06;07

Синтез светодиодной структуры на гранях (1120) и (0001) мезаполосков, выращенных методом селективной эпитаксии

© М.М. Рожавская, В.В. Лундин, А.В. Сахаров

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, Санкт-Петербург E-mail: Mrozhavskaya@gmail.com

Поступило в Редакцию 26 августа 2013 г.

Исследовано влияние типа несущего газа на характер формирования слоев *p*-GaN на гранях (0001), (11 $\overline{2}$ 0) и (11 $\overline{2}$ 2) мезаполосковой структуры, сформированной с использованием метода селективной эпитаксии. На гранях (0001) и (11 $\overline{2}$ 0) мезаполосковой структуры прямоугольного сечения сформирована светодиодная структура с активной областью на основе квантовых ям InGaN/GaN. Созданы прототипы светодиодов на свободных полосках GaN, отделенных от подложки.

Нитриды третьей группы и их твердые растворы благодаря прямозонности оптических переходов и ширине запрещенной зоны, перекрывающей весь видимый оптический диапазон, являются крайне интересной системой материалов для применения в оптоэлектронных приборах. При этом существенной проблемой являются встроенные пьезоэлектрические поля, возникающие из-за низкой симметрии и рассогласования параметров кристаллической решетки бинарных соединений, что приводит к пространственному разделению волновых функций электрона и дырки и снижению эффективности излучения в случае расположения активной области перпендикулярно направлению пьезополя. Особенно заметным этот эффект становится при увеличении длины волны излучения, что требует увеличения содержания индия в квантовой яме, в результате чего возрастают механические напряжения в активной области структуры [1]. Использование отличных от полярного [0001] направлений роста позволяет избежать встроенных пьезоэлектрических полей и их влияния на эффективность излучения [2,3].

37

Так как неполярные и полуполярные подложки нитрида галлия попрежнему коммерчески недоступны, а качество неполярных и полуполярных слоев GaN, выращенных на инородных подложках, невысоко, возможным решением является использование неполярных и полуполярных граней мезаструктур, сформированных методами селективной эпитаксии [4]. В данной работе мы представляем исследование формирования *p*-типа GaN на различных кристаллографических плоскостях мезаполосков, а также создание светодиодной структуры на боковых гранях (11 $\overline{20}$) мезаполоска, ориентированного вдоль направления [1 $\overline{100}$].

Исследуемые образцы были выращены методом газофазной эпитаксии из металлорганических соединений на модифицированной установке Еріquip. В качестве соединений-источников использовались триметилгаллий, триметилиндий, силан, бисциклопентадиенил магния и аммиак, в качестве несущего газа — азот или водород. Эпитаксиальный рост происходил на сапфировых подложках ориентации [0001] с предварительно осажденным слоем нитрида галлия, на которых стандартными фотолитографическими методами была сформирована диэлектрическая маска SiN с полосковыми окнами, ориентированными вдоль направления [1100]. Выращенные структуры исследовались растровой электронной микроскопией (РЭМ) и спектроскопией электролюминесценции. Формирование p-n-перехода (а значит, p-типа проводимости) идентифицировалось по контрасту на РЭМ-изображениях во вторичных электронах.

В первой серии экспериментов исследовалось влияние атмосферы реактора на формирование GAN *p*-типа на различных гранях легированных кремнием GaN-мезаполосков. Как было установлено ранее, изменяя соотношение аммиака и водорода, можно получать полоски с вертикальными (11 $\overline{2}0$) или наклонными (11 $\overline{2}2$) боковыми гранями. Таким образом, ориентация полосков вдоль направления (11 $\overline{1}00$) позволяет изучать формирование *p*-GaN на трех различных плоскостях: (0001), (11 $\overline{2}0$) и (11 $\overline{2}2$). Кроме того, как было установлено ранее, формирование *p*-GaN на боковых гранях полосков сильно зависит от типа несущего газа [5]. Всего в данной серии были выращены 4 структуры, условия роста *p*-типа GaN для этих структур, а также кристаллографическая ориентация боковых граней перечислены в таблице. На первом этапе эпитаксиального роста во всех структурах были выращены полоски *n*-типа проводимости, при этом в первых двух из

Условия эпитаксиального роста структур 1-4

Структура	Боковые грани полоска <i>n-</i> типа	Тип несущего газа во время роста GaN: Mg
1	(1122)	N_2
2	(1122)	H_2
3	(1120)	N_2
4	(1120)	H_2

них полоски имели трапециевидное сечение с боковыми гранями (1122) и верхней гранью (0001), в третьей и четвертой структуре полоски огранялись вертикальными боковыми гранями (1120) и верхней гранью (0001). Далее слой *p*-GaN в структурах 1 и 3 растился с использованием азота в качестве несущего газа, а в структуре 2 и 4 в качестве несущего газа использовался водород. На рис. 1 приведены РЭМизображения исследуемых структур. Из них видно, что при росте в атмосфере азот-аммиака на всех исследуемых гранях (1120), (1122) и (0001) формируется GaN *p*-типа, однако на верхней грани (0001) при этом возникают дефекты морфологии. Если же в качестве несущего газа использовался водород, то *р*-тип удавалось сформировать только на гранях (0001) и (1120). При этом изменением других параметров, таких как поток триметилгаллия, поток аммиака, температура подложкодержателя, не удалось подавить образование v-дефектов на верхней (0001) грани при росте в атмосфере азот-аммиака. Таким образом, в случае трапециевидного полоска *n*-типа не удается подобрать режим роста, позволяющий сформировать *p*-тип проводимости одновременно на верхней и боковой гранях. Отличие от результатов работы [5] связано с существенно большей шириной маски между окнами. Поэтому далее для реализации светодиодной структуры были выбраны полоски с вертикальными боковыми стенками.

В следующем эксперименте был выращен прототип светодиодной структуры на свободных полосках GaN. При синтезе светодиодных структур на гранях мезаполосков существенную трудность представляет вывод *n*-контактов, так как вся свободная поверхность полоска оказывается покрыта активной областью и слоем *p*-GaN. Для решения этой проблемы был разработан специальный фотошаблон, в котором окна в маске располагались попарно, с расстоянием между окнами



Рис. 1. *а*-*d*: РЭМ-изображения структур 1-4 соответственно.

в паре $10\,\mu$ т и расстоянием между соседними парами окон $50\,\mu$ т. При достаточной высоте начальных полосков *n*-GaN прямоугольного сечения между парными полосками формировалась щель субмикронной ширины. Диффузионная доставка материала их газовой фазы в эту щель была крайне мала, что препятствовало ее зарастанию. При последующем росте активной области и слоя GaN *p*-типа светодиодная структура формировалась только на внешней поверхности пары полосков, внутренние, обращенные к щели грани полосков при этом имели *n*-тип проводимости. После напыления под углом металлического контакта на внешнюю поверхность полоски механически отделялись от подложки. В результате получались "чипы" светодиодов на свободных полосках *n*-GaN длиной до 2–4 mm. Электрический контакт с *n*-GaN



Рис. 2. *а* — фотография светодиодного "чипа" на свободном полоске GaN при поданном напряжении (длина полоска ~ 3 mm); *b* — спектр электролюминесценции; *с* – ВАХ структуры.

не напылялся. Использовался игольчатый зонд или металлический держатель (рис. 2). Несмотря на точечность контакта, благодаря высокой проводимости *n*-GaN и его большой толщине ток равномерно растекался по всей площади p-n-перехода. Оптическая фотография "светящегося полоска", его спектр электролюминесценции и вольтамперная характеристика приведены на рис. 2.

Таким образом, проведенное исследование позволило определить условия роста, а также геометрию полосковой структуры, позволяющие синтезировать p-n-переходы на всей свободной поверхности полоска. С использованием полученных результатов на гранях (11 $\overline{20}$) и

(0001) была синтезирована светодиодная структура, измерены ее вольтамперная характеристика и спектр электролюминесценции.

Список литературы

- Stephan Lutgern, Dimitri Dini, Ines Pietzonka et al. // Proc. SPIE. 2011. V. 7953. P. 79530G-1.
- [2] Kwang-Choong Kim, Mathev C., Schmidt, Hitoshi Sato et al. // Phys. Status Solidi. 2007. RRL 1(3). P. 125–127.
- [3] Mitsuru Funato, Masaya Ueda, Yoichi Kawakami et al. // Jpn. J. Appl. Phys. 2006. V. 45 (26). L659–L662.
- [4] Nishizuka K., Funato M., Kawakami Y. et al. // Appl. Phys. Lett. 2004. V. 85(15).
 P. 3122.
- [5] Лундин В.В., Николаев А.Е., Сахаров А.В., Цацульников А.Ф. // ФТП. 2008. Т. 42(2). С. 233.