W.A. // Electron. Lett. 1988. Vol. 24. N 23. P. 1416–1417.
- [9] Комков О.С., Фирсов Д.Д., Ковалишина Е.А., Петров А.С. // Прикладная физика. 2014. Вып. 4. С. 93–96.
- [10] Закгейм А.Л., Ильинская Н.Д., Карандашев С.А., Лавров А.А., Матвеев Б.А., Ременный М.А., Стусь Н.М., Усикова А.А., Черняков А.Е. // ФТП. 2017. Т. 51. Вып. 2. С. 269–275.
- [11] Матвеев Б. // Фотоника. 2015. Вып. З. № 51. С. 152–164.
- Shellenbarger Z., Mauk M., Cox J., South J., Lesko J., Sims P., Jhabvala M., Fortin M.K. // Proc. SPIE. 1998. Vol. 3287. P. 138–145.