03:06

## Влияние водорода на термоэлектрический сигнал напряжения в слоистой структуре $Pt/WO_{\star}/6H$ -SiC/Ni/Pt

© В.В. Зуев<sup>1</sup>, С.Н. Григорьев<sup>2</sup>, В.Ю. Фоминский<sup>1,¶</sup>, М.А. Волосова<sup>2</sup>, А.А. Соловьев<sup>1</sup>

- <sup>1</sup> Национальный исследовательский ядерный университет "МИФИ", Москва
- <sup>2</sup> Московский государственный технологический университет "СТАНКИН"
- ¶ E-mail: vyfominskij@mephi.ru

Поступило в Редакцию 27 декабря 2016 г.

Установлена возможность детектирования  $H_2$  по регистрации сигнала термоэдс, который возникал между поверхностями пластины 6H-SiC толщиной  $400\,\mu$ m. Рабочая поверхность пластины модифицировалась за счет нанесения газочувствительной пленки  $WO_x$  и каталитической Pt. На тыловой поверхности пластины создавался омический контакт (Ni/Pt), и эта поверхность поддерживалась при стабилизированной температуре  $350^{\circ}$ С. Градиент температуры по толщине пластины возникал за счет охлаждения рабочей поверхности воздушной средой. Подача  $H_2$  в эту среду до концентрации 2% вызывала 15-кратный рост термосигнала, что заметно превышало отклик системы  $Pt/WO_x/SiC/Ni/Pt$ , регистрируемый традиционным способом измерения вольт-амперной зависимости. При этом для регистрации термоэдс не требовался дополнительный источник питания.

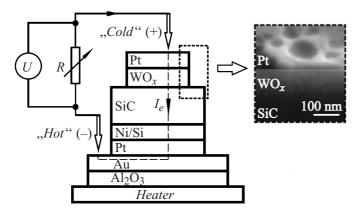
DOI: 10.21883/PJTF.2017.17.44943.16619

Ускоренное развитие водородной энергетики и возникающие в связи с этим проблемы оперативной и эффективной регистрации водорода требуют поиска новых инновационных технических и конструктивных решений проблемы создания сенсоров водорода, работоспособных в различных по давлению и концентрации газа, а также температуре условиях эксплуатации. Полупроводниковые датчики водорода на карбидокремниевых подложках отличаются возможностью их применения в усложненных условиях регистрации водорода. В последнее время особенно активно разрабатываются датчики на платформе MOSiC

(металл—оксид металла—SiC) [1]. В таких датчиках  $H_2$  оказывает в основном влияние на электрофизические свойства металлооксидной пленки и барьерных слоев и, как следствие, на токопрохождение через всю структуру при наложении внешнего поля [2,3]. Металлический слой создается из платиноидов, что обеспечивает эффективную диссоциацию  $H_2$  и внедрение атомов водорода в объем газочувствительного элемента.

Известно, что на поверхности Pt в смеси воздуха и H<sub>2</sub> возможно также протекание экзотермической реакции окисления (возгорания) Н2, что может обусловливать разогрев этой поверхности. Это явление используется для детектирования  $H_2$  в  $O_2$ -содержащих газовых смесях специальными термоэлектрическими сенсорами [4]. Такие сенсоры обладают хорошими техническими характеристиками, но термоэлементы и катализаторы имеют специальную архитектуру и относительно большие (миллиметровые) размеры, что создает проблемы их встраивания в многофункциональные датчики, изготавливаемые на одном чипе [5]. Представляет научный и практический интерес исследовать проявление эффекта термоэдс при функционировании тонкопленочных структур, создаваемых на монокристаллических подложках SiC, а также выявить возможность применения этого эффекта для регистрации Н2. Результаты современных исследований указывают на большой потенциал применения этого материала в термоэлектрических приложениях [6].

Цель настоящей работы заключалась в исследовании влияния водорода на термоэлектрические характеристики тонкопленочной структуры, созданной на пластине n-6H-SiC и содержащей каталитический (Pt) и  $H_2$ -чувствительный ( $WO_x$ ) слой. Использовалась пластина n-6H-SiC без эпитаксиального слоя (OOO "Полупроводниковые кристаллы"). Согласно паспортным данным, удельное сопротивление исходных монокристаллов лежало в интервале  $0.03-0.2\,\Omega$  ст. Размер пластины составлял  $15\times15\,\mathrm{mm}$ , толщина  $\sim400\,\mu\mathrm{m}$ . Предварительно на тыловой поверхности пластины SiC создавался омический контакт. Для этого методом импульсного лазерного осаждения (ИЛО) на всю поверхность наносилась пленка  $N\mathrm{i}$ , которая затем подвергалась термообработке в вакууме при температуре  $\sim900^{\circ}\mathrm{C}$  в течение  $15\,\mathrm{min}$ . Для защиты контактной поверхности от окисления на нее наносилась тонкая пленка  $\mathrm{Pt}$ .



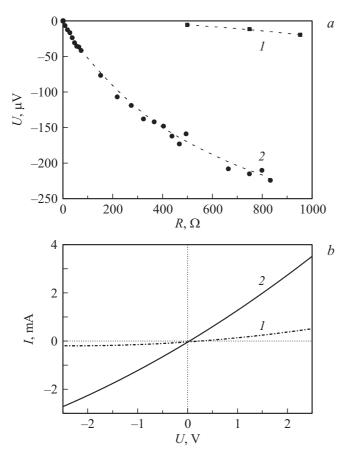
**Рис. 1.** Схематическое изображение тонкопленочной структуры  $Pt/WO_x/SiC/Ni/Pt$  и способа измерения термосигнала. На вставке показано изображение поперечного сечения этой структуры, полученное методом растровой электронной микроскопии.

Пленка WO<sub>х</sub> наносилась методом реактивного ИЛО из мишени W в атмосфере O<sub>2</sub> при давлении 10 Ра. Осаждение проводилось при комнатной температуре через маску диаметром 3 mm, которая плотно прижималась к подложке 6H-SiC. После осаждения оксидной пленки наносилась пленка Pt. Полученная структура Pt/WO<sub>x</sub>/SiC/Ni/Pt подвергалась дополнительному отжигу при 500°C на воздухе в течение 1 h. На вставке к рис. 1 показано электронно-микроскопическое изображение поперечного сечения этой структуры, полученное после распыления поверхностного слоя сфокусированным ионным пучком. Установлено, что пленка Pt имела небольшую толщину ( $\sim 10\,\mathrm{nm}$ ) и не образовывала сплошного слоя на поверхности образца. Толщина пленки  $WO_x$  составляла  $\sim 150$  nm. Неоднородный контраст поперечного сечения мог быть обусловлен наноструктурными особенностями пленок субоксида WO<sub>x</sub>, получаемых методом ИЛО [3]. Измерения методом энергодисперсионной рентгеновской спектроскопии показали, что в различных участках пленки отношение атомных концентраций x = O/Wизменялось в интервале  $2.5 \le x \le 2.8$ .

Исследуемый образец устанавливался на специальном нагревателе, обеспечивающем стабилизированные значения температуры в интервале 22-350°C. Между нагревателем и образцом располагалась изолирующая сапфировая пластина с нанесенным слоем Аи. Электрические соединения к структуре осуществлялись через графитовые стержни, которые прижимались к Pt с внешней стороны образца и к контакту Аи на сапфировой пластинке (рис. 1). Нагреватель с исследуемым образцом размещался в достаточно объемной камере ( $\sim 10^4 \, \mathrm{cm}^3$ ), изготовленной из нержавеющей стали, что обеспечивало достаточно стабильные теплофизические условия в процессе эксперимента. В этой камере можно было создавать воздушноводородную смесь с контролируемой концентрацией Н2. При этом камера экранировала исследуемую тонкопленочную структуру от внешних электрических помех. Для полученных образцов проводились также измерения вольт-амперных характеристик (ВАХ) по традиционной методике [2].

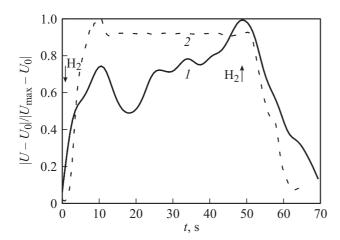
Расчеты температурного поля в пластине SiC, одна из сторон которой нагрета до  $350^{\circ}$ C, а другая охлаждается за счет излучения и контакта с воздушной средой (включая конвекцию), показали, что градиент температуры может составлять  $0.2-0.4^{\circ}$ C на толщине  $400\,\mu{\rm m}$  в зависимости от степени черноты поверхности. В результате по мере нагрева пластины возникал заметный термосигнал, величина которого оценивалась по падению напряжения на последовательно соединенном со структурой сопротивлении R (рис. 1). На "горячем контакте" накапливался отрицательный заряд. С ростом R измеряемое напряжение возрастало (рис. 2,a). При больших R уменьшался поток уходящих через внешнюю цепь электронов, нагоняемых на соответствующий электрод движущей их силой неэлектрической природы. В пределе очень больших R напряжение должно достигать насыщения, определяемого величиной термоэдс, которая возникала в заданных физических условиях.

Из рис. 2, a видно, что в смеси воздуха с  $H_2$  величина сигнала возрастала, а его знак не изменялся. Сублинейность в зависимости U от величины сопротивления нагрузки R указывала на приближение значения U к величине реальной термоэдс. На воздухе величина напряжения на нагрузке  $800~\Omega$  составляла  $\sim 14~\mu\text{V}$ , а после напуска  $H_2$  до концентрации 2% напряжение возрастало примерно в 15 раз (до  $217~\mu\text{V}$ ).



**Рис. 2.** a — зависимость напряжения на нагрузке от ее сопротивления при измерении термосигнала, b — BAX структуры Pt/WO<sub>x</sub>/SiC/Ni/Pt. Измерения проводились на воздухе (1) и в смеси воздуха с  $H_2$  (2%) (2) при  $350^{\circ}$ С. Величина нагрузочного сопротивления при измерении BAX составила  $50\,\Omega$ .

На рис. 2, b представлены результаты исследования реакции на  $H_2$  структуры  $Pt/WO_x/SiC/Ni/Pt$ , проведенного по измерениям BAX. Напуск  $H_2$  вызвал существенные изменения BAX, так что при фиксированном токе  $0.5\,\mathrm{mA}$  напряжение на прямой ветви уменьшилось



**Рис. 3.** Временна́я эволюция сигнала при напуске и удалении  $H_2$  при измерении термосигнала (1) и BAX (2) в структуре  $Pt/WO_x/SiC/Ni/Pt$  при  $350^{\circ}C$ .  $U_0$  — величина напряжения на нагрузке в воздушной среде без  $H_2$ .

с 2.5 до 0.45 V, а величина тока при напряжении 2.5 V вырастала от 0.5 до 3.5 mA, т.е. примерно в 7 раз. Временная эволюция сигналов, регистрируемых по ВАХ и термоэдс, оказалась во многом аналогичной (рис. 3), что указывало на доминирование одного и того же эффекта, определяющего изменение токопрохождения в структуре  $Pt/WO_x/SiC/Ni/Pt$  и ее термоэдс под влиянием  $H_2$ . Этим эффектом может быть изменение проводимости пленки  $WO_x$  из-за внедрения атомов водорода и последующей диффузии по пленке оксида с изменением состояния атома W [1–3].

При измерениях термоэлектрического сигнала в цепи протекал стационарный сквозной электронный поток. В самой структуре  $Pt/WO_x/SiC/Ni/Pt$  поток электронов должен проходить от холодного контакта к горячему, а во внешнем участке цепи — от горячего к холодному. При этом движению электронов по структуре должно препятствовать электрическое поле от разделенных зарядов на контактах. Чтобы преодолеть это поле, должен действовать механизм переноса носителей зарядов из-за различия температур на концах структуры. В нашем случае на основе экспериментального факта накопления элек-

тронов на горячем контакте следует предполагать, что доминирующим механизмом является увеличение рассеяния носителей на фононах с температурой T. В самом деле, рост этого рассеяния уменьшает величину подвижности  $(\mu_n)$  и величину коэффициента диффузии электронов  $D_n \approx (kT/e)\mu_n$  (k — постоянная Больцмана, e — заряд электрона). Обычно в электронных полупроводниках  $\mu_n \sim T^{-\gamma}$ , так что  $D_n \sim T^{-\gamma+1}$ . Электроны на холодном конце более подвижны и перемещаются за счет диффузии к горячему, создавая на последнем отрицательный заряд при  $\gamma > 1$ . При этом концентрация электронов в SiC не должна сильно зависеть от T.

Для рассеяния на акустических фононах  $\gamma=1.5$ . По мере роста средней энергии носителей с увеличением T к рассеянию на акустических фононах добавляется рассеяние на оптических, что еще более увеличивает  $\gamma$ , а хаотизация в движении электронов возрастает. Если взять для оценки температуры энергию оптического фонона на уровне  $0.05\,\mathrm{eV}$ , то соответствующая температура T, при которой будет существенно сказываться рассеяние на оптических фононах, составит примерно  $330^{\circ}\mathrm{C}$ . Это значение T хорошо согласуется с экспериментальным, при котором наблюдалось накопление электронов на горячем контакте структуры.

При подаче H<sub>2</sub> при 350°C происходило легирование пленки WO<sub>x</sub> атомами водорода, образующимися в результате диссоциации молекулы Н2 на катализаторе Рt. Эти атомы проникали в оксид и, соединяясь с О в решетке оксида, возвращали электроны решеточному атому  $W(W^{6+} \to W^{5+})$ . Вольфрам  $W^{5+}$  передавал электрон под действием тепловой энергии кристалла в зону проводимости по реакции  $W^{5+} \to W^{6+}$ , что увеличивало электронную проводимость за счет увеличения концентрации электронов в зоне проводимости. Это в свою очередь изменяло и энергетические барьеры на границах Pt/WO<sub>x</sub> и WO<sub>r</sub>/SiC, что отражалось в суммарном изменении сопротивления оксидного слоя. Поскольку созданная структура представляет собой последовательно расположенные слои WO<sub>r</sub> и SiC по отношению к направлению протекания тока, сопротивления слоев складываются и общее определяется большим, которое в нашем случае связано с WO<sub>x</sub>. Уменьшение общего сопротивления структуры относительно внешнего сопротивления выражалось в увеличении напряжения, измеряемого на нагрузке, что наблюдалось также для обычных ВАХ при том же расположении контактов.

Если определять коэффициент термоэдс  $(\alpha)$  по выражению  $U \approx \alpha \Delta T$ , то при величине термосигнала  $U \sim 14\,\mu\text{V}$  и расчетной  $\Delta T \sim 0.3\,\text{K}$  получим  $\alpha \sim 47\,\mu\text{V/K}$ . Изменение  $\Delta T$  за счет охлаждения внешней поверхности пластины при напуске  $H_2$  представляется маловероятным. Не исключено, что величина термосигнала могла возрастать в том числе из-за изменения  $\alpha$ . Увеличение  $\alpha$  под влиянием  $H_2$  возможно лишь при эффективном насыщении холодного контакта электронами из дополнительного источника, которым могла оказаться пленка оксида, легированная водородом. Характер BAX (рис. 2,b) указывает также на изменение параметров энергетического барьера на границе  $WO_x/6H$ -SiC и соответственно на возможность более эффективной миграции электронов из оксида в SiC.

Следует отметить, что проведенные исследования не выявили существенного влияния Pt-активированных процессов окисления  $H_2$  на формирование теплового поля в системе  $Pt/WO_x/6H$ -SiC/Ni/Pt. Действительно, при нагреве внешнего контакта Pt за счет экзотермической реакции окисления  $H_2$  температурный градиент должен был уменьшаться при напуске  $H_2$ , подавляя термоэдс. Однако такой эффект не наблюдался в эксперименте.

Таким образом, исследования на слоистой структуре  $Pt/WO_x/6H$ -SiC/Ni/Pt, созданной методом ИЛО, показали возможность достаточно эффективного использования ее для детектирования  $H_2$  на воздухе в режиме измерения термоэлектрического сигнала, т. е. в условиях отсутствия внешнего источника напряжения. При работе в экстремальных условиях повышенных температур наличие температурного градиента в сенсорной структуре может оказаться обычным условием эксплуатации.

Работа выполнена при частичной финансовой поддержке Министерства образования и науки РФ.

## Список литературы

- [1] Soo M.T., Cheong K.Y., Noor A.F.M. // Sensors Actuators. B. 2010. V. 151. Iss. 1. P. 39–55.
- [2] Зуев В.В., Демин М.В., Фоминский В.Ю. и др. // Письма в ЖТФ. 2015. Т. 41. В. 17. С. 18–26.
- [3] Zuev V.V., Grigoriev S.N., Romanov R.I. et al. // J. Phys.: Conf. Ser. 2016. V. 747. N 1. P. 012050 (1–5).

- [4] Palmisano V., Weidner E., Boon-Brett L. et al. // Int. J. Hydrogen Energy. 2015.
  V. 40. Iss. 35. P. 11740–11747.
- [5] Park N.-H., Akamatsu T., Itoh T. et al. // Sensors. 2014. V. 14. Iss. 5. P. 8350–8362.
- [6] Huang Z., Lü T.-Y., Wang H.-Q. et al. // AIP Adv. 2015. V. 5. Iss. 9. P. 097204 (1-8).