

S. I. Radautsan, N. N. Syrbu, I. G. Stamov, Photoelectric properties of heterotransitions  $\text{ZnP}_2(D_4^8) - \text{ZnP}_2(C_{2h}^5)$ , Dokl. Akad. Nauk SSSR, 1977, Volume 236, Number 1, 72–74

Use of the all-Russian mathematical portal Math-Net.Ru implies that you have read and agreed to these terms of use http://www.mathnet.ru/eng/agreement

Download details: IP: 178.168.20.213 January 5, 2021, 19:35:33



## Академик АН МССР С. И. РАДАУЦАН, Н. Н. СЫРБУ, И. Г. СТАМОВ

## ФОТОЭЛЕКТРИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА ГЕТЕРОПЕРЕХОДОВ $\operatorname{ZnP}_2(D_4^8) - \operatorname{ZnP}_2(C_{2h}^5)$

Полупроводниковые гетеропереходные структуры представляют значительный практический и научный интерес, позволяют расширить область применения активных элементов (<sup>1-4</sup>).

В данной работе рассматриваются свойства гетеропереходной пары, образованной на базе соединения ZnP<sub>2</sub>, существующей в двух модифика-



Рис. 1. Температурная зависимость вольт-амперных характеристик гетеропереходов  $\operatorname{ZnP}_2(D_4^8) + \operatorname{ZnP}_2(C_{2h}^5)$  (цифры -t в °С)

циях: с пространственной группой  $C_{2h}^{5}$  и  $D_{4}^{8}$ . Гетеропереход формируется наращиванием β-фазы на α-фазу  $ZnP_{2}$ . Гетеропереход  $ZnP_2(\alpha) -$ ZnP<sub>2</sub>(β) обладает высокой рабочей  $(\sim 450^{\circ} \text{ C}),$ температурой высокой фоточувствительностью с границей чувствительности в ближней и.-к. области (1,06 мкм), высокой химической инертностью, низкой температурой получения (860° С) и малым числом фаз.

Омическими контактами к α-модификации являются In или In : Sn, для β-модификации — Au. Контакты вплавляли в вакууме при температуре 350—400° С в течение 20—30 мин.

Анализ зависимостей тока от напряжения U и температуры t (рис. 1) показывает, что в переносе носителей участвует туннельно-рекомбинационный механизм. На прямой ветви (рис. 1A) наблюдается два линейных участка с коэффициентами

 $\eta_1 = 2,4 \text{ if } \eta_2 = 1, I = I_0 \exp(gV/\eta kT)$  (3). Интерпретация прямой ветви вольт-амперной характеристики в настоящее время затруднительна из-за отсутствия достаточно полных данных о свойствах ZnP<sub>2</sub>, а также из-за влияния большого последовательного сопротивления. По-видимому, резкий рост тока связан с утечками или рекомбинацией на границе раздела. Наклон η<sub>1</sub>=2,4 меняется незначительно с температурой. Такое поведение тока характерно при туннельно-рекомбинационном механизме. Анализ обратной ветви показывает, что в исследуемом интервале температур для напряжений до ~40 в зависимость тока от напряжения носит линейный характер. Для напряжений больше этой величины зависимость переходит в степенную с показателем от 1,7 до 5 как функция от температуры (рис. 2Б). Зависимости обратного тока от напряжения и температуры (рис. 2А) идентичны по характеру с характеристиками гетеропереходов *n*-Ge – *p*-GaAs, а также *n*-CdS – *p*-CdSe.

По аналогии можно предположить, что зависимость обратного тока от температуры и напряжения описывается зенеровским туннелированием электронов из валентной зоны β-ZnP<sub>2</sub> в зону проводимости α-ZnP<sub>2</sub>. На рис. З представлен фотоответ рассматриваемого гетероперехода (кривая *a*), структура которого фоточувствительна в интервале 0,95—0,56 мкм. Интегральная чувствительность некоторых образцов сравнима с максимальной, полученной в системе Al<sub>x</sub>Ga<sub>1-x</sub>As. Длинноволновая и коротковолновая границы чувствительности гетероструктуры определяются шириной запрещенных зон α-ZnP<sub>2</sub> (2,05 эв) и β-ZnP<sub>2</sub> (1,33 эв). Криван б представляет собой спектральное распределение λ-модулированного фото-



Рис. 2. A – обратные характеристики гетероперехода, B – зависимость  $I_{\text{обр}}$  от температуры для U=1 в

ответа гетероперехода. Энергетическое положение  $E_0^1$  (1,34 эв) п  $E_0^2$  (2,05 эв) соответствует минимальным межзонным энергетическим питервалам  $\alpha$ - и  $\beta$ -фазы  $ZnP_2$ .

Тонкая структура  $\alpha$ -модулированных спектров фотоответа гетеропереходов представлена кривыми *a*, *e* на рис. 4 (кривая *a* прописана при больших щелях по отношению к *б* для выделения структуры пиков 11-13). В спектрах  $\lambda$ -модулированного фотоответа наблюдаются отрицательные и положительные максимумы, энергетическое положение которых в порядке возрастания номеров следующее: 1,348 (1); 1,442 (2); 1,577 (3); 1,610 (4); 1,677 (5); 1,70 (6); 1,80 (7); 1,90 (8); 2,02 (9); 2,06 (10); 2,21 (11); 2,27 (12); 3,37 (13); 2,50 (14) эв.

Сравнивая энергетические положения обнаруженных максимумов с величинами оптических переходов в обеих модификациях ZnP<sub>2</sub> (4-6), можно заметить, что особенности фотоответа гетеропереходов, дифференцированных по длине волны, отражают структуру электронных переходов в кристаллах α- и β-фазы ZnP<sub>2</sub>. Отрицательные максимумы (1-6) присущи моноклинной модификации, положительные (8-14) - тетрагональной модификации ZnP<sub>2</sub> (<sup>5</sup>, <sup>6</sup>). Спектральные характеристики гетероперехода (кривые в – з) меняют полярность с положительной на отрицательную при изменении смещения от 18 в до 0. Это свидетельствует об изменении условий разделения носителей в области пространственного заряда, что можно использовать для управления спектральной чувствительностью гетероперехода. При нулевом смещении фотоответ гетероструктуры имеет противоположно направленные максимумы, так как разделение носителей для разных областей энергий (1,3 и 2,0 эв) происходит в соответствующих областях пространственного заряда α-и β-фазы ZnP<sub>2</sub>.

В заключение отметим, что λ-модулированные спектры фотоответа гетеропереходов можно успешно использовать для анализа электронной



Рис. 3. Фотоответ и  $\lambda$ -модулированные спектры фотоответа гетероперехода  $ZnP_2(D_4^8) - ZnP_2(C_{2h}^5)$ 

Рис. 4. Тонкая структура λ-модулированных спектров фотоответа гетероперехода: *a*, *6* – при смещении на гетеропереходе 15 в; *в*, *г*, *д*, *e*, *ж*, *s* – для смещений 12, 6, 3, 2, 1, 0 в соответственно

структуры полупроводников. Гетеропереходы α-ZnP<sub>2</sub>—β-ZnP<sub>2</sub> требуют дальнейшего совершенствования и детального исследования, но приведенные данные представляют интерес с точки зрения создания структур с высокой чувствительностью в широкой области энергий и с управляемой спектральной характеристикой.

> Поступило 4 V 1977

Институт прикладной физики Академии наук МССР Кишинев

Кишиневский политехнический институт

ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> Ж. И. Алферов, В. А. Андреев и др., ФТП, т. 3, 930 (1969). <sup>2</sup> Ж. И. Алферов, В. А. Андреев и др., там же, т. 3, 1324 (1969). <sup>3</sup> А. Милис, Д. Фойхт, Гетеропереходы и переходы металл — полупроводник, М., «Мир», 1975; А. R. Riben, D. Fencht, Solid State Electr., v. 9, 1055 (1966). <sup>4</sup> Э. И. Адирович, Ю. М. Юабов, Г. Р. Ягудаев, Сб. Фотоэлектрические явления в полупроводниках, в. 2, Ташкент, 1973, стр. 122. <sup>5</sup> V. V. Sobolev, N. N. Syrbu, T. N. Sushkevich, Phys. Status Solidi, v. 43, 73 (1971). <sup>6</sup> V. V. Sobolev, N. N. Syrbu, ibid., v. 51, 863 (1972).