кристалл-припой и в слое припоя (R3-R4). В транзисторах КТ817А/н.п. наблюдаются наибольшие изменения $R_{\rm th}$ в диапазоне R4-R5, что свидетельствует о наличии объемных дефектов в слое припоя или при расслоении рамки выводной.

Выводы.

1. Измеренное R_{jc} в партии (100 шт.) транзисторов КТ817Г/Интеграл составляет 4,35-4,62 °С/Вт, один аномальный $R_{jc} = 9,5$ °С/Вт.

2. Рост R_{jc} достигает в транзисторах КТ817Г/Интеграл 3,2% при увеличении температуры T пайки от 280°С до 380°С и - 2,2% при уменьшении числа периодов колебаний инструмента N_{xy} от 10 до 1. Корреляция между R_{jc} и диаметром иглы при этом слабая. Наименьший уровень теплового сопротивления достигается при $N_{xy} = 10, T = 280$ °C.

3. Измеренное R_{jc} в партии (10 шт.) транзисторов КТ817А/н.п. находится в диапазоне 8,2-10°С/Вт, все аномальные.

4. Измеренное R_{jc} в партии (5 шт.) транзисторов 2N5191/ST равно 5,26-5,56 °С/Вт, транзисторов MJD44H11/ON – 2,43-2,64 °С/Вт. 5. В транзисторах КТ817А/н.п. основной тип дефектов – сквозные полости в области припоя, во всех остальных транзисторах – отслоение припоя на границе кристалл–припой.

- Васьков, О.С. Определение и сопоставление тепловых параметров полупроводниковых диодных излучателей / О.С.Васьков, В.К.Кононенко, В.С.Нисс // Сб. докл. Междунар. науч. конф. "Актуальные проблемы физики твердого тела". - Минск, 2011. - Т. 1. - С. 82–84.
- Турцевич, А.С. Исследование качества пайки кристаллов мощных транзисторов релаксационным импеданс-спектрометром / А.С. Турцевич [и др.] // ТКЭА. - 2012. № 5. - С. 44– 47.
- Васьков, О.С. Тепловые параметры мощных светодиодов / О.С.Васьков, В.К.Кононенко, В.С.Нисс // Материалы. IX Междунар. науч. конф. "Лазерная физика и оптические технологии" / в 2 ч. - Гродно, 2012. - Ч. 2. - С. 15– 18.
- 4. Gulino, R. Application Note / R.Gulino // AN1703. - 2003. - P. 5-6.

УДК 681.2

СОЗДАНИЕ ВЫСОКОСОВЕРШЕННЫХ И ВЫСОКОЧИСТЫХ СТРУКТУР КРЕМНИЯ

Оджаев В.Б.¹, Челядинский А.Р¹., Садовский П.К¹., Турцевич А.С.² ¹Белорусский государственный университет, Минск, Республика Беларусь ²ОАО «ИНТЕГРАЛ», Минск, Республика Беларусь

Обеспечение химичесеой чистоты и кристаллического совершенства монокристаллов кремния и создаваемых структур является одной из важнейших задач в микроэлектронном производстве. Ионная имплантация примесей является мощным источником дефектов в кремнии. Подавление образования в ионно-имплантированных слоях кремния при отжиге из точечных радиационных дефектов остаточных протяженных нарушений является актуальной задачей полупроводникового материаловедения. Остаточные нарушения (стержнеобразные дефекты, дефекты упаковки, дислокационные петли) вносят глубокие уровни в запрещенную зону кремния и значительно ухудшают параметры полупроводниковых приборов и интегральных схем. Пошаговый метод имплантации ионов легирующих примесей допороговой дозой (для ионов бора 1.10¹⁴ см⁻²) с промежуточными термическими отжигами позволяет получать бездефектные слои кремния [1].

Для уменьшения числа операций имплантация-отжиг эффект пороговой дозы совмещен нами [2] с эффектом аннигиляции дефектов на примесях замещения, используя явление Воткинса. Явление заключается в вытеснении легирующих примесей В, Al, Ga из узлов решетки в междоузлия возникающими при облучении кремния высокоэнергетичными электронами, нейтронами или ионами междоузельными атомами кремния. Замещение атомов бора междоузельными атомами Si имеет место и при термообработке имплантированного кремния [1]. При отжиге источником междоузельных атомов Si являются комплексы типа Si-B3, распадающиеся при температурах около 500 °C. В предложенном в работе [2] методе пошагового легирования используется термоотжиг в печи.

После каждого шага имплантации и отжига при последующей имплантации необходимо подавить эффект Воткинса, чтобы сохранить атомы бора в узлах решетки. Для этого имплантацию бора проводили при плотностях тока порядка 1 мкА·см⁻², обеспечивающих высокий уровень ионизации, за счет чего эффект Воткинса подавляется, и атомы бора не вытесняются из узлов. Эти атомы бора служат ловушками для атомов Si при последующем отжиге. Следовательно, доза каждого последующего шага может быть в 2 раза выше предыдущей (эффективность введения междоузельных устойчивых комплексов типа Si-ВЗ, из которых строятся остаточные нарушения, при имплантации бора примерно равно 1). Применение предложенного нами пощагового метода имплантации и термоотжига в печи позволило получать бездислокационные слои кремния при существенно меньшем количестве шагов по сравнению с известным пошаговым методом.

Нами выполнены исследования по образованию остаточных нарушений в кремнии при пошаговой имплантации и быстром термическом (БТО) отжиге. Исследования пошагово-имплантированных слоев кремния при различных режимах лампового отжига (скорость набора температуры, двухступенчатый отжиг, отжиг с планарной и обратной сторон пластины) показали отсутствие положительного эффекта по подавлению протяженных нарушений, что объясняется более высокой мгновенной концентрацией междоузельных атомов кремния в слое внедрения при БТО по сравнению с термоотжигом в печи вследствие существенного различия в скоростях нагрева и распада междоузельных комплексов.

Помимо пошагового метода известен и другой достаточно эффективный метод подавления образования остаточных нарушений в имплантированном кремнии. В основе этого метода лежит дополнительное легирование слоев кремния углеродом. Атом углерода, как и все другие примеси замещения с отличным от матрицы ковалентным радиусом является центром аннигиляции для междоузельных атомов Si через эффект Воткинса. Эффективность атома С как центра аннигиляции дефектов может быть больше 1. И это действительно наблюдалось экспериментально. Атом С, вытесненный из узла атомом Si, может затем захватиться на вакансию и снова участвовать в аннигиляции междоузельных атомов кремния.

Очевидно, что более эффективно углерод будет работать в качестве ловушки междоузельных атомов кремния, располагаясь в узлах решетки. Равновесная растворимость углерода по узлам решетки кремния невелика – 2 x 10¹⁸ см⁻³. Однако в имплантированных слоях при высоких концентрациях избыточных вакансий его растворимость повышается на несколько порядков величины. Термообработку при этом необходимо проводить импульсными методами. Нами установлено, что локализация атомов С по узлам и междоузлиям непосредственно при имплантации зависит от уровня ионизации в слое внедрения и может управляться плотностью тока ионного пучка. При плотности тока ионов сканирующего луча 1-2 мкА.см-2 практически весь внедренный углерод располагается в узлах решетки кремния, и термообрабтка для этого не требуется.

Остаточные примеси, в особенности переходные металлы (Си, Fe, Au, Ni, Co и др), вносят глубокие уровни в запрещенную зону кремния и являются центрами безызлучательной рекомбинации. Эффективными геттерами в кремнии являются слои пористого кремния. Они создаются преимущественно на нерабочей стороне пластины путем имплантации ионов H⁺ либо He⁺ дозами 10¹⁶ – 10¹⁷ см⁻² и последующих термообработок, обеспечивающих образование микрополостей. Затем диффундирующие по кристаллу примеси захватываются на оборванные связи внутренних стенок микрополостей. Примеси в виде металлосилицидов могут также заполнять их внутренний объем... Для реализации способа необходимо использовать специальное дорогостоящее оборудование для имплантации ионов водорода либо гелия.

Нами предложен [3] метод создания геттера в виде слоя пористого кремния путем имплантации стандартной для микроэлектронного производства примеси. Предлагается использовать имплантацию ионов Sb – штатной легирующей примеси. Предпосылкой для создания геттера в виде слоя пористого кремния является зависимость предела растворимости легирующих примесей от температуры термообработки. Из всех электрически активных примесей в кремнии сурьма обладает самым низким пределом растворимости.

Для формирования геттерного слоя пластины кремния имплантируются ионами Sb⁺ дозой 2·10¹⁵ см⁻². Предварительно для создания защитного слоя окисла пластины отжигались при температуре 850 °С в атмосфере кислорода в течение 15 минут. Затем для электрической активации внедренной примеси проводилась термообработка при температуре 1000°С в течение 30 минут в атмосфере азота. Степень электрической активации в результате отжига при 1000 °С составляла 21%. Остальная часть примеси вследствие превышения предела растворимости в кремнии выпадает в виде включений второй фазы. Размеры этих включений составляют 10-20 нм. Встречаются включения размерами 25-30 нм. Образование второй фазы характерно для кремния, сильно легированного сурьмой. При дозе 2.10¹⁵ см⁻² и энергии ионов 60 кэВ объемная концентрация сурьмы на полувысоте профиля распределения составляет 3.10²⁰ см⁻³, что на порядок превышает предел ее растворимости в кремнии при температуре отжига 1000 °С.

Пластины со сформированными включениями второй фазы сурьмы отжигались затем в атмосфере азота при температуре 1220 °С в течение 4 часов. Электронные микрофотографии слоев кремния, легированных сурьмой и прошедших эту термообработку, демонстрируют мозаичную структуру из светлых областей размером около 20-30 нм, встречаются области размерами 40-50 нм. Образование мозаичной структуры объясняется распадом преципитатов сурьмы при повышении температуры до 1220 ° и диффузией атомов сурьмы в объем кристалла. Выполненные измерения слоевой концентрации носителей заряда показали, что электрическая активация примеси в этих слоях составляет 100%. Распад преципитатов и диффузия из них атомов сурьмы оставляет на их месте микропустоты. Исследования показали высокую эффективность сформированного слоя пористого кремния как геттера. Время жизни неравновесных носителей заряда в кристаллах с созданным геттером в 3-4 раза выше по сравнению с исходными значениями.

УДК 621.396:535.8

- 1. Челядинский А. Р., Комаров Ф.Ф. Дефектнопримесная инженерия в имплантированном кремнии. УФН. 2003. Т. 173. №8. С. 813.
- В.И. Плебанович, А.И. Белоус, А.Р. Челядинский, В.Б. Оджаев Создание бездислокационных ионно-легированных слоев кремния. ФТТ, 2008. т.50. в.8. с. 1378-1382.
- П.К. Садовский, А.Р. Челядинский, В.Б. Оджаев, М.И. Тарасик, А.С. Турцевич, Ю.Б. Васильев. Создание геттера в кремнии путем имплантации ионов сурьмы. ФТТ. 2013. т.55. в.6. 1071-1073.

АПЕРТУРНЫЕ ИСКАЖЕНИЯ LC-МОДУЛЯТОРА В РЕЖИМЕ ПЛАНАРНОГО ПЕРЕКЛЮЧЕНИЯ

Развин Ю.В., Потачиц В.А.

Белорусский национальный технический университет Минск, Республика Беларусь

В работе приведены результаты исследования электрооптических параметров световых клапанов жидкокристаллических (LC) модуляторов оптического излучения, работающих в режиме планарного переключения (in plane switching mode – IPS).

Исследования и использование режима планарного переключения связаны прежде всего с развитием технологии TFT-LC дисплеев [1-2]. В этих работах рассмотрены вопросы влияния топологии электродов, характеристик LC на передаточные параметры IPS-дисплеев. В [2] показано, что в таких условиях могут возникать, так называемые, "суперординарные" домены в жидкокристаллическом слое. Формирование таких доменов существенно зависит от угла преднаклона LC-молекул в топологической структуре электродов. Исследование данного режима IPS в модулирующей планарно-интегрированной LCструктуре, как мы ожидаем, позволит не только детально изучить процессы развития возникающих искажений в LC-слое, но и значительно расширить функциональные возможности таких структур.

Рассмотрим следующую модель исследуемого образца LC-модулятора в виде планарной структуры с гомеотропной ориентацией молекул нематического жидкого кристалла (NLC).

Электроды анализируемой структуры направлены вдоль оси х -перпендикулярно плоскости рисунка (рис.1). Анализ проведем для NLC с положительной диэлектрической анизотропией $\Delta \varepsilon > 0$ ($\Delta \varepsilon = \varepsilon_{\tau} - \varepsilon_{n}$). Параметры ε_{τ} и ε_{n} определяют диэлектрические проницаемости в направлениях параллельном и перпендикулярном направлению преимущественной ориентации жидкокристаллических молекул.

Рисунок 1 – Положение NLC-молекул в световом клапане в режиме IPS- переключения

При приложении к электродам управляющего электрического поля *E* межэлектродная область (апертура клапана) разбивается на два эквивалентных домена. Причиной возникновения этих доменов является различный преднаклон LCмолекул на границах клапана. Граничная область между этими доменами представляет собой стенку, определяемую параметрами перехода Фредерикса. NLC- молекулы в этой области сохраняют начальную гомеотропную ориентацию.

Ограничимся случаем малых начальных искажений, когда возникающая деформация директора LC-слоя *и* может быть представлена следующим образом:

$$n_x = 0$$
 $n_y = \sin \phi \approx \phi$ $n_z = \cos \phi \approx 1$.

Тогда плотность свободной энергии Франка для такого LC-слоя в одноконстантном приближении записывается в виде:

$$F = k/2[(\operatorname{div} \mathbf{n})^2 + (\operatorname{rot} \mathbf{n})^2], \qquad (1)$$

где k – коэффициент упругости

С учетом рассматриваемой геометрии модели выражение (1) преобразуется в более простую форму:

$$F = \left(\frac{k}{2}\right) \left(\frac{\partial \varphi}{\partial \gamma}\right)^2 \qquad (2)$$