А.В. Алпатов, И.А. Верин, С.П. Вихров, Н.В. Вишняков, С.А. Кострюков, В.Г. Мишустин

ИССЛЕДОВАНИЕ КОНТАКТНЫХ ЯВЛЕНИЙ В ФОТОЭЛЕКТРИЧЕСКИХ ДАТЧИКАХ НА ОСНОВЕ НАНОСТРУКТУРИРОВАННЫХ НЕУПОРЯДОЧЕННЫХ ПОЛУПРОВОДНИКОВ

Проводится исследование контактных явлений в фотодатчиках и фотоэлектрических преобразователях на основе наноструктурированных неупорядоченных полупроводников. Эффект Стеблера-Вронского приводит не только к ухудшению транспортных свойств полупроводника, но и к перераспределению контактного поля ухудшению собирания u фотогенерированных носителей. Таким образом, деградация приборов обусловлена не только возникновением фотоиндуцированных дефектов, но и наноструктурированных их влиянием на контактные явления в неупорядоченных полупроводниках.

Ключевые слова: фотодатчики, контактные явления, наноструктурированные неупорядоченные полупроводники, модифицированный времяпролетный метод.

Введение. Неупорядоченные полупроводники получили широкое распространение как в экспериментальной, так и в прикладной физике. Одной из областей применения этих материалов является оптоэлектроника: детек-торы жесткого ионизирующего излучения, фотоэлектрические датчики, солнечные элементы и т.д. "Традиционной" проблемой фотоэлектрических датчиков на основе неупорядоченных полупроводников является нестабильность их электрофизических характеристик. Одной из причин этого является генерация фотоиндуцированных дефектов в материале под действием света – эффект Стеблера-Вронского [1].

Одним из наиболее распространенных оптоэлектронных материалов являются аморфный гидрогенизированный кремний (a-Si:H) и сплавы на его основе (a-SiC:H, a-SiGe:H). Оптические и электрические характеристики а-Si:Н определяются плотностью состояний в запрещенной зоне и их распределением по энергии, а также содержанием кристаллической фазы в аморфной матрице [2]. Наличие непрерывного по энергии спектра плотности состояний в a-Si:Н обусловливает отличия контактных явлений в этом материале от кристаллического кремния. Поскольку контакт металл - полупроводник (полупроводник полупроводник) присутствует в фотоэлектрических датчиках как в качестве активного элемента, так и в качестве омического контакта, исследование контактных явлений в a-Si:H

является актуальной научной и прикладной задачей.

Целью данной работы является определение влияния эффекта Стеблера-Вронского на процессы деградации параметров фотодатчика с учетом контактных явлений в барьере металл – полупроводник в зависимости от параметров контактирующих материалов (работы выхода, плотности состояний вблизи уровня Ферми и т.д.). Задача эксперимента состоит в измерении распределения напряженности и электростатического потенциала контактного электрического поля в тонкопленочной барьерной структуре на основе a-Si:H.

Методика эксперимента. В данной работе для экспериментального исследования распределения напряженности внутреннего электрического поля в барьерной структуре используется модифицированный времяпролетный метод (МВПМ) [3]. На рисунке 1 проиллюфизический принцип МВПМстрирован измерений. Суть метода заключается в измерении коэффициента собирания носителей заряда, генерированных коротким импульсом монохроматического света, в зависимости от напряжения внешнего электрического поля. С целью повышения точности измерений импульс внешнего напряжения 2 прикладывается навстречу внутреннему полю 1. В результате в структуре устанавливается суммарное поле 3, для которого в точке (x_c) электростатический потенциал имеет минимум, а его напряженность

(F) равна нулю.

Поскольку время максвелловской релаксации в неупорядоченных полупроводниковых материалах достаточно велико (вплоть до 10^3 с), то внутреннее поле (*F*) в них не успевает перераспределяться и может быть определено по величине внешнего поля, при котором коэффициент собирания заряда равен нулю [4]:

$$F(x_c) = \frac{V_{G=0}}{d}.$$
 (1)

Координата (x_c), в которой измеряется напряженность поля, рассчитывается через значения толщины экспериментальной структуры (d) и коэффициента оптического поглощения (α) на данной длине волны [5]:

$$x_{c}\left[1-\exp(-\frac{d}{x_{c}})\right] =$$

$$= \exp(-\alpha d)(d-x_{c})\left[1-\exp(-\frac{d}{x_{c}})\right]. \quad (2)$$

$$\varphi(x)$$

$$1$$

$$0$$

$$1$$

$$x_{c} \quad 3$$

$$d$$

$$V$$



При изменении длины волны падающего света и соответственно коэффициента оптического поглощения (α) изменяется координата (x_c), в которой внешнее поле компенсирует внутреннее, и, таким образом, измеряется распределение напряженности внутреннего электрического поля по толщине исследуемой барьерной структуры.

Функциональная схема экспериментальноизмерительного комплекса представлена на рисунке 2. Технически МВПМ реализуется следующим образом. Электрическое поле подается от генератора прямоугольных импульсов 1, управляемого ЭВМ 10. Спустя

время задержки t_{del}, которое выбирается из условия $\tau_{RC}\,<\,t_{del}\,<\,\tau_{rel},$ где τ_{RC} – постоянная времени прецизионного дифференциального интегрирующего усилителя 8, τ_{rel} – время максвеловской релаксации или время перераспределения поля в структуре из-за инжекции или других механизмов, запускается высоковольтный источник питания 2 и срабатывает импульсная лампа-вспышка 3. Монохроматором МДР-23 4 выбирается нужная длина волны освещения. Часть светового импульса отводится с помощью полупрозрачного зеркала 5 на блок регистрации и контроля интенсивности освещения 6, другая часть попадает в измерительную ячейку 7 и освещает исследуемую структуру. Ток фотогенерированных носителей интегрируется с помощью прецизионного дифференциального усилителя 8, и измеряемый сигнал поступает в ЭВМ с помощью схемы сопряжения 9. Выполнение условия $\tau_{RC} < t_{del} < \tau_{rel}$ проверяется экспериментально из независимости сигнала при изменении t_{del}. Амплитуда внешнего электрического поля подбирается такой, что суммарный заряд, протекающий во внешней цепи, равен нулю. Напряженность поля определяется по формуле (1), а координата, в которой она измеряется, рассчитывается по формуле (2).



Рисунок 2 – Функциональная схема экспериментально-измерительного комплекса МВПМ

В качестве объектов исследований были выбраны образцы наноструктурированного аморфного гидрогенизированного кремния (nc-aSi:H) как "типичного" представителя полупроводниковых материалов этого класса. Содержание кристаллической фазы в аморфной матрице изменяется от 5 до 40% в зависимости от условий получения [6]. Образцы представляют собой тонкопленочную барьерную структуру с сэндвич-конфигурацией электродов, нанесенную на стеклянную подложку с прозрачным проводящим покрытием TCO (Transparent Conductive Oxide) (рисунок 3, а).



Рисунок 3 – Барьерная структура на основе nc-a-Si:H: а – структура образца; б – топология поверхности пленки nc-a-Si:H

Результаты и обсуждение. Для экспериизмерения распределения ментального электрического поля (F) с напряженности помощью МВПМ для каждой исследуемой структуры необходимо определять спектральную зависимость коэффициента оптического поглощения (а) и толщину полупроводниковой пленки (d) [3]. Спектральная зависимость (a) определялась с помощью спектрофотометра СФ-26. Толщина пленки nc-a-Si:Н и топология ее поверхности исследовались с помощью атомносилового микроскопа Solver-Pro (рисунок 3, б) [6]. Эти измерения проводились на пластинахспутниках, не имеющих слоя TCO И металлизации.

Результаты измерений напряженности внутреннего электрического поля в барьерных структурах на основе nc-a-Si:Н представлены на рисунке 4. По этим результатам рассчитано распределение электростатического потенциала (рисунок 5). Экспериментальные образцы представляют собой структуры с барьером Шоттки – обозначены буквой (**a**) на рисунках 4 и 5, и р-i-n структуры – обозначены буквой (**б**) соответственно [7].



Рисунок 4 – Распределение напряженности контактного поля в nc-a-Si:H:a - структура с барьером Шоттки, б – p-i-n структура



Рисунок 5 – Распределение электростатического потенциала в nc-a-Si:H: а - структура с барьером Шоттки, б – p-i-n структура

Анализ экспериментальных результатов показал, что напряженность электрического поля в барьерных структурах на основе nc-a-Si:H, также как и для с-Si, достигает своего максимального значения вблизи границы раздела металл – полупроводник (полупроводник – полупроводник), но в отличие от с-Si перераспределяется по ширине области пространственного заряда. Это приводит к тому, что профиль барьера "утончается", вследствие чего становится возможным квантово-механическое туннелирование носителей заряда сквозь барьер. В результате эффективная высота потенциального барьера понижается, причем это понижение тем заметнее, чем больше плотность состояний в щели подвижности полупроводника [7].

Зависимость эффективной высоты потенциального барьера от величины плотности состояний может иметь как негативное влияние на характеристики приборов, так и положительное практическое применение в приборостроении. В частности, описанный эффект лежит в основе предложенного способа создания омических контактов к неупорядоченным полупроводникам за счет создания дополнительных дефектов в полупроводниковой пленке в приконтактной области [8].



Рисунок 6 – Зависимость коэффициента собирания фотогенерированного заряда в структуре Al - nc-a-Si:Н в зависимости от приложенного напряжения

Негативное влияние такой зависимости является одним из проявлений эффекта Стеблера-Вронского и заключается в деградации фотоэлектрических преобразователей (ФЭП) на основе неупорядоченных полупроводников при длительном освещении. Возникновение дополнительных фотоиндуцированных дефектов, с одной стороны, приводит к ухудшению транспортных свойств полупроводника, а с другой – является причиной перераспределения встроенного контактного поля и, как следствие, уменьшения коэффициента собирания фотогенерированных носителей. На рисунке 6 представлены расчетные зависимости коэффициента собирания фотогенерированного заряда (G) от внешнего приложенного напряжения (U) в барьерной структуре Al – nc-a-Si:Н без учета (1) и с учетом (2) дополнительных потерь из-за перераспределения встроенного контактного поля [9].



Рисунок 7 – Зависимость нормированного коэффициента заполнения ВАХ от времени воздействия прямого напряжения для однослойных ФЭП [11]

Одним из технологических методов повышения эффективности и стабильности фотодатчиков и ФЭП на основе a-Si:Н и его сплавов является введение в аморфную матрицу микро- и нанокристаллических включений кремния (ис-а-Si:H, nc-a-Si:H). Это позволяет принципиально улучшить электрофизические и эксплуатационные характеристики a-Si:Н и приборов на его основе [10]. На рисунке 7 показана зависимость нормированного коэффициента заполнения FF (Full Factor) вольт-амперной характеристики (ВАХ) для однопереходных ФЭП на основе а-Si:H, a-SiGe:Н и пс-а-Si:Н как функция от времени воздействия прямого электрического поля ($FF(t)/FF_{0}$). Из рисунка 7 видно, что ФЭП на основе nc-a-Si:Н практически не меняет своих характеристик при данном виде воздействия. Такая стабильность объясняется в рамках модели "встречно включенных барьеров" (backto-back diode model), предложенной в работе [11]. Ее суть заключается в том, что на границах раздела нанокристаллических включений и аморфного кремния возникают гетеропереходы. Контактное поле этих барьеров затягивает фотогенерированные носители, так что рекомбинация происходит не в аморфной пленке, а на границах раздела. Это позволяет избежать появления дополнительных фотоиндуцированных (электроиндуцированных) дефектов в пленке a-Si:H, что улучшает стабильность материала.

Заключение. Таким образом, модификация

а-Si:Н и родственных ему материалов за счет нанокристаллических включений позволяет получить более стабильный по сравнению с а-Si:Н материал с требуемыми фотоэлектрическими параметрами. Поскольку пс-а-Si:Н изготавливается на том же оборудовании, что и а-Si:H, он обладает хорошей технологической совместимостью с ним, а наличие нанокристаллических включений в аморфной пленке позволяет стабилизировать как транспортные свойства полупроводника, так и свойства контактов.

Работа выполняется при финансовой поддержке Министерства образования РФ.

Библиографический список

1. *Чопра К., Дас С.* Тонкопленочные солнечные элементы. – М.: Мир, 1986. – 440 с.

2. C.R. Wronski, J.M. Pearce, J. Deng et al. Intrinsic and light induced gap states in a-Si:H materials and solar cells - effects of microstructure // Thin Solid Films 451 - 452 (2004). P. 470 - 475.

3. Вихров С.П., Вишняков Н.В., Мишустин В.Г. и др. Разработка фундаментальных основ времяпролетного метода исследования некристаллических

полупроводников // Отчет о НИР 2-05Г / Рук. Вихров С.П., № Госрегистрации 01200501803. Рязань. 2007. 52 с.

4. N. Wyrsch, N. Beck, J. Meier et al. Electric field profile in μ c-Si:H p-i-n devices // Proc. of the 11th European PVSEC, Montreux, (1992). P. 742 – 747.

5. Вихров С.П., Вишняков Н.В., Мишустин В.Г. и др. Формирование потенциальных барьеров в нелегированных неупорядоченных полупроводниках // Физика и техника полупроводников, 2005. Т. 39. Вып. 10. С. 1189 – 1194.

6. Уточкин И.Г. Исследование структурных и электрофизических характеристик пленок на основе а-Si:H, полученных в плазме НЧ разряда / Дисс. канд. физ.-мат. наук: Рязань, 2005. 171 с.

7. Мишустин В.Г. Исследование влияния локализованных состояний на распределение пространственного заряда в барьерных структурах на основе неупорядоченных полупроводников / Дисс. канд. физ.-мат. наук: Рязань, 2008. 185 с.

8. Вихров С.П., Вишняков Н.В., Мишустин В.Г. и др. Способ создания омических контактов в тонкопленочных устройствах на аморфных гидрогенизированных полупроводниках // Патент РФ № 2229755. 2004.

9. Вихров С.П., Вишняков Н.В., Мишустин В.Г. и др. Коэффициент собирания фотогенерированных носителей заряда в тонкопленочных структурах на основе неупорядоченных полупроводников // Сборник трудов V Международной конференции "Аморфные и микрокристаллически полупроводники" Санкт-Петербург, Из-во Политехнического университета, 2006. С. 165 – 166.

10. S. Guha and J. Yang. High-Efficiency Amorphous Silicon Alloy Based Solar Cells and Modules // Final Technical Progress Report. United Solar Ovonic Corporation. Troy, Michigan. (2005). 130 p.

11. G. Yue, B. Yan, G. Ganguly et al. Metastability in Hydrogenated Nanocrystalline Silicon Solar Cells // Mat. Res. Soc. Symp. Proc. Vol. 910 (2006). P. A-02-01 – A-02-12.