

06.3; 07

© 1993

ПОЛЯРИМЕТРИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА р-п-СТРУКТУР
ИЗ ФОСФИДА ГАЛЛИЯ

А. М а м е д о в, Д. М е л е б а е в,
Н. Н а з а р о в, В.Ю. Р у д ь,
Ю.В. Р у д ь, М.А. Т а и р о в,
С. Т и л е в о в

Фотоэлектрические явления в р-п-структуратах на основе фосфида галлия до сих пор исследовались только в естественном излучении, и по этой причине в литературе вопрос относительно их применения в качестве поляриметрических фотодетекторов еще не обсуждался [1]. В настоящей работе представлены результаты изучения наведенного фотоплеохроизма, возникающего при наклонном падении линейно-поляризованного излучения (ЛПИ) на приемную плоскость GaP р-п-структур.

р-п- GaP структуры создавались методом жидкостной эпитаксии при охлаждении раствора-расплава по методике [2]. Подложкой служили кристаллы п- GaP , легированные теллуром с концентрацией электронов $(3\text{--}5)\cdot 10^{17} \text{ см}^{-3}$ (300 К) и ориентированные по кристаллографической плоскости (111). Эпитаксиальный р-п-переход изготавлялся следующим образом: вначале на подложку толщиной ~ 350 мкм наращивался легированный Te до концентрации электронов $(4\text{--}6)\cdot 10^{16} \text{ см}^{-3}$ слой п- GaP толщиной 10–15 мкм, затем на него наращивался легированный Zn до концентрации дырок $(6\text{--}9)\cdot 10^{17} \text{ см}^{-3}$ слой р- GaP толщиной 1–3 мкм. Омические контакты изготавливались вплавлением сплава $\text{In} : \text{Zn} = 95 : 5$ на поверхности слоя р-типа и индия на поверхность подложки п-типа. Площадь эпитаксиального р-п-перехода у разных структур составляла $0.4\text{--}1.0 \text{ см}^2$. Максимальное значение фотоэдс при освещении р-п-структур со стороны р-области неразложененным светом от вольфрамовой лампы накаливания ($P=24$ Вт) обычно достигало 1.27 В, а токовая фоточувствительность при $\lambda=0.50$ мкм $\simeq 23$ мА/Вт. Плотность темнового тока при обратном смещении $V=1.0$ В составляет $\simeq 10^{-9} \text{ А/см}^2$.

Для исследования поляризационных свойств р-п-перехода освещение структур производилось со стороны зеркально-гладкой поверхности слоя GaP р-типа. Структуры монтировались на столике Федорова, что позволяло изменять в процессе поляризационных измерений азимутальный угол φ между электрическим вектором световой волны \vec{E} и плоскостью падения (ПП) и угол падения θ ЛПИ на выбранную приемную плоскость структуры в диапазоне $0\text{--}180^\circ$ с точностью около $30'$ [3].

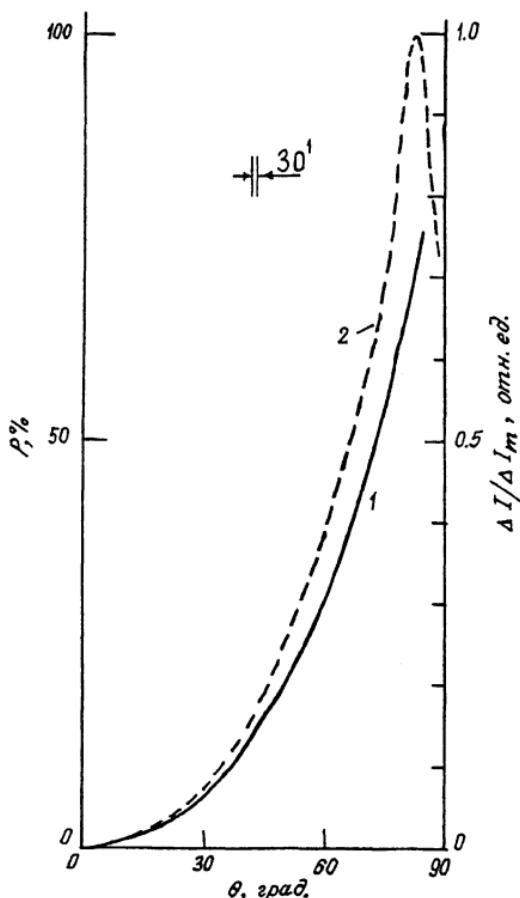


Рис. 1. Зависимости коэффициента фотоплеохроизма (1) и поляризационной разности фототока (2) от угла падения излучения на приемную плоскость р-п-GaP ($T=300$ K, освещение со стороны области р-типа проводимости, $\lambda=0.50$ мкм).

Типичные экспериментальные результаты выполненных измерений суммированы на рис. 1-3 и сводятся к следующему.

Как только направление падения ЛПИ отклоняется от нормали к приемной плоскости р-типа проводимости, появляются отличные от нуля поляризационная разность фототока $\Delta I = I'' - I^\perp$ ¹ и коэффициент фотоплеохроизма $\rho = \frac{\Delta I}{I'' + I^\perp} \cdot 100\%$. Наблюдаемая угловая зависимость ΔI определяется увеличением I'' и понижением I^\perp с ростом θ в результате изменения амплитудных коэффициентов прохождения различно поляризованных световых волн сквозь границу воздух-поверхность плоскости р-типа проводимости

¹ Значками "||" и "⊥" обозначены фототоки, отвечающие поляризациями $\vec{E} \parallel \text{ПП}$ и $\vec{E} \perp \text{ПП}$ соответственно.

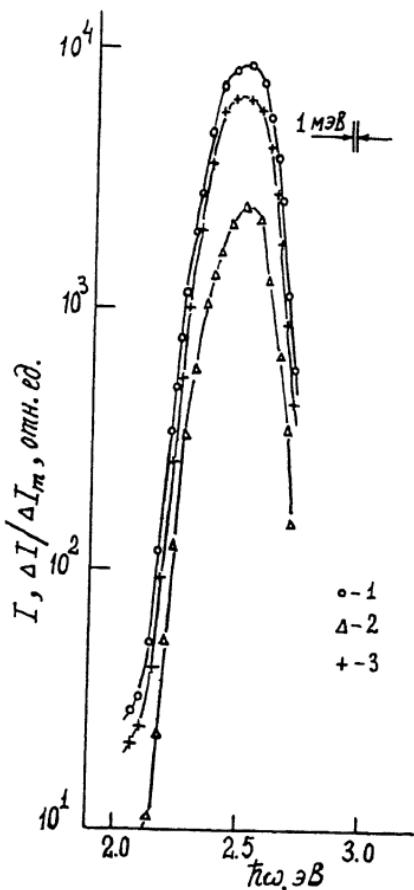


Рис. 2. Спектральные зависимости фототока короткого замыкания (1 - $E \parallel \text{ПП}$, 2 - $E \perp \text{ПП}$) и поляризационной разности фототока (3) при наклонном падении излучения на приемную плоскость р- GaP ($T=300$ К, освещение со стороны области р-типа проводимости, $\theta = 80^\circ$).

в соответствии с известными соотношениями Френеля [4]. Как видно из рис. 1 (кривая 2), максимальное значение ΔI достигается при $\theta \approx 80^\circ$, когда излучение с поляризацией $E \parallel \text{ПП}$ практически полностью поглощается в слое р- GaP , тогда как излучение в поляризации $E \perp \text{ПП}$ отражается. Коэффициент фотоплеохроизма в зависимости от угла падения при его изменении в диапазоне $0-85^\circ$ следует квадратичному закону и при $\theta \approx 80^\circ$ достигает $\sim 70-74\%$ для разных структур. Следует отметить, что достигнутые здесь значения коэффициента наведенного фотоплеохроизма оказываются близкими к характерным величинам коэффициента естественного фотоплеохроизма в фоточувствительных структурах на основе кристаллов с максимальной величиной естественной тетрагональной деформации решетки халькопирита [5, 6].

На рис. 2 приведены типичные спектральные зависимости фототока короткого замыкания р-п- GaP структур для двух поляризаций при наклонном падении излучения. Поляризационные индикаторы

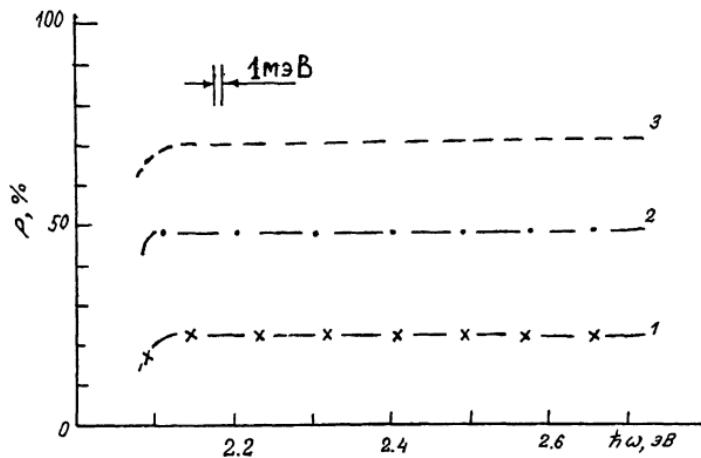


Рис. 3. Спектральные зависимости коэффициента фотоплеохроизма при различных углах падения излучения на приемную плоскость р-п-*GaP* ($T=300$ К. освещение со стороны области р-типа проводимости; θ , град: 1 - 50, 2 - 70, 3 - 80).

I_φ в области поляризационной фоточувствительности исследованных структур подчиняются закону

$$I_\varphi = I'' \cos^2 \varphi + I^\perp \sin^2 \varphi,$$

причем $\varphi = 0^\circ$ в поляризации $\vec{E} \parallel \text{ПП}$. Как видно из рис. 2, во всей спектральной области фоточувствительности сохраняется соотношение $I'' > I^\perp$, спектральная зависимость поляризационной разности $\Delta I(\hbar\omega)$ "прижимается" к кривой $I''(\hbar\omega)$, что и должно быть в случае высоких значений P . Из рис. 2 также видно соответствие спектральных контуров I'' и I^\perp , что типично для случая, когда поляризационная фоточувствительность определяется только наведенным фотоплеохроизмом вследствие отсутствия естественного фотоплеохроизма. Длинноволновый край спектральных зависимостей фототока р-п-*GaP* в координатах $\sqrt{I''(I^\perp)} - \hbar\omega$ спрямляется, что отвечает непрямым межзонным переходам в *GaP* [7, 8]. Для изученных структур при $\hbar\omega > 2.5$ эВ оказывается выраженным коротковолновый спад фототока (рис. 2). Его можно связать с тем, что вследствие увеличения коэффициента поглощения с ростом $\hbar\omega > 2.5$ эВ область фотогенерации неравновесных носителей заряда локализуется у освещаемой поверхности и все более удаляется от фотоактивной области р-п-перехода. Можно полагать, что при $\hbar\omega > 2.6$ эВ область фотогенерации уже отстоит от активной области структур на расстояния, которые превышают длину диффузионного смещения fotoэлектронов, вызывая в конечном счете $I \rightarrow 0$ (рис. 2).

Спектральная зависимость коэффициента фотоплеохроизма р-п-*GaP* структур при разных углах падения имеет неселективный

характер во всей области фоточувствительности (рис. 3). Контроль угла падения ЛПИ на приемную плоскость позволяет экспрессно управлять величиной коэффициента фотоплеохроизма от 0 до 70 %, не затрагивая его спектральный диапазон.

Здесь уместно выделить еще одно существенное отличие наведенного фотоплеохроизма от естественного. Для р-п-переходов в анизотропных веществах глубина залегания слоя объемного заряда от освещаемой плоскости контролирует не только величину, но даже и знак коэффициента естественного фотоплеохроизма, обеспечивая рост его амплитуды до предельной величины 100 % [5, 6]. В рассматриваемом здесь примере, как следует из рис. 3, удаление области фотогенерации от активной области, сопровождающееся одинаковым коротковолновым спадом I'' и I' , практически не влияет на величину ρ . Причина такого различия состоит в том, что в анизотропном полупроводнике глубина поглощения излучения определяется не только энергией фотонов, но и их поляризацией. В результате этого с повышением энергии фотонов выше некоторого значения фототок для сильно поглощаемого излучения становится ниже, чем для слабо поглощаемого, что и вызывает инверсию знака коэффициента естественного фотоплеохроизма относительно знака оптического дихроизма [5]. В рассматриваемом случае наведенного фотоплеохроизма в изотропной среде GaP анизотропия фоточувствительность формируется границей воздух-полупроводник, тогда как глубина поглощения, а, следовательно, и фототоки I'' и I' вообще не зависят от поляризации падающего излучения ($E \parallel PP$ и $E \perp PP$).

Таким образом, контролируя угол падения ЛПИ на приемную зеркально-гладкую плоскость р-п-структур из GaP , можно осуществить экспрессный переход от известного для таких структур поляризационно нечувствительного режима фотопреобразования [1] к поляриметрическому [5], при котором в области углов падения $\approx 80^\circ$ коэффициент фотоплеохроизма достигает значений $\approx 70\%$. С учетом спектральной зависимости фототока таких структур максимальное значение азимутальной фоточувствительности $\Phi_I \approx \approx 32 \text{ mA/Bt}\cdot\text{град}$ достигается в окрестности $\hbar\omega \approx 2.5 \text{ эВ}$. Следовательно, р-п-структуры на основе фосфида галлия могут найти применение в новой для них области – поляризационной фотоэлектронике.

Список литературы

- [1] Полупроводниковые фотоприемники. Анисимова И.Д., Викулин И.М., Заитов Ф.А., Курмашев Ш.Д. // Под ред. В.И. Стafeева. М., 1984. 216 с.
- [2] M e l e b a e v V.D., D u r d i m u r a d o - v a M.G., B e r k e l i e v A., C o r n i k o - v a O.V. // Crystal Properties and Preparation. Trans. Tech. Publications, Switzerland-Germany-UK-USA. 1991. V. 32-34. P. 573-575.

- [3] Конников С.Г., Мелебаев Д., Рудь В.Ю., Федоров Л.М. // Письма в ЖТФ. 1992. Т. 18. В. 12. С. 11-15.
- [4] Ландсберг Г.С. Оптика. М., 1976. 926 с.
- [5] Рудь Ю.В. // Изв. вузов. Физика. 1986. Т. 29. В. 8. С. 68-83.
- [6] Рудь Ю.В., Скорюкин В.Е. // ФТП. 1983. Т. 17. В. 3. С. 426-430.
- [7] Уханов Ю.И. Оптические свойства полупроводников / Под ред. В.М. Тучкевича. М., 1977. 366 с.
- [8] Пихтин А.Н. Физические основы квантовой электроники и оптоэлектроники. М., 1983. 304 с.

Физико-технический
институт им. А.Ф. Иоффе РАН,
С.-Петербург

Поступило в Редакцию
13 января 1993 г.