07

Фоточувствительность кремниевых аморфно-кристаллических гетероструктур с инверсионным каналом

© А.М. Данишевский, И.М. Котина, О.И. Коньков, Е.И. Теруков, Л.М. Тухконен

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, Санкт-Петербург Петербургский институт ядерной физики им. Б.П. Константинова, Гатчина, Ленинградская область, Орлова Роща Санкт-Петербургский государственный электротехнический университет "ЛЭТИ" им. В.И. Ульянова (Ленина) E-mail: Alex.d@mail.ioffe.ru

Поступило в Редакцию 5 декабря 2013 г.

Представлены результаты исследования влияния удельного сопротивления кристаллического кремния $(1.5-40 \text{ k}\Omega \cdot \text{cm})$ и толщины аморфной пленки (200-2000 Å) на фотоэлектрические свойства гетероструктур *a*-Si:H/*c*-Si, созданных на основе высокоомного кремния *p*-типа. На исследуемых гетероструктурах наблюдался инверсионный приповерхностный изгиб зон в кристаллическом кремнии. Наличие проводящего канала обеспечило сбор неравновесных носителей при освещении областей, удаленных от электрода на расстояния, существенно превышающие их диффузионную длину. Гетероструктуры обладали высокой фоточувствительностью, в том числе и в УФ-области спектра. Спектральные характеристики таких структур в видимой и ближней ИК-области были аналогичны характеристикам кремниевых туннельных МДП-структур.

Аморфно-кристаллические a-Si: H/c-Si, гетероструктуры на основе низкоомного кремния используются для создания солнечных элементов. В связи с этим исследованию их фотоэлектрических свойств, формированию гетерограницы, токопрохождению посвящено значительное число работ [1–4]. Большой интерес представляют также аморфно-кристаллические структуры на высокоомном кремнии. В этом случае реально получать достаточно большие обедненные слои при отно-сительно малых смещениях, что способствует сбору фотоносителей за счет дрейфа и, таким образом, более высокое быстродействие фотодиодов.

72

Как известно [5], при наличии инверсионного изгиба зон на границе раздела обеспечивается продление чувствительности фотоприемников в коротковолновую область в оптическом диапазоне спектра. В случае фотоприемников на основе барьеров Шоттки инверсионный слой в кремниевой подложке создается положительным зарядом, встроенным в тонком диэлектрике SiO₂. Однако получение тонкого слоя окисла со встроенным зарядом определенной величины представляет собой достаточно сложный технологический процесс, осуществляемый к тому же при достаточно высокой температуре (не менее 600° C), и это в случае высокоомного кремния приводит к уменьшению времени жизни носителей.

Оценки показывают, что при соответствующей плотности состояний на гетерогранице и разности работ между аморфным и кристаллическим кремнием в гетероструктурах a-Si:H/c-Si на основе высокоомного кремния может реализоваться приповерхностный инверсионный изгиб зон в кристаллическом кремнии. Температура осаждения пленки аморфного гидрированного кремния на подложку обычно не превышает $250-280^{\circ}$ С. При таких режимах изменения электрофизических свойств кристаллического кремния не происходит, а наличие водорода при осаждении пленки обеспечивает качественную границу раздела.

В данной работе исследуется влияние удельного сопротивления кристаллического кремния и толщины аморфных слоев на фотоэлектрические характеристики гетероструктур a-Si: H/c-Si, созданных на основе высокоомного p-кремния.

Исследуемые гетероструктуры создавались на бездислокационном кремнии *p*-типа (111) с удельным сопротивлением $1.5-40 \text{ k}\Omega \cdot \text{сm}$ и временем жизни электронов $500-1000 \,\mu$ s. Пластины 16 или 9 mm в диаметре и 1 mm толщиной шлифовались, травились в смеси HF : HNO₃ (1:8) и тщательно промывались деионизованной водой. Аморфные пленки осаждались на подложку в плазме высокочастотного тлеющего разряда (ВЧ-разряд) из смеси газов: SiH₄/Ar = $3.4 \cdot 10^{-1}$ при $T = 250^{\circ}$ С. Диаметр пленки был на 2 mm меньше диаметра подложки; толщины пленок — в диапазоне 200–2000 Å.

На аморфную пленку путем вакуумного напыления через маску наносились металлические контакты из алюминия диаметром 3 mm. Предварительно формировался омический контакт к кристаллическому кремнию путем вакуумного напыления алюминия и прогрева при 450°С.

Спектральные характеристики фототока измерялись при нулевом и различных обратных смещениях. В качестве источника монохромати-

ческого излучения использовался монохроматор с кварцевой лампой, освещение производилось полоской света размером 1 × 3 mm. Абсолютная интенсивность излучения определялась с помощью калиброванного кремниевого фотодиода. Все измерения были произведены при комнатной температуре.

Значения обратных токов созданных структур при смещениях 1-100 V лежали в диапазоне $5 \cdot 10^{-9} - 10^{-6}$ A (T = 300 K). При этом изменение площади контакта на пленке аморфного кремния практически не влияло на величину обратного тока, тогда как величина обратного тока уменьшалась с уменьшением диаметра подложки, т.е. зависела от площади гетероконтакта. Поскольку пленки были достаточно высокоомны, последний факт мы связываем с наличием проводящего канала в кристаллическом кремнии на гетерогранице. Существование такого канала подтвердилось при исследованиях фототока короткого замыкания в случае сканирования структур со стороны пленки *a*-Si:H узкой полоской света.

На рис. 1 в качестве примера приведены спектральные характеристики фототока гетероструктуры a - Si: H/c-Si, созданной на кристаллическом кремнии с удельным сопротивлением 1.5 kΩ · cm с относительно толстой аморфной пленкой (1000 Å). Даже без обратного напряжения на структуре величина фотосигнала довольно слабо зависит от положения светового зонда по отношению к контакту: фототоки при освещении вблизи контакта и на заметном удалении от него (7 mm) оказываются довольно близкими. В случае, когда на поверхность аморфной пленки (по ее периферии) наносился круговой контакт, положение светового зонда на пленке внутри кругового контакта вообще не влияло на величину фототока. Данные факты свидетельствуют о том, что сбор неравновесных носителей осуществляется с расстояний, значительно превышающих диффузионную длину. Последнее может иметь место лишь при наличии инверсионного канала. Такой канал был обнаружен во всех исследуемых гетероструктурах с аморфным кремнием, независимо от толщины аморфной пленки и удельного сопротивления подложки в диапазоне $1.5-40 \, k\Omega \cdot cm$ [6].

Был проведен также контрольный эксперимент на исследуемой структуре с двумя контактами к аморфной пленке, разнесенными на 8 mm. Цепи обоих контактов 1 и 2 замкнуты по отдельности с тыловым контактом 3, и в них измеряется фототок. Когда световой зонд устанавливается рядом с контактом 2, а в цепи контакта 1 имеется



Рис. 1. Спектральная характеристика фототока S_k гетероструктуры *a*-Si: H/*c*-Si ($\rho_{\text{Si}} = 1.5 \text{ k}\Omega \cdot \text{сm}$; толщина аморфной пленки 1000 Å) в режиме тока короткого замыкания при различном расстоянии пятна освещения от контакта.

источник напряжения и величина обратного смещения изменяется от 0 до 0.5 V, фототок в цепи контакта 1 существенно увеличивается с напряжением, а фототок в цепи контакта 2 при этом уменьшается. При таком же изменении смещения на контакте 2 наблюдается обратная картина (т.е. увеличивается ток в цепи 2, а в цепи 1 — уменьшается). Отметим, что перемещение светового зонда лишь слабо влияло на измеряемые фототоки.

Интересно, что на аналогичных гетероструктурах с пленками аморфного углерода, нанесенными магнетронным напылением, описанные эффекты отсутствовали: величина фотосигнала уменьшалась с удалением светового зонда от контакта в соответствии с диффузионной длиной носителей.

Для гетероструктур с аморфным кремнием разница между величиной фотосигнала при освещении вблизи контакта и на расстоянии от

него (ΔI) росла с увеличением тощины аморфной пленки. Однако приложение к структуре обратного смещения приводило к существенному уменьшению величины ΔI . Величина обратного смещения, необходимого для выравнивания фототоков, увеличивалась с увеличением толщины пленки.

Для сбора избыточных носителей на металлический контакт, кроме проводящего канала, необходимо также наличие в нем тянущего поля. Такое поле при отсутствии обратного смещения возникает за счет разности значений энергии поверхностных уровней Ферми на гетерогранице под металлическим контактом и вне его. Исходя их этого, можно понять, почему величина ΔI в отсутствие обратного напряжения возрастала при увеличении толщины аморфной пленки. Влияние контакта на положение уровня Ферми на гетерогранице с увеличением толщины аморфной пленки уменьшается, и в результате градиент потенциала в инверсионном канале, определяющий сбор фотоносителей, также уменьшается.

На рис. 2 приведены спектральные характеристики гетероструктуры *a*-Si : H/*c*-Si, изготовленной на подложке с удельным сопротивлением $2 k\Omega \cdot$ ст и толщиной аморфной пленки ~ 500 Å. Спектры, измеренные без напряжения и с обратным смещением 3 V, заметно различаются. При U = 0 во всем спектральном диапазоне имеет место довольно низкая фоточувствительность с максимумом при $\lambda = 540$ nm. При подаче обратного смещения фоточувствительность существенно возрастает, причем спад ее в длинноволновой области спектра сменяется не менее резким ее возрастанием с максимумом при $\lambda = 900$ nm. При этом влияние напряжения на величину фототока для длин волн $\lambda < 600$ nm значительно меньшее.

Для понимания полученных экспериментальных результатов рассмотрим процессы, происходящие в гетероструктуре при освещении.

Полный фототок гетероструктуры складывается из фототоков, возникающих за счет разделения электронно-дырочных пар, генерируемых в аморфной пленке (J_{am}) и в кристаллическом кремнии (J_{cr}) . При $\lambda < 600$ nm все большая часть носителей генерируется в приповерхностной области и аморфной пленке. Поскольку время жизни неравновесных носителей в приповерхностном канале всегда меньше времени жизни в толще подложки [7], общие рекомбинационные потери фотоносителей увеличиваются. Кроме того, с уменьшением длины волны за счет увеличения коэффициента поглощения в *a*-Si:Н уменьшается



Рис. 2. Спектральные характеристики фототока гетероструктуры *a*-Si:H/*c*-Si ($\rho_{Si} = 2 k\Omega \cdot cm$, толщина аморфной пленки 500 Å) с Al-контактом при различном напряжении смещения.

интенсивность света, дошедшего до кристаллического кремния. Оба эти фактора обусловливают коротковолновый спад фоточувствительности указанных структур.

При длинах волн $\lambda > 770$ nm вкладом аморфной компоненты фототока можно пренебречь, поскольку $E_g(a-\text{Si}:\text{H}) = 1.6 \text{ eV}$ и коэффициент поглощения достаточно мал. В этом спектральном диапазоне, как показывают оценки, генерация носителей происходит за пределами слоя объемного заряда, т.е. в области, где поле почти отсутствует. Это приводит при U = 0 к их растеканию в неосвещенные области рекомбинации и, как следствие, к неполному сбору.

С приложением смещения все большая часть фотоносителей достигает границы раздела, и их транспорт к металлическому контакту, зависимый от разрывов зон и дрейфа в аморфной пленке, облегчается. Эти факторы и определяют наблюдаемый столь существенный рост фототока при подаче смещения.



Рис. 3. Спектральная характеристика фототока гетероструктуры *a*-Si:H/*c*-Si ($\rho_{Si} = 40 \text{ k}\Omega \cdot \text{сm}$, толщина аморфной пленки 200 Å) при различных обратных напряжениях смещения: 1 - U = 0; 2 - U = -0.375 V; 3 - U = -1.6 V.

Для подложек с большим удельным сопротивлением (8, 12, 40 k $\Omega \cdot$ cm) фоточувствительность гораздо слабее зависит от приложенного смещения во всей спектральной области. На рис. 3 в качестве примера приведены спектральные зависимости гетероструктуры на подложке с $\rho = 40 \, \mathrm{k} \Omega \cdot \mathrm{cm}$ и толщиной аморфной пленки 200 Å. Нетрудно видеть, что в области длин волн как меньших, так и больших 540 nm фототок слабо зависит от обратного смещения.

Таким образом, исследовано влияние сопротивления подложки кристаллического кремния *p*-типа и толщины аморфной пленки на фоточувствительность аморфно-кристаллических гетероструктур *a*-Si:H/*c*-Si. Полученные результаты свидетельствуют, что в указанных гетероструктурах, созданных на кремнии с удельным сопротивлением в диапазоне $1.5-40 \text{ k}\Omega \cdot \text{сm}$, существует приповерхностный инверсион-

ный канал. Канал обеспечивает хороший сбор фотоносителей даже в ситуации, когда освещение производится на значительном расстоянии от контакта. Граница коротковолновой чувствительности исследуемых гетероструктур определялась толщиной аморфной пленки, максимум в спектральном распределении фототока — толщиной аморфной пленки и удельным сопротивлением подложки.

При выполнении оптимальных условий имеется возможность создавать фотоприемники большой площади с высокой чувствительностью (в том числе в УФ-области спектра) и достаточной однородностью с использованием относительно простой и дешевой технологии.

Список литературы

- Maslova O.A., Alvarez J., Gushina E.V., Favre W., Gueunier-Farret M.E., Gudovskikh A.S., Ankudinov A.V., Terukov E.I., Kleider J.-P. // Appl. Phys. Lett. 2010. V. 97. P. 252 110.
- [2] Jian V.Li, Richard S., Crandall S., David L. Young, Matthew R.Page, Eugene Iwaniczko et al. // J. Appl. Phys. 2011. V. 110. P. 114 502.
- [3] Leendertz C., Mingirulli N., Schulze T.F., Kleider J.P., Rech B., Korte L. // Appl. Phys. Lett. 2011. V. 98. P. 202 108.
- [4] Schulze T.F., Korte L., Rech B. // Thin Solid Films. 2012. V. 520. P. 4439.
- [5] Зуев В.А., Попов В.Г. Фотоэлектрические МДП приборы. М.: Радио и связь, 1983. 160 с.
- [6] Афанасьева Н.П., Данишевский А.М., Дербин А.В., Котина И.М. Ядерно-спектрометрические и фотоэлектрические свойства аморфно-кристаллических гетероструктур. Препринт ЛИЯФ АН СССР № 1759. 1991. 35 с.
- [7] Овсюк В.Н. Электронные процессы в полупроводниках с областями пространственного заряда. Новосибирск: Наука, 1984. 253 с.