PHYSICS AND TECHNICS OF SEMICONDUCTORS

vol. 29, N 4

©1995 г.

ПОВЕРХНОСТНО-БАРЬЕРНЫЕ СТРУКТУРЫ CdS С ПРОМЕЖУТОЧНЫМ ТОНКИМ ВАРИЗОННЫМ СЛОЕМ

Ю.Н.Бобренко, А.М.Павелец, С.Ю.Павелец, Т.Е.Шенгелия

Институт физики полупроводников Академии наук Украины, 252650, Киев, Украина (Получена 31 мая 1994 г. Принята к печати 18 ноября 1994 г.)

Для оптимизации параметров поверхностно-барьерной структуры на основе CdS предлагается использовать тонкий промежуточный варизонный слой $(\mathrm{ZnSe})_x(\mathrm{CdS})_{1-x}$. Использование указанных слоев позволяет уменьшить на 2 порядка величины темновые диодные токи. Структуры характеризуются высокой эффективностью в области ближнего ультрафиолета.

Потери фототока в поверхностно-барьерных фотопреобразователях $(\Phi\Pi)$ $p\text{-}\mathrm{Cu}_{1.8}\mathrm{S-}n\text{-}\mathrm{CdS}$, связанные с рекомбинацией на границе раздела и с переходом основных носителей заряда из фоточувствительной (CdS) в прозрачную составляющую (Cu_{1.8}S), существенно зависят от напряженности электрического поля в области пространственного заряда (ОПЗ). Сильное легирование CdS, уменьшая протяженность ОПЗ, позволяет достигнуть полей, достаточных для получения высокой чувствительности $\Phi\Pi$ в коротковолновой области спектра. Однако создание таким способом сильного электрического поля вступает в противоречие с необходимостью расширения ОПЗ для уменьшения темновых туннельных токов через переход и улучшения диодных характеристик $\Phi\Pi$.

Хорошо известны методы снижения рекомбинационных потерь фотоносителей путем использования квазиэлектрических полей варизонных полупроводниковых слоев $[^{1-7}]$. К сожалению, для соединений $\mathbf{A}^{\mathrm{II}}\mathbf{B}^{\mathrm{VI}}$ применение упомянутых методов технологически трудно осуществимо, прежде всего из-за отсутствия достаточно широкозонных низкоомных полупроводников p-типа проводимости. Кроме того, дополнительное легирование поликристаллических материалов является причиной нестабильности и плохой воспроизводимости технологии изготовления барьерных структур из-за преимущественной диффузии примесей по межкристаллическим прослойкам. Последнее является причиной шунтирования барьерного перехода.

В настоящей работе используется оригинальный подход, при котором тонкий (толщина меньше протяженности ОПЗ) варизонный слой

наращивается в вакууме на подложке CdS. В этом случае можно использовать относительно высокоомные слои CdS для сохранения оптимальных размеров ОПЗ, а снижение электрического поля на границе раздела компенсировать квазиэлектрическим полем тонкой варизон-

ной прослойки.

Очевидно, что промежуточный слой переменного состава должен быть достаточно высокоомным и тонким, чтобы не экранировать контактную разность потенциалов. Для CdS оптимальным может быть слой из твердых растворов $(\mathrm{ZnSe})_x(\mathrm{CdS})_{1-x}$. При использовании указанных слоев нет необходимости в их дополнительном легировании, что не мешает достижению максимальных значений квазиэлектрического поля. Далее приводятся результаты исследований $\Phi\Pi$ $\mathrm{Cu}_{1.8}\mathrm{S-CdS}$ и гетероструктур с промежуточным варизонным слоем $\mathrm{Cu}_{1.8}\mathrm{S-(ZnSe})_x(\mathrm{CdS})_{1-x}\mathrm{-CdS}$.

Базовые пленки CdS и слой переменного состава выращивались на металлизированных диэлектрических подложках в едином технологическом цикле методом вакуумной конденсации в квазизамкнутом объеме. Общая толщина структуры ~ 7 мкм. Толщины прозрачного слоя $\mathrm{Cu}_{1.8}\mathrm{S}$ и варизонного промежуточного слоя $(\mathrm{ZnSe})_x(\mathrm{CdS})_{1-x}$ составляли соответственно ~ 30 и ~ 100 нм. Возможность получения указанным методом конденсации плавной варизонной структуры на основе поликристаллических слоев соединений $\mathrm{A^{II}B^{VI}}$ впервые экспериментально доказана в $[^8]$.

На рис. 1,a,b представлены энергетические зонные диаграммы исследованных $\Phi\Pi$. Зонная диаграмма $\mathrm{Cu}_{1.8}\mathrm{S-CdS}$ соответствует литературным данным [9,10]. Концентрация дырок в $\mathrm{Cu}_{1.8}\mathrm{S}-p\simeq 5\cdot 10^{21}$ см $^{-3}$. Концентрация электронов в $\mathrm{CdS}-n=2\cdot 10^{15}$ см $^{-3}$. Из-за резкой асимметрии проводимостей составляющих гетероперехода OПЗ практически полностью сосредоточена в CdS. Ширина OПЗ — $W=0.2\div 0.3$ мкм,

напряженность электрического поля — $E = (3 \div 4) \cdot 10^4 \text{ B/cm}$.

Для поверхностно-барьерных структур в коротковолновой области спектра одним из основных механизмов потерь фототока является перенос основных носителей в прозрачный слой в результате диффузии и эмиссии в направлении, противоположном их дрейфу в электрическом поле. Существование в зонной диаграмме (рис. 1,a) барьера ΔE_c существенно ограничивает такие процессы, что определяет высокую чувствительность структуры $\mathrm{Cu}_{1.8}\mathrm{S-CdS}$ в коротковолновой области спектра. Так, для лучших образдов $\Phi\Pi$ токовая чувствительность S_λ достигает значений 0.1 и 0.18 A/Bт соответственно для длин волн $\lambda=254$ и 400 нм.

Для структуры с промежуточным варизонным слоем (рис. 1,b) концентрация электронов в CdS составляет $n=10^{14}\,$ см $^{-3},W=0.8\,$ мкм. Зависимость емкости перехода от положительного смещающего напряжения претерпевает излом, что свидетельствует о неоднородном распределении пространственного заряда. В данном случае для увеличения протяженности ОПЗ, как указывалось выше, используется высокомный слой CdS. Снижение электрического поля на границе раздела компенсируется квазиэлектрическим полем варизонной прослойки. В данной структуре отсутствие барьера ΔE_c , препятствующего переходу электронов из CdS в $\mathrm{Cu}_{1.8}\mathrm{S}$, увеличивает упомянутые выше потери фототока. Однако чувствительность $\Phi \Pi$ в коротковолновой области спектра остается достаточно высокой (уменьшение составляет не более 10%).

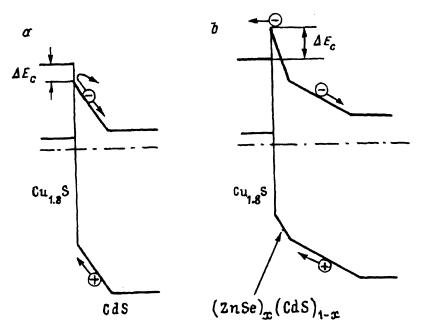


Рис. 1. Энергетические зонные диаграммы структур $Cu_{1.8}S$ -CdS (a) и $Cu_{1.8}S$ -(ZnSe) $_x$ (CdS) $_{1-x}$ -CdS (b)

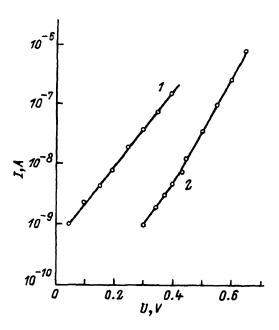


Рис. 2. Прямые ветви вольт-амперных характеристик при комнатной температуре: $1 - \Phi\Pi$ Cu_{1.8}S-CdS, $2 - \Phi\Pi$ Cu_{1.8}S-(ZnSe)_x(CdS)_{1-x}-CdS.

На рис. 2 приведены вольт-амперные характеристики (ВАХ) исследованных структур. Площадь образдов составяла 60 мм². ВАХ хорошо описываются выражением $I=I_0\exp(\alpha U)$. Для обеих структур характерна слабая зависимость I_0 от температуры и независимость параметра α от температуры. Указанное поведение типично для гетеропереходов с халькогенидом меди в качестве p-слоя, в которых реализуется либо туннельный [11], либо рекомбинационно-туннельный механизм прохождения тока [12].

Типичные значения параметров BAX (I_0 и α) при комнатной температуре для различных образцов $\mathrm{Cu_{1.8}S-CdS}$ и $\Phi\Pi$ $\mathrm{Cu_{1.8}S-}(\mathrm{ZnSe})_x(\mathrm{CdS})_{1-x}\mathrm{-CdS}$ соответственно таковы: I_0 — ($4\cdot10^{-10}\div5\cdot10^{-10}$) и ($5\cdot10^{-112}\div6\cdot10^{-12}$) А, α — ($16.0\div16.3$) и ($15.0\div15.5$).

Использование тонкой варизонной прослойки, встраиваемой в ОПЗ поверхностно-барьерной структуры, позволяет значительно улучшить диодные характеристики ФП. Выбор оптимального состава варизонного слоя должен определяться условием сохранения высокой абсолютной спектральной чувствительности ФП. При сохранении указанных выше значений S_{λ} в коротковолновой области спектра в данной работе были получены ФП со значениями I_0 и дифференциального сопротивления на 2 порядка величины большими, чем для лучших образцов ФП без промежуточной варизонной прослойки.

Список литературы

- [1] В.М. Евдокимов. РЭ, 10, 1314 (1965).
- [2] Ж.И. Алферов, В.М. Андреев, В.Н. Мурыгин, В.Н. Стремин. ФТП, 3, 1470 (1969).
- [3] Ж.И. Алферов, В.М. Андреев, М.Б. Каган, В.И. Корольков, Т.С. Табаров, Ф.М. Таджибаев. Письма ЖТФ, **3**, 725 (1977).
- [4] Ж.И. Алферов, В.М. Андреев, Ю.М. Задиранов, В.И. Корольков, Т.С. Табаров, Ф.М. Таджибаев. ФТП, 13, 504 (1979).
- [5] Ж.И. Алферов, В.М. Андреев, Ю.М. Задиранов, В.И. Корольков, Т.С. Табаров. Письма ЖТФ, 4, 305 (1978).
- [6] Б.В. Царенков, Т.Н. Данилова, А.Н. Именков, Ю.П. Яковлев. ФТП, 7, 1426 (1073).
- [7] А. Беркелиев, Ю.А. Гольдберг, А.Н. Именков, Д. Мелебаев, Б.В. Царенков. ФТП, 12, 96 (1978).
- [8] О.Ю. Горкун, К.В. Колежук, В.Н. Комащенко, Е.Б. Круликовская, В.В. Миленин, Б.А. Нестеренк, С.Ю. Павелец, В.Н. Сарылов, В.М. Ткаченко, А.Д. Фаленчук. УФЖ, 34, 122 (1989).
- [9] С.Ю. Павелец, Г.А. Федорус. ФТП, 9, 1164 (1975).
- [10] Р.В. Кантария, С.Ю. Павелец. ФТП, 12, 1214 (1978).
- [11] В.Н. Комащенко, Г.А. Федорус. ФТП, 3, 1195 (1969).
- [12] С.Ю. Павелец, Т.М. Сванидзе, В.П. Тарасенко. УФЖ, 28, 581 (1983).

Редактор Л.В. Шаронова