## 06;07Двухволновое излучение в структуре GalnPAsSb/InAs с разъединенным изотипным гетеропереходом и p-n-переходом в подложке

## © М. Айдаралиев, Н.В. Зотова, С.А. Карандашев, Б.А. Матвеев, М.А. Ременный, Н.М. Стусь, Г.Н. Талалакин, В.В. Шустов

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, С.-Петербург E-mail: bmat@iropt3.ioffe.rssi.ru

## Поступило в Редакцию 8 июля 2002 г.

Сообщается о получении структуры P–Ga<sub>0.92</sub>In<sub>0.08</sub>P<sub>0.05</sub>As<sub>0.08</sub>Sb<sub>0.87</sub>/*p*-InAs/*n*-InAs с разъединенным изотипным гетеропереходом и *p*-*n*-переходом в толще подложки, с максимумами электролюминесценции  $\lambda = 1.9$ ,  $3.1 \,\mu\text{m}$  (77 K) и  $\lambda = 2.1$ ,  $3.6 \,\mu\text{m}$  (300 K) соответственно. Длинноволновая линия излучения обусловлена рекомбинацией в *p*-области *p*-*n*-перехода в толще подложки. Коротковолновая линия излучения обусловлена рекомбинацией в широкозонном слое твердого раствора P–GaInPAsSb, источником неравновесных электронов для которой является *p*-*n*-переход в толще подложки.

Введение. Ранее нами сообщалось о получении пятикомпонентного твердого раствора (ПТР)  $Ga_{0.92}In_{0.08}P_{0.05}As_{0.08}Sb_{0.87}$  с шириной запрещенной зоны 695 meV (77 K) и 640 meV (300 K), изопериодного с InAs. Было показано, что на границе InAs/Ga\_{0.92}In\_{0.08}P\_{0.05}As\_{0.08}Sb\_{0.87} реализуется разъединенный гетеропереход II рода, а изотипный переход Р–GaInPAsSb/*p*-InAs обладает выпрямляющими свойствами. Полученный твердый раствор (ТР) был использован для создания прототипов светодиода и фотодиода с максимумом интенсивности излучения и фоточувствительности в области 1.9  $\mu$ m соответственно [1].

В данной работе описано двухволновое излучение  $\lambda = 2.1$ , 3.6  $\mu$ m (300 K) в структуре на основе разъединенного изотипного гетероперехода Р-Ga<sub>0.92</sub>In<sub>0.08</sub>P<sub>0.05</sub>As<sub>0.08</sub>Sb<sub>0.87</sub>/*p*-InAs и *p*-*n*-перехода в толще подложки.

Получение и исследование образцов. Пятикомпонентный твердый раствор  $Ga_{0.92}In_{0.08}P_{0.05}As_{0.08}Sb_{0.87}$  был получен методом жидкофазной

58



Рис. 1. Спектр ФЛ структуры при 77 К.

эпитаксии (ЖФЭ) на подложке *n*-InAs (111) по методике, описанной ранее [1]. Толщина эпитаксиального слоя составляла 5  $\mu$ m. *P*-*n*-переход создавался при легировании ПТР цинком до концентрации 5  $\cdot$  10<sup>17</sup> cm<sup>-3</sup> и был расположен в объеме подложки на расстоянии 2  $\mu$ m от гетерограницы.

Методами исследования служили фото- и электролюминесценция (ФЛ и ЭЛ). ФЛ возбуждалась с помощью лазера на основе GaAs (ЛПИ-14) и измерялась в геометрии "на отражение" со стороны ТР при 77 К. ЭЛ измерялись на чипах размером  $0.5 \times 0.5$  mm с точечным контактом к эпитаксиальному слою и сплошным к подложке InAs.

**Результаты и их обсуждение.** На рис. 1 представлен спектр ФЛ структуры при 77 К, который содержит коротковолновую линию с максимумом излучения при 655 meV и полушириной 45 meV, что согласуется с данными для аналогичного эпитаксиального слоя Ga<sub>0.92</sub>In<sub>0.08</sub>P<sub>0.05</sub>As<sub>0.08</sub>Sb<sub>0.87</sub>, легированного цинком [1], и линию излучения подложки с максимумом вблизи 380 meV.

На рис. 2 представлены прямые ветви вольт-амперных характеристик (ВАХ) при 77 и 300 К и энергетические диаграммы структуры без смещения и при прямом смещении (положительный потенциал —



**Рис. 2.** Прямые ветви вольт-амперных характеристик при 77 и 300 К и энергетические диаграммы структуры без смещения и при прямом смещении.

к широкозонному *P*-слою и отрицательный — к подложке). ВАХ имеет характерный диодный характер со значениями напряжения отсечки 0.95 и 0.75 V при 77 и 300 K соответственно. Величина отсечки свидетельствует о том, что приложенное напряжение достаточно для полного спрямления зон в структуре: 0.4 для p-n-перехода и 0.2 V для изотипного *P*-*p*-перехода. Последовательное сопротивление образца определяется толщей структуры, о чем свидетельствует его увеличение от 0.25 до 0.4  $\Omega$  при повышении температуры от 77 до 300 K, связанное с уменьшением подвижности носителей заряда.

На рис. 3 представлены спектры ЭЛ, полученные при приложении положительного смещения (a - 77 K и b - 300 K). Спектр ЭЛ при 77 К содержит две линии излучения с максимумами спектральной кривой при 398 (полуширина  $\Delta hv \approx 20 \text{ meV}$ ) и 660 meV ( $\Delta hv \approx 35 \text{ meV}$ ). Длинноволновый пик обусловлен излучательной рекомбинацией в *p*-области *p*-*n*-перехода. Энергия максимума коротковолнового пика совпадает с положением пика ФЛ широкозонного слоя и, по-видимому, обусловлена рекомбинацией в объеме пятикомпонентного ТР. На вставке к рис. 3, *a* представлена зависимость интенсивности излучения от тока через структуру для обеих линий.



**Рис. 3.** Спектры ЭЛ при 77 К (*a*) и 300 К (*b*). На вставке (*a*): зависимость интенсивности излучения от тока через структуру для коротковолновой  $hv \approx 660 \text{ meV}$  и длинноволновой  $hv \approx 398 \text{ meV}$  линий излучения.

При 300 К спектр излучения также содержит 2 линии с энергиями максимумов 350 и 580 meV (рис. 3, *b*). С повышением температуры от 77 до 300 К интенсивность излучения обеих линий уменьшается приблизительно в 50 раз. Температурный коэффициент сдвига максимума излучения для обеих линий составляет  $-3 \cdot 10^{-4}$  eV/K и соответствует коэффициенту температурного изменения ширины запрещенной зоны InAs.

При приложении обратного смещения к структуре (положительный потенциал на подложке InAs) сигнал ЭЛ зафиксирован не был.

Для интерпретации полученных результатов рассмотрим энергетическую диаграмму структуры (рис. 2). На гетерогранице реализуется одиночный изотипный разъединенный Р-р-гетеропереход с разрывом зон около 60 meV [1,2]. В термодинамическом равновесии на гетерогранице существует квантовая яма для электронов со стороны подложки благодаря переходу электронов из валентной зоны ТР в зону проводимости *p*-InAs. При уровне легирования ТР  $5 \cdot 10^{17}$  сm<sup>-3</sup>, ширина квантовой ямы составляет не более 400 А [3]. При приложении к гетеропереходу прямого смещения изгибы зон вблизи гетерограницы увеличиваются, глубина квантовой ямы возрастает, концентрация электронов в ней увеличивается. Кроме того, потолок валентной зоны ТР опускается вниз, дно зоны проводимости поднимается вверх, уменьшая потенциальный барьер для электронов со стороны подложки. В исследуемой структуре *p*-*n* расположен в области узкозонной подложки. Очевидно, что длинноволновая линия излучения обусловлена рекомбинацией в р-области p-n-перехода. Толщина p-области составляет не более  $2\mu m$ , в то время как диффузионная длина электронов достигает 10 µm. Поэтому часть неравновесных электронов легко достигает *P*-*p*-гетерограницы, заполняет квантовый колодец и в режиме спрямленных зон перетекает в твердый раствор, формируя коротковолновую линию излучения с максимумом 680 meV.

Таким образом, получены структуры P-Ga<sub>0.92</sub>In<sub>0.08</sub>P<sub>0.05</sub>As<sub>0.08</sub>Sb<sub>0.87</sub>/ *p*-InAs/*n*-InAs с разъединенным изотипным гетеропереходом и *p*-*n*переходом в толще подложки, с максимумами излучения  $\lambda = 1.9$ , 3.1  $\mu$ m (77 K) и  $\lambda = 2.1$ , 3.6  $\mu$ m (300 K). Такие структуры могут быть использованы при создании двухволновых светодиодов для приборов газового анализа при необходимости иметь рабочий и опорный каналы.

## Список литературы

- [1] Айдаралиев М., Зотова Н.В., Карандашев С.А., Матвеев Б.А., Ременный М.А., Стусь Н.М., Талалакин Г.Н., Шустов В.В., Кузнецов В.В., Когновицкая Е.А. // ФТП. 2002. Т. 36. С. 1010.
- [2] Михайлова М.П., Зегря Г.Г., Моисеев К.Д., Тимченко Н.И., Яковлев Ю.П. // ФТП. 1995. Т. 29. С. 687.
- [3] Воронина Т.И., Лагунова Т.С., Михайлова М.П., Моисеев К.Д., Розов А.Е., Яковлев Ю.П. // ФТП. 1998. Т. 32. С. 215.