## Об электрических и фотоэлектрических характеристиках изотипной гетероструктуры *n*-ZnO–*n*-Si

© С.В. Слободчиков, Х.М. Салихов, Е.В. Руссу

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе Российской академии наук, 194021 Санкт-Петербург, Россия

(Получена 11 ноября 1998 г. Принята к печати 23 ноября 1998 г.)

Измерены вольт-амперные и вольт-емкостные характеристики, поперечный и продольный фотоэффект в изотипных гетероструктурах *n*-ZnO–*n*-Si, полученных методом осаждения из металлоорганических соединений. Определены некоторые параметры границы раздела, механизма токопереноса и фотоэлектрические характеристики гетероструктур, представляющие интерес для оценки практического использования.

Тонкие пленки ZnO привлекают к себе внимание исследователей в связи с заманчивыми возможностями применения их в оптоэлектронике. Они были использованы, в частности, в технологии создания газовых сенсоров, варисторов, цветных дисплеев, солнечных элементов. Например, в опытных образцах анизотипной гетероструктуры *n*-ZnO–*p*-Si коэффициент преобразования солнечного излучения составлял 0.95% [1]. Диодные структуры Pd-*n*-ZnO были опробованы как детекторы водорода [2].

В настоящем сообщении приведены некоторые результаты исследования электрических и фотоэлектрических характеристик изотипных гетероструктур *n*-ZnO–*n*-Si с учетом возможностей практического использования.

Для получения проводящих слоев *n*-ZnO нами применен метод осаждения из металлоорганических соединений. В качестве источника использовался ацетилацетонат цинка  $Zn(AcAc)_2$ .

Процесс проводился в реакторе вертикального типа на подложку Si с ориентацией (100), поддерживаемой при температуре 300 ÷ 350°С. Осаждение выполнялось из смеси Ar, насыщенного парами  $Zn(AcAc)_2$  и кислорода, вводимого в реакционную зону через концентрический инжектор. Процесс осаждения слоев n-ZnO осуществлялся при температуре источника с ацетилацетонатом цинка, равной 120°С, и в потоке аргона и кислорода 100 мл/мин, так что отношение потоков  $Ar/[Ar + O_2] = 0.5$ . Отмечено, что с ростом температуры подложки скорость осаждения n-ZnO возрастала и улучшалась морфологическая структура слоя окиси цинка. Созданные проводящие слои n-ZnO имели концентрацию электронов  $(5-8) \cdot 10^{19} \, \mathrm{cm}^{-3}$  и подвижность  $\sim 50 \,\mathrm{cm^2/(B \cdot c)}$ . Металлическими контактами к структуре были Al к *n*-Si и Pd к *n*-ZnO.

На рис. 1 представлены вольт-амперные зависимости типичного образца изотипной гетероструктуры Pd– *n*-ZnO–*n*-Si–Al. При обеих полярностях наблюдается сублинейная зависимость. Отметим, что пропускное направление структур соответствует отрицательному потенциалу на *n*-Si. Детальный механизм токопереноса сложен. Если учесть наличие промежуточных состояний на границе раздела, то токоперенос в прямом направлении связан с преодолением меньшего барьера в системе ⟨промежуточные состояния⟩–*n*-Si, нежели в обратном в системе ⟨промежуточные состояния⟩–*n*-ZnO. Процесс токопереноса до некоторой степени напоминает тот, что анализировался для гетеростурктур *n*-Ge–*n*-Si [3]. В этом случае

$$I \sim F_{1,2} \exp(-qV_{D1,2}/kT)(1-R_{1,2})f(\alpha_1,\alpha_2), \quad (1)$$

где  $F_{1,2}$  — эмиссионные потоки носителей из объема к барьерам;  $V_{D1,2}$  — диффузионные потенциалы на границах раздела;  $R_{1,2}$  — коэффициенты отражения потоков носителей на границах раздела;  $f(\alpha_1, \alpha_2)$  — функция коэффициентов пропускания промежуточными состояниями на границе раздела соответствующих эмиссионных потоков; индексы 1,2 обозначают значения параметров при двух полярностях приложенного смещения. На рис. 2 представлены кривые температурной зависимости прямого и обратного токов. Согласно (1), высота барьера, полученная из кривой 2, составляет  $V_{D2} = 0.25$  эВ и соответствует барьеру *n*-Si-(граница раздела). Слабая температурная зависимость прямого тока (кривая *1*) свидетельствует о преобладании туннельного тока на участке *n*-ZnO-(граница раздела).

Измерения емкости в зависимости от обратного смещения (рис. 3) дают высоту барьера 0.9 эВ. Общая



Рис. 1. Вольт-амперные характеристики изотипной гетероструктуры *n*-ZnO-*n*-Si: *1* — прямая ветвь (отрицательный потенциал на *n*-Si), *2* — обратная ветвь.



**Рис. 2.** Температурные зависимости прямого (1) и обратного (2) токов структуры *n*-ZnO–*n*-Si.



**Рис. 3.** Зависимость емкости (на единицу площади) от напряжения обратного смещения для структуры *n*-ZnO–*n*-Si.

емкость изотипной гетероструктуры может быть представлена в виде

$$\frac{C_1 C_2}{C_1 + C_2} = C,$$
 (2)

где  $C_1$  — емкость, определяемая промежуточными состояниями перехода (граница раздела)–*n*-ZnO,  $C_2$  — емкость обедненного слоя в *n*-Si. Если  $C_1 \ll C_2$ , то измеренная зависимость  $C^{-2} = f(V)$ , вероятно, дает высоту барьера *n*-ZnO–(граница раздела).

Измеренная максимальная фоточувствительность изотипной гетероструктуры соответствовала области спектральной чувствительности кремния. Сравнительная оценка величин тока короткого замыкания, наблюдавшихся при монохроматическом освещении светом с длиной волны  $\lambda = 0.64$  мкм изотипной гетероструктуры, с одной стороны, и, например, среднего по чувствительности фотоэлемента на основе кремниевого *p*-*n*-перехода, с другой стороны, показала, что гетеропереход имел величину фототока лишь в 1.8 раза меньше, чем фотоэлемент. Разница, однако, при освещении белым светом была существенно выше, вследствие меньшего коэффициента собирания неосновных носителей тока в гетероструктуре.

На рис. 4 представлены инверсионные характеристики продольного фотоэффекта в гетеростурктуре. Линейность характеристики наблюдается на расстоянии  $l \simeq 5$  мм между контактами. Согласно [4], условие линейности имеет вид  $\alpha l \rightarrow 0$ , где

$$\alpha = \sqrt{g\left(\frac{\rho_{n1}}{w_{n1}} + \frac{\rho_{n2}}{w_{n2}}\right)},\tag{3}$$

g — поперечная проводимость структуры,  $\rho_{n1}$  и  $\rho_{n2}$  — удельное сопротивление слоев *n*-ZnO и *n*-Si соответственно, а  $w_{n1}$  и  $w_{n2}$  — их эффективные толщины.

Расчеты, выполненные в работе [4], показывают, что достаточно большой интервал линейности должен наблюдаться уже при  $\alpha l < 1$ . При этом условии оценка поперечной проводимости наших структур с учетом электрических и геометрических характеристик слоев n-ZnO ( $w_{n1} \simeq 4 \cdot 10^{-6}$  см) и n-Si ( $n = 10^{16}$  см<sup>-3</sup>,  $w_{n2} = 0.5 \cdot 10^{-4}$  см) дает  $g \leq 10^{-5}$  Ом<sup>-1</sup>. Другими параметрами продольного фотоэлемента являются, в частности, емкость на единицу площади при обратном смещении  $\beta l^2$ , где  $\beta = C_d \rho_{n2}/w_{n2}$ . В измеренных структурах  $C_d = 9 \cdot 10^{-9}$  F см<sup>-2</sup> (V = 1 В) и  $\beta l^2 = 2 \cdot 10^{-6}$  с.

Очевидно, что для повышения возможностей практического использования изотипные гетероструктуры *n*-ZnO–*n*-Si должны быть оптимизированы как по технологической конструкции, так и по выбору электрических и фотоэлектрических характеристик слоев *n*-ZnO и *n*-Si. Они, вероятно, не могут быть эффективными солнечными преобразователями, но могут быть практически реализованы как относительно малоинерционные фотодетекторы на основе поперечного или продольного фотоэффекта.



**Рис. 4.** Инверсионные характеристики продольного фотоэффекта структуры *n*-ZnO-*n*-Si.

Физика и техника полупроводников, 1999, том 33, вып. 4

- M. Shimizu, T. Horii, T. Shiosaki, A. Kawabata. Thin sol. films, 96, 149 (1982).
- [2] K. Ito. Surf. Sci., 86, 345 (1979).
- [3] W.G. Oldham, A.G. Milnes. Sol. St. Electron., 7, 153 (1964).
- [4] U.Nin, T. Matsuda, H. Sadamtzu, M. Takai. J. Appl. Phys., 53, 457 (1982).

Редактор Т.А. Полянская

## About electrical and photoelectrical characteristics of an isotypic *n*-ZnO–*n*-Si heterostructures

S.V. Slobodchikov, Kh.M. Salikhov, E.V. Russu

A.F. loffe Physicotechnical Institute, Russian Academy of Sciences, 194021 St. Petersburg, Russia