

Список литературы

- [1] Sclar N. // Proc. Quant. Electron. 1984. V. 9. P. 149–257.  
 [2] Гершензон Е. М., Мельников А. П., Шимичева Э. Л. // ФТП. 1970. Т. 4. В. 5. С. 892–899.

Институт радиотехники и электроники АН СССР  
 Москва

Получено 25.01.1990  
 Принято к печати 31.01.1990

ФТП, том 24, вып. 6, 1990

**ЭФФЕКТ «ОТРИЦАТЕЛЬНОГО СОПРОТИВЛЕНИЯ» В  $Cd_{0.1}Hg_{0.9}Te$**

Хасбулатов А. М., Машовец Д. В., Попов В. В.

При измерении сопротивления  $Cd_{0.1}Hg_{0.9}Te$  в магнитном поле, параллельном направлению тока в образце, обнаружено «отрицательное сопротивление» — инверсия знака сигнала на потенциальных зондах, или сигнал отрицательного магнитосопротивления (ОМС) выше 100%.

Монокристаллический образец  $Cd_{0.1}Hg_{0.9}Te$  длиной  $\approx 5$  мм был вырезан вдоль направления [110] в форме «креста» с двумя парами потенциальных контактов. Сопротивления в продольном магнитном поле  $\rho_{\parallel}$ , в поперечном поле  $\rho_{\perp}$  и эффект Холла измерялись по четырехзондовой схеме в стационарном ( $H \leq 30$  кЭ) и импульсном ( $H \leq 250$  кЭ, длительность  $\sim 5$  мс) магнитных по-

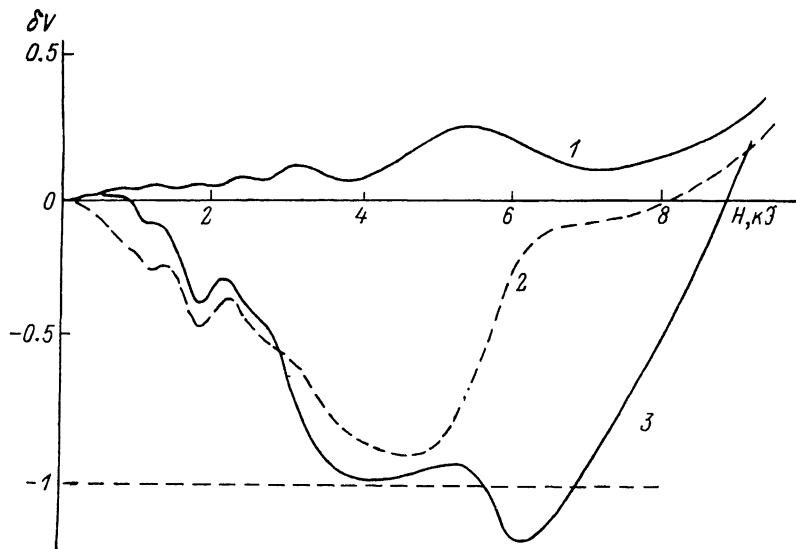


Рис. 1. Изменение сигнала сопротивления (в отн. ед.)  $\delta V = [V_{\rho}(H) - V_{\rho}(0)]/V_{\rho}(0)$  в продольном и поперечном магнитных полях при  $T=4.2$  К.

1 —  $\delta V_{\rho \perp}$ , 2 —  $\delta V_{\rho \parallel}$  (непосредственно после травления), 3 —  $\delta V_{\rho \parallel}$  (через 3 суток).

лях при  $T=4.2$  и 77 К. При 4.2 К в полях до 10 кЭ наблюдалась осцилляции Шубникова—де-Гааза (ШГ) величин  $\rho_{\parallel}$  и  $\rho_{\perp}$ . Значения концентрации электронов, определенные из ШГ и эффекта Холла, совпадают и равны  $1.6 \cdot 10^{15}$  см<sup>-3</sup>. Холловская подвижность электронов превышает  $10^6$  см<sup>2</sup>/В·с.

При подготовке измерений поверхность образца была протравлена раствором брома в метаноле. Контакты наносились серебряной пастой. При измерениях образец находился в криогенной жидкости.

На рис. 1 представлены экспериментальные кривые сигналов  $V_{\rho \parallel}$  и  $V_{\rho \perp}$ . Штриховая кривая  $V_{\rho \parallel}$  была снята через несколько часов после травления образца. Сплошная кривая  $V_{\rho \parallel}$ , демонстрирующая ОМС  $> 100$  %, была снята через несколько суток, в течение которых образец находился в комнат-

ных условиях. Измерения, проведенные при  $T=77$  К, выявили ОМС  $\approx 70$  % в области магнитных полей до 50 кЭ.

Эффект ОМС  $> 100$  % изучался затем в контрольной серии экспериментов, выполненной в течение трех недель без повторного травления; приблизительно за месяц эффект постепенно деградировал, и позднее наблюдался «обычный» эффект ОМС  $< 100$  %. Контрольные эксперименты проводились как в импульсном, так и в стационарном магнитных полях с применением различной аппаратуры и включали:

— измерения сигнала  $V_{\rho \parallel}(H)$  при четырех различных взаимных ориентациях тока и магнитного поля; получены симметричные кривые, представленные на рис. 2;

— измерения вольтамперной характеристики (ВАХ) образца в стационарном магнитном поле, соответствующем максимуму отрицательного сигнала ( $H \approx$

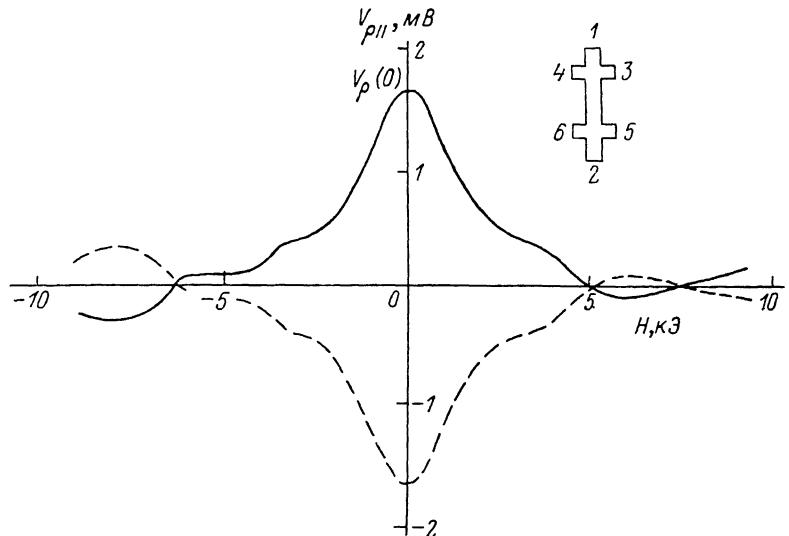


Рис. 2. Симметрия сигналов  $V_{\rho \parallel}(H)$  на контактах 3, 5 (ток 20 мА подан через контакты 1, 2) при четырех взаимных ориентациях магнитного поля и тока.

Сигналы 4, 6 совпадают с 3, 5. При включении тока через 3, 5 и измерении напряжения 1, 2 сигналы асимметричны, но усредненный по четырем ориентациям сигнал в магнитном поле  $\sim 7$  кЭ отрицателен.

$\approx 7$  кЭ); в исследованном диапазоне токов  $0.1 \div 100$  мА ВАХ линейна, при этом полярность сигнала обратна по отношению к полярности сигнала при  $H=0$ ;

— измерения в режиме импульсного тока при длительности импульсов  $< 1$  мс (фронты  $\sim 1$  мкс); отличий от режима постоянного тока нет;

— измерения по двухзондовой схеме (измерение напряжения на токовых контактах); на зависимостях сигнала от магнитного поля имеется участок ОМС, но знак сигнала не меняется, так что посягательств на первое начало термодинамики нет;

— измерения по четырехзондовой схеме с подключением различных пар контактов в качестве токовых и потенциальных [например, ток 3, 5, измеряемое напряжение 1, 2 либо 4, 6, либо 1, 6 (см. вставку на рис. 2)]; в этих измерениях явление «отрицательного сопротивления» подтверждалось.

Мы вынуждены предположить, что наблюдавшийся эффект вызван особыми свойствами образца, а не ошибкой измерительной методики.

Для бесщелевых кристаллов Cd<sub>0.1</sub>Hg<sub>0.9</sub>Te характерно образование поверхностного слоя высокой проводимости, иногда определяющего электрические свойства образца. Существенная роль этого фактора в формировании «отрицательного сопротивления» подтверждается изменением свойств образца в течение месяца.

Мы предполагаем, что наблюдаемый эффект обусловлен тем, что в поверхностном слое образца возникают токи (направление которых обратно по отношению

к измерительному току), компенсирующие некий не известный нам процесс в объеме образца, т. е. образец ведет себя как многослойная система.

В этой ситуации из исследованных нами свойств эффекта наиболее трудно объясним линейность ВАХ. По-видимому, объемный процесс, не будучи омическим сопротивлением, прямо пропорционален величине измерительного тока. Таким процессом могло бы быть, например, излучение фононов, возникающих в эффекте Пельтье на токовых контактах, и увлечение фононами тяжелых дырок в условиях, когда электронная компонента проводимости подавлена магнитным полем. В этой ситуации на поверхности может возникнуть встречный ток, компенсирующий термоэдс увлечения и приводящий к аномальному «отрицательному сопротивлению». Возможны, конечно, и иные механизмы. Вопрос остается открытым, он требует дальнейшего изучения.

Авторы выражают признательность Ю. М. Гальперину и Р. В. Парфеньеву за обсуждение.

Институт физики  
Дагестанского филиала АН СССР  
Махачкала  
Физико-технический институт  
им. А. Ф. Иоффе АН СССР  
Ленинград

Получено 29.01.1990  
Принято к печати 31.01.1990

*ФТП, том 24, вып. 6, 1990*

## СТРУКТУРНАЯ УПОРЯДОЧЕННОСТЬ И ОПТИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА АМОРФНОГО КРЕМНИЯ

Соколов А. П., Шебанин А. П.

Изучению влияния структурной разупорядоченности на оптические свойства аморфного кремния посвящено большое число работ. В широком ряде образцов *a-Si* и *a-Si : H* проанализированы корреляции между изменениями оптической ширины запрещенной зоны  $E_{\text{опт}}$  и полуширины основной моды  $\Delta\omega_{\text{то}}$  в спектре комбинационного рассеяния света (КРС) [1-3]. На основе этого анализа были сделаны выводы о влиянии дисперсии углов связей на  $E_{\text{опт}}$ . Эксперименты показали, что в зависимости от условий приготовления и термической обработки образцов в спектрах КРС наблюдаются не только изменения  $\Delta\omega_{\text{то}}$ , но и значительные изменения амплитуды низкочастотной, так называемой *TA*-моды. Однако до настоящего времени эти изменения подробно не изучались.

В данной работе впервые обнаружены корреляции между изменениями амплитуды *TA*-пика в спектре КРС и  $E_{\text{опт}}$  в образцах *a-Si* и *a-Si : H*. Анализ полученных результатов позволил сделать вывод о влиянии степени упорядоченности структуры на масштабах  $\geq 4-5 \text{ \AA}$  на ширину запрещенной зоны аморфного кремния.

Для измерений использовались образцы *a-Si*, изготовленные методом ионно-плазменного распыления, и образцы *a-Si : H*, полученные методом ВЧ разложения силаносодержащей газовой смеси при  $T_s = 320^\circ\text{C}$ . В дальнейшем образцы подвергались термическому отжигу в вакууме при  $T = 200-500^\circ\text{C}$ , что приводило к изменению их структуры и оптических свойств. Спектры КРС измерялись на приборе «U-1000» при спектральной ширине щелей  $4 \text{ см}^{-1}$  и возбуждающем излучении  $\lambda = 514 \text{ нм}$ . Вектор поля возбуждающего света находился в плоскости рассеяния. Коэффициент оптического поглощения  $\alpha$  вычислялся по спектрам пропускания и отражения на основе выражений, учитывающих интерференционные эффекты. Значение  $E_{\text{опт}}$  определялось по квадратичной аппроксимации межзонного поглощения.