Спектр фундаментального отражения и электронная структура CdTe, легированного примесью хлора

© П.Н. Ткачук

Черновицкий государственный университет, 58012 Черновцы, Украина

E-mail: ptkachuk@chdu.cv.ua

(Поступила в Редакцию 7 марта 2000 г.)

Исследовано влияние примеси хлора на спектр фундаментального отражения и электронную структуру кристаллов теллурида кадмия. При концентрации примеси $N_{\rm Cl} > 5.0 \cdot 10^{19} \, {\rm cm}^{-3}$ в спектрах отражения появляется пик, обусловленный переходом электронов в X-точке зоны Бриллюэна из верхней расщепленной валентной зоны на уровни Cl, расположенные на $0.05 \, {\rm eV}$ выше Γ -минимума зоны проводимости. Другие особенности спектров отражения и электронной структуры объясняются влиянием спин-орбитального расщепления в точке X и непрямыми переходами электронов из уровней Cl в Γ -минимум.

Теллурид кадмия является широкозонным полупроводниковым материалом ($E_g = 1.606 \,\mathrm{eV}$ при 4.2 K) с прямыми переходами [1]. Легирование CdTe элементами III и VII группы Периодической системы приводит к их размещению соответственно в узлах подрешеток Сd и Те, где они проявляют донорные свойства. Донорные уровни находятся ниже Г-минимума зоны проводимости (ЗП), являются в основном мелкими (до 0.02 eV) и рассчитываются при помощи водородоподобной модели. В [2] на основе исследования барической зависимости удельного сопротивления и коэффициента Холла монокристаллов CdTe, легированного Ga, In, Cl, Br и другими донорными примесями, предложена модель "не-Г-центра". Данная модель учитывает перестройку решетки вокруг донорных примесей, что приводит к образованию состояний, отличающихся от водородоподобных. Согласно [2], уровни примеси Cl располагаются на 0.05 eV выше минимума 3Π вне точки Γ зоны Бриллюэна (3Б). При этом симметрия центра не уточнялась. С учетом возможности непрямых переходов данная модель нашла применение для интерпретации экспериментальных данных при исследовании ловушек захвата для электронов в [3] и полос фотолюминесценции (ФЛ) за краем фундаментального поглощения в [4]. В [5] предполагается расположение внецентрового минимума ЗП, ассоциированного с указанными выше примесями, в точке Х ЗБ, однако такое уточнение модели "не-Г-центра" нуждается в экспериментальном подтверждении.

Цель настоящей работы — исследование влияния примеси хлора на спектр фундаментального отражения и электронную структуру теллурида кадмия, а также изучение правомочности модели "не-Γ-центра".

1. Подготовка образцов и методика эксперимента

Монокристаллы CdTe выращивали из расплава методом Бриджмена. Легирование в процессе роста кристаллов проводили путем добавления в ампулу с предварительно синтезированным CdTe соответствующей навески CdCl₂. Концентрация вводимой в расплав примеси хлора находилась в пределах $10^{18}-10^{20}$ cm⁻³.

Измерения электропроводности σ и постоянной Холла R_H проводили в интервале $300-420\,\mathrm{K}$ на механически полированных образцах в форме параллелепипеда с размерами $1.5\times2\times8\,\mathrm{mm}$. Образцы нелегированного CdTe обладали при комнатной температуре дырочной проводимостью с концентрацией носителей $p\approx10^{15}\,\mathrm{cm}^{-3}$ и подвижностью $\mu_p=80-90\,\mathrm{cm}^2/\mathrm{V}\cdot\mathrm{s}$, образцы CdTe + Cl — электронной проводимостью с $n\approx10^6\,\mathrm{cm}^{-3}$ и $\mu_n=300-400\,\mathrm{cm}^2/\mathrm{V}\cdot\mathrm{s}$. Для монокристаллов CdTe, компенсированных хлором, характерны постоянство электрофизических параметров и одинаковое спектральное распределение интенсивности низкотемпературной $\Phi\Pi$ по длине слитка [6].

Спектры фундаментального отражения $(R(\lambda))$ измерялись при комнатной температуре с помощью двухлучевого спектрометра (тип 356, фирма "Хитачи", Япония). Измерения проводили с использованием естественных сколов кристаллов при практически нормальном падении лучей света на поверхность исследуемого образца.

2. Результаты и их обсуждение

В спектрах $R(\lambda)$ нелегированного CdTe и CdTe + Cl (вставка на рис. 1) проявляется пик E_0 (переход $\Gamma_8 - \Gamma_6$ на рис. 2). Значения максимумов при 1.64 и 1.65 eV соответственно коррелируют с теоретическим значением 1.65 eV [1]. Обусловленное примесью хлора коротковолновое смещение пика E_0 на 0.01 eV сопровождается его "размытием", причем пропадает структура свободного экситона $E_{\rm ex}$ при 1.599 eV. Последнее обстоятельство, вероятнее всего, связано с эффектом диссоциации свободных экситонов в поле большого количества заряженных центров (в нашем случае доноров $Cl_{\rm Te}$). Смещение пика обусловлено, по-видимому, смещением ЗП в результате сильного взаимодействия электронов с фононами, излучаемыми при непрямых переходах из внецентрового минимума ЗП. В связи с этим отметим большое значение

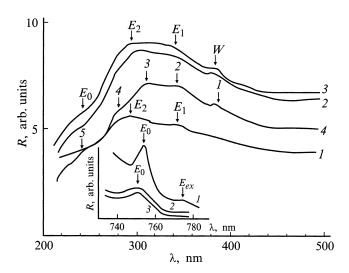


Рис. 1. Фундаментальное отражение в длинноволновой (вставка) и УФ области спектра образцов CdTe (1), CdTe + Cl (2, 3) и Si (4). Концентрация примеси Cl: $2-5.0\times10^{19}$, $3-10^{20}\,\mathrm{cm}^{-3}$.

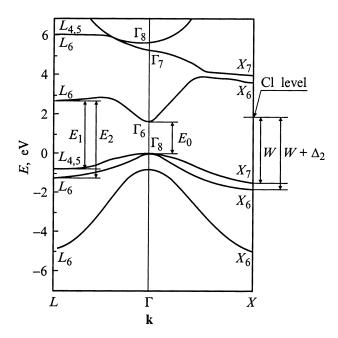


Рис. 2. Расположение уровней Cl в точке X 3Б и основные переходы, соответствующие пикам фундаментального отражения в монокристаллах CdTe и CdTe + Cl. Структура зон CdTe взята из [1].

фрелиховской константы ($\alpha_{\rm Ph}=0.39$) [7], характеризующей взаимодействие электрона 3П с оптическими фононами в CdTe, а также максимальное значение энергии акустических фононов на краю 3Б. В пользу предположения о сильном электрон-фононном взаимодействии в кристаллах n-CdTe + Cl c большой концентрацией примеси хлора говорит анализ зависимостей $\mu \sim T^{\alpha}$. В случае образцов с $N_{\rm Cl}=10^{18}-10^{19}\,{\rm cm}^{-3}$ $\alpha=-(1.5-1.6)$.

Такое значение α является типичным для n-CdTe [8] и соответствует теоретическому значению (-1.5), обусловленному рассеянием на акустических колебаниях решетки. В случае образцов с $N_{\rm Cl} = 5.0 \cdot 10^{19} - 10^{20} \, {\rm cm}^{-3}$ $\alpha = -4.5$, что свидетельствует о сравнимом вкладе в общую подвижность различных механизмов рассеяния. Видимо, здесь следует учитывать двухфононное рассеяние на акустических колебаниях с $\alpha = -3$ [9] и рассеяние на оптических колебаниях решетки, при котором α определяется величиной $\exp(\hbar\omega_{LO}/kT-1)$. Отметим, что энергетическое положение доноров может обеспечить в результате непрямого перехода образование продольного оптического ($\hbar\omega_{LO}=0.0213\,\mathrm{eV}$ [1]) и двух продольных акустических фононов с максимальной энергией $\hbar\omega_{LA} \approx 0.014\,\mathrm{eV}$. Такая величина $\hbar\omega_{LA}$ хорошо согласуется с известными экспериментальными и расчетными значениями энергии LA-фонона на границах 3Б [1].

В ультрафиолетовой (УФ) области спектра наблюдаются следующие структуры R. Для CdTe — дублет E_1 и $E_2(E_1+\Delta_1)$ при 3.64 и 4.27 eV (кривая I), соответствующий переходам $L_{4.5}-L_6$ и L_6-L_6 (рис. 2). Величина спин-орбитального расщепления $\Delta_1 = 0.63 \, \mathrm{eV}$ коррелирует с литературными данными 0.6-0.7 eV [10], однако значения максимумов пиков дублета несколько завышены по сравнению с типичными теоретическими значениями 3.49 и 4.04 eV [1,10]. Согласно [1,10], пик E_0 при 5.16 eV соответствует переходу $\Delta_5 - \Delta_5$. Согласно отметить, что сравнительно слабая интенсивность пика E_0 ($\Delta_5 - \Delta_5$) противоречит данным ранних работ по исследованию спектров фундаментального отражения теллурида кадмия, однако согласуется с расчетными данными работ, где предложены более сложные модели природы структур R за счет переходов в объеме 3Б [10]. Для CdTe + Cl (кривые 2 и 3) характерным является уравнение интенсивностей пиков E_1 и E_2 , что приводит к некоторой неопределенности их энергетического положения, а также появление неизвестного в литературе пика W при $3.23\,\mathrm{eV}$. На первый взгляд, интегральная структура спектра отражения кристаллов CdTe + Cl в УФ области очень похожа на структуру Rдля Si (кривая 4). Отметим, что энергетическое положение пиков 1, 2, 3, 4, 5 при 3.2, 3.5, 3.9, 4.5, 5.16 eV коррелирует с энергией основных переходов в кристаллах Si [10]: L'_3-L_1 (3.2 eV), $\Gamma'_{25}-\Gamma_{15}$ (3.5 eV), X_4-X_1 (4.0 eV), $\Sigma_2 - \Sigma_1$ (4.4 eV), $L'_3 - L_1$ (5.2 eV). Следовательно, сходство спектров фундаментального отражения обусловлено появлением пика W и относительно слабой интенсивностью *R* в области 5.16-5.20 eV.

Размещение уровней хлора в точке X 3Б на $0.05\,\mathrm{eV}$ выше Γ -минимума (рис. 2) позволяет объяснить природу пика W в кристаллах с $N_{\mathrm{Cl}} > 5.0 \times 10^{19}\,\mathrm{cm}^{-3}$ как переход электронов из точки $X_{7\nu}$ во внецентровой минимум 3П, ассоциированный с донорной примесной зоной. Кроме того, спин-орбитальное расщепление валентной зоны в точке X ($\Delta_2 = 0.32 - 0.46\,\mathrm{eV}$ [10]) приводит к "наложению" переходов $L_{4.5} - L_6(E_1)$ и $X_{6\nu}$ -внецентровому минимуму ($W + \Delta_2$). В результате увеличивается интенсив-

ность пика E_1 , однако сравнительно с нелегированным CdTe возможно его смещение и некоторое "размытие" дублетной структуры E_1 и E_2 .

Таким образом, при достаточно высоком уровне легирования CdTe донорной примесью хлора его зонная структура претерпевает существенные изменения, что выражается в смещении 3Π и образовании донорной примесной зоны с минимумом в точке X 3Б.

В заключение автор выражает благодарность М.И. Курику и Н.Д. Раранскому за содействие в проведении исследований и участие в обсуждении результатов.

Список литературы

- [1] K.R. Zanio. In: Semiconductors and semimetals. Vol. 113. Academic press, N.Y.–San Francisco (1978). 235 p.
- [2] G.W. Iseler, J.A. Kafalas, A.J. Strauss, H.F. Macmillan, R.H. Bube. Solid State. Commun. 10, 619 (1972).
- [3] R.O. Bell, F.V. Wald. IEEE Trans. Nucl. Sci. NS-22, 241 (1975).
- [4] P.N. Tkachuk, V.I. Tkachuk, N.D. Korbutjak, A.N. Razansky, D.V. Korbutjak, S.G. Krylyuk. J. Cryst. Growth. 184/185, 536 (1998).
- [5] R. Legros, Y. Marfaing, R.J. Tribulet. Phys. Chem. Solid. 39, 179 (1978).
- [6] D.V. Korbutjak, S.G. Krylyuk, P.M. Tkachuk, V.I. Tkachuk, N.D. Korbutjak, M.D. Razansky. J. Cryst. Growth. 197, 659 (1999).
- [7] Б.М. Аскеров. Электронные явления переноса в полупроводниках. М. (1989). 328 с.
- [8] А.В. Савицкий, В.И. Ткачук, П.Н. Ткачук. ФТП 26, 952 (1992).
- [9] Е.В. Кучис. Методы исследования эффекта Холла. Советское радио, М. (1974). 328 с.
- [10] В.В. Соболев, В.В. Немошкаленко. Методы вычислительной физики в теории твердого тела. Электронная структура полупроводников. Наук. думка, Киев (1988). 424 с.