

КРАТКИЕ СООБЩЕНИЯ

**(In, Ga, Al)As ДГС РО ЛАЗЕРЫ
НА ДЛИНУ ВОЛНЫ 1.1 МКМ С (In, Ga)As
НАПРЯЖЕННОЙ КВАНТОВОЙ ЯМОЙ,
ОГРАНИЧЕННОЙ КОРОТКОПЕРИОДНОЙ СВЕРХРЕШЕТКОЙ**

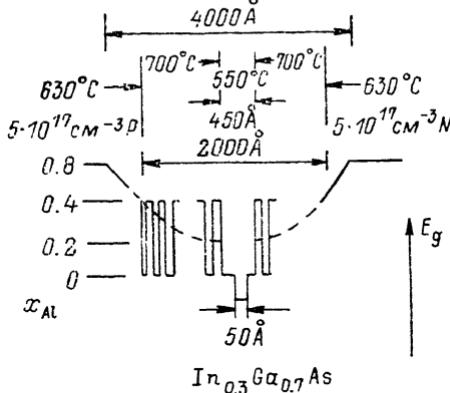
Алфёров Ж. И., Иванов С. В., Копьев П. С.,
Леденцов Н. Н., Мельцер Б. Я., Шапошников С. В.

Использование напряженных слоев (НС) в полупроводниковых гетероструктурах привлекает к себе в настоящее время большое внимание. Это связано с тем, что, во-первых, напряжения способны существенно изменять свойства материала, используемого для создания НС, — ширину запрещенной зоны, взаимное расположение минимумов зоны проводимости и максимумов валентной зоны, массу носителей заряда, времена излучательной рекомбинации и др. — и таким образом влиять на свойства приборных структур. Во-вторых, напряженные слои могут быть использованы как альтернатива слоям с согласующимися параметрами решетки при создании приборов. В настоящее время на основе (In, Ga, Al)As-гетероструктур на GaAs-подложках получены, например, низкопороговые ДГС РО лазеры с (In, Ga)As напряженной квантовой ямой [1, 2]. Лазеры были выращены методом газофазной эпитаксии из металлоорганических соединений. Наибольшая длина волны генерации, реализованная для структур подобного типа, составила 1.03 мкм [2].

Данное сообщение посвящено выращиванию методом молекулярно-пучковой эпитаксии [3] ДГС РО лазера на длину волны 1.1 мкм с (In, Ga)As напряженной квантовой ямой, ограниченной короткопериодной GaAs—Al_{0.4}Ga_{0.6}As-сверхрешеткой.

Структура была выращена на подложке GaAs, легированной цинком ($p=1 \cdot 10^{18} \text{ см}^{-3}$), с ориентацией (100) и состояла из буферного слоя (0.2 мкм) GaAs : Be ($p=2 \cdot 10^{18} \text{ см}^{-3}$), широкозонного эмиттера Al_{0.8}Ga_{0.2}As, легированного бериллием ($p=5 \cdot 10^{17} \text{ см}^{-3}$), толщиной 1.5 мкм, слоя (Al, Ga)As изменяющегося состава x от 0.8 до 0.4 ($p=5 \cdot 10^{17} \text{ см}^{-3}$) толщиной 1000 Å. Все вышеуказанные слои были выращены при температуре подложки 630 °C. Затем температура подложки повышалась до 700 °C с остановкой роста в потоке мышьяка, и при этой температуре выращивалась короткопериодная сверхрешетка (КПСР) с периодом 40 Å. Специального легирования КПСР не осуществлялось. Соотношение толщин слоев GaAs и Al_{0.4}Ga_{0.6}As в КПСР изменилось с тем, чтобы получить параболическое изменение эффективной ширины запрещенной зоны $x_{\text{эфф}}$ от 0.4 до 0.2. Затем температура подложки опускалась до 550 °C с остановкой роста в потоке мышьяка, и выращивались слой GaAs толщиной 200 Å, слой In_{0.33}Ga_{0.67}As толщиной 50 Å и слой GaAs толщиной 200 Å, умышленного легирования не осуществлялось. После выращивания активной области температура подложки снова поднималась до 700 °C, и в обратной последовательности выращивались слои (Al, Ga)As симметричной геометрии. Верхний эмиттер легировался кремнием ($n=5 \cdot 10^{17} \text{ см}^{-3}$). Контактный слой GaAs (0.5 мкм) легировался кремнием до $n=4 \cdot 10^{18} \text{ см}^{-3}$. Энергетическая диаграмма структуры представлена на рис. 1.

После выращивания производилось утоньшение пластин при помощи механической шлифовки и полирующего травления до ~ 100 мкм. После изготовления омических контактов из пластин выкалывались полосы шириной ~ 1000 мкм, из которых скрайбированием изготавливались лазеры с широким полоском размером (400×1000 мкм).



Спектр электролюминесценции при 300 К и спектр фотолюминесценции после стравливания контактного слоя при 77 К представлены на рис. 2, а и б соответственно. Пороговая плотность тока выращенных лазеров составила 900 A/cm^2 (300 К), длина волны генерации 1.1 мкм.

Рис. 1. Энергетическая диаграмма лазера.
Цифры слева — значения x .

Последняя, согласно нашим данным, является наибольшей величиной для субкилоамперных (In , Ga , Al)As-лазеров на GaAs-подложках.

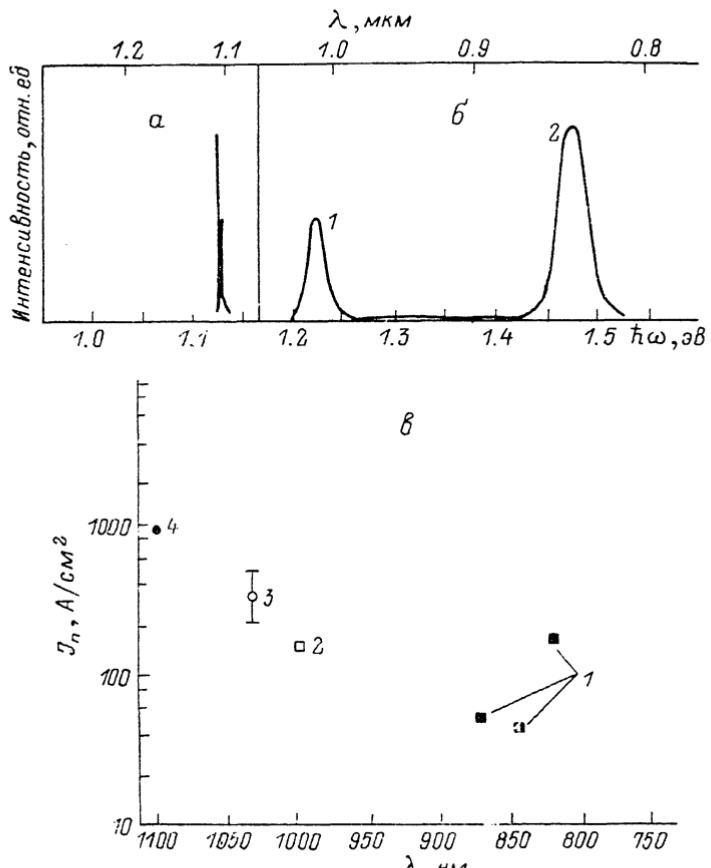


Рис. 2. Спектр электролюминесценции при 300 К (а) и фотолюминесценции активной области структуры при 77 К после стравливания контактного слоя (б); пороговые плотности тока для (In , Ga , Al)As-гетеролазеров с различными длинами волн генерации (в).

а) $J_{th} = 910 \text{ A/cm}^2$; б) плотность возбуждения 5 Вт/см² (1 — КЯ $In_{0.3}Ga_{0.7}As$, 2 — GaAs : Be); в) 1 — результат для (Al , Ga)As-лазеров, 2 — результат работы [1], 3 — [2], 4 — данной работы.

На рис. 2, в представлены экспериментальные результаты для пороговой плотности тока (In , Ga , Al)As-лазеров для различных длин волн генерации. В случае (Al , Ga)As ДГС РО лазеров, выращенных в нашей установке, мини-

чальные пороговые плотности токов 175 (ширина квантовой ямы GaAs 50 Å), 43 (100 Å), 50 A/cm² (200 Å) для длин резонаторов 2000—3000 мкм (рис. 2, в, 1). Методика выращивания лазеров описана в [4]. Согласно [1], для длины волны генерации ~1.0 мкм минимальная пороговая плотность тока составила 152 A/cm² (рис. 2, в, 2). Толщина In_{0.37}Ga_{0.63}As квантовой ямы 40 Å. Вместе с тем для длины волны генерации 1.03 мкм пороговая плотность тока составила уже 300—600 A/cm² [2] (рис. 2, в, 3). Таким образом, увеличение пороговой плотности тока до 900 A/cm² (рис. 2, в, 4) для длины волны генерации 1.1 мкм не является неожиданным.

Дальнейшая работа необходима для снижения пороговой плотности тока ДГС РО лазеров с напряженными слоями (In, Ga)As на длины волн генерации $\lambda > 1.1$ мкм.

Список литературы

- [1] Fekete D., Chan K. T., Ballantyne J. M., Eastman L. F. // Appl. Phys. Lett. 1988. V. 49. N 24. P. 1659—1660.
- [2] Baillargeon J. N., York P. K., Zmudzinski C. A., Fernandez G. E., Beernink K. J., Coleman J. J. // Appl. Phys. Lett. 1988. V. 53. N 6. P. 457—459.
- [3] Копьев П. С., Леденцов Н. Н. // ФТП. 1988. Т. 22. В. 10. С. 1729—1742.
- [4] Алфёров Ж. И., Васильев А. М., Иванов С. В., Копьев П. С., Леденцов Н. Н., Луценко М. Э., Устинов В. М. // Письма ЖТФ. 1988. Т. 14. В. 19. С. 1803—1807.

Физико-технический институт
им. А. Ф. Иоффе АН СССР
Ленинград

Получено 29.08.1989
Принято к печати 6.09.1989

ФТП, том 24, вып. 2, 1990

ЭЛЕКТРИЧЕСКИЕ И ОПТИЧЕСКИЕ ЭФФЕКТЫ ПРИ РЕЗОНАНСНОМ ТУННЕЛИРОВАНИИ В (Al, Ga)As—GaAs-ГЕТЕРОСТРУКТУРАХ С ДВОЙНЫМ БАРЬЕРОМ

Алфёров Ж. И., Журавлева В. В., Иванов С. В., Копьев П. С.,
Корольков В. И., Леденцов Н. Н., Мельцер Б. Я., Табаров Т. С.

С развитием твердотельной электроники важное значение приобрело исследование эффектов туннелирования электронов через тонкие и сверхтонкие барьера [1].

В настоящее время наиболее перспективными для сверхбыстродействующей микроэлектроники и СВЧ техники с потенциальными временами переключения в субпикосекундовом диапазоне считаются приборы на основе гетероструктур с квантовой ямой, ограниченной двумя барьераами (ДБГС). В таких структурах наблюдается резонансное туннелирование носителей заряда — твердотельный аналог эффекта Рамзауера [2]. Задача о резонансном туннелировании частиц подробно рассмотрена в квантовой механике [3]. Применительно к твердотельным приборам использование туннелирования электронов через двойной барьер было предложено, насколько нам известно, в [4]. Вскоре [5] были теоретически рассмотрены эффекты, связанные с резонансным туннелированием электронов в таких структурах. Аналогичный вопрос обсуждался в [6] в предположении, что высота барьера определяется шириной запрещенной зоны диэлектрической прослойки. Исходя из современных представлений [7] высота барьера определяется величиной разрыва зоны проводимости для электронов или величиной разрыва валентной зоны для дырок и может быть как существенно меньше, так и больше ширины запрещенной зоны материала барьера.

Подробно эффекты резонансного туннелирования рассматривались Эсаки [1, 7], который экспериментально продемонстрировал их для GaAs—(Al, Ga)As-