

ОРДЕНА ЛЕНИНА И ОРДЕНА ДРУЖБЫ НАРОДОВ  
АКАДЕМИЯ НАУК УКРАИНСКОЙ ССР  
ИНСТИТУТ ПОЛУПРОВОДНИКОВ

На правах рукописи  
УДК 621.315.592.

ГОРОДНИЧИЙ Олег Петрович

ВЛИЯНИЕ ОСОБЕННОСТЕЙ ЗОННОЙ СТРУКТУРЫ, ПРИМЕСЕЙ И  
ДЕФЕКТОВ НА ПРОЦЕССЫ ПЕРЕНОСА В ПОЛУПРОВОДНИКАХ

Специальность 01.04.10 - физика полупроводников  
и диэлектриков

Автореферат  
диссертации на соискание ученой степени  
доктора физико-математических наук

Киев  
1990

Работа выполнена в Институте полупроводников  
Академии наук Украинской ССР

Официальные оппоненты:  
доктор физико-математических наук профессор  
Иванов-Омский В.И.  
доктор физико-математических наук  
Юнович А.Э.  
доктор физико-математических наук профессор  
Сальков Е.А.

Ведущее учреждение –  
Институт физики металлов Уральского отделения  
Академии наук ССР

Задача состоится 28 декабря 1990 г. в ч. м.на  
заседании Специализированного совета Д 016.25.01 при  
Институте полупроводников АН УССР по адресу 252028,  
Киев, Проспект науки, 45.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке  
Института полупроводников АН УССР.

Автореферат разослан " " 1990 г.

Ученый секретарь Специализированного совета  
В.А. Романов

Диссертационная работа посвящена комплексному изучению некоторых явлений переноса, связанных, в основном, с проводимостью бактуальных полупроводниковых материалов, которая существенным образом зависит от их совершенства, энергетической структуры и легирования. Энергетический спектр и примесные состояния определяют характер рассеяния носителей заряда и их количество, а существующие в образцах несовершенства могут внести заметные искажения в измеряемые эффекты.

Исследование проводимости полупроводниковых кристаллов, ее особенностей, зависимостей от внешних воздействий (температура, полей, деформаций и др.), определение параметров, позволяющих описать эти особенности и зависимости, разработка методов их измерений и т.д. – является достаточно сложной научной проблемой, актуальность которой определяется 2-мя факторами. Во-первых, решение этих вопросов необходимо для понимания физики процессов, происходящих в полупроводниках и для разработки новых приборов на их основе; во-вторых, выбранные для исследования полупроводниковые материалы ( $Si$ ,  $Ge$ ,  $GaP$ ,  $InSb$ ,  $CdHgTe$ ,  $MnHgTe$ ) относятся, как уже говорилось, к наиболее часто используемым в технике.

По-существу, исследование проводимости – это исследование закономерностей явлений переноса зарядов в образцах, определяемых их структурой и внешними условиями. Т.н.  $\sigma = e \mu / m^* \tau$ , где  $e$  – заряд,  $\mu$  – концентрация носителей,  $m$  и  $m^*$  – их подвижности и эффективная масса,  $\tau$  – время релаксации,  $\tau$  при постоянстве  $\mu$  и  $m^*$  изменение значений  $\sigma$  связано только с изменением  $\tau$ . А эта величина полностью определяется законами рассеяния носителей заряда в конкретном полупроводнике и определенных условиях. Поэтому задача изучения проводимости сводится в конце концов к задаче определения вкладов существующих в полупроводниках механизмов рассеяния и их параметров.

Обычно она решается с помощью сопоставления расчетных и экспериментальных зависимостей кинетических и оптических коэффициентов, непосредственно связанных с условиями прохождения носителей тока по образцу. В случае низких энергий носителей это могут быть полевые, температурные, деформационные и др. зависимости проводимости, подвижности, магнитосопротивления и т.д. В случае носителей имеющих сравнительно высокие энергии, весьма удобным методом является исследование частотных зависимостей коэффициента поглощения света свободными носителями (ПОСН). При этом энергия носителей повышается на величину поглощаемого кванта света  $\hbar\omega$ , а само по-

глощение происходит лишь при наличии различных кристаллических несовершенств (в том числе дефектов, примесей, фононов и т.д.).

Согласование расчета с экспериментом требует подбора как соответствующей модели энергетического спектра, так и определения вкладов возможных при данных условиях механизмов рассеяния. И те и другие описываются рядом констант и параметров, которые необходимо определить для решения поставленной задачи. Трудности ее решения значительно возрастают в несовершенных и многодолинных кристаллах. В 1-ом случае наличие несовершенств может существенным образом изменить измеряемые зависимости, и необходимо проведение специальных исследований, разделяющих так называемые "физические" и "нефизические" эффекты. Во 2-ом, в таких кристаллах как Si, Ge, GaP свободные электроны равномерно распределены по эквивалентным минимумам зоны проводимости, что приводит к интегральной изотропности кинетических и оптических свойств этих полупроводников и появлению особенностей в рассеянии носителей. И здесь также необходимы специальные методы исследований, позволяющие установить анизотропный характер изоэнергетических повехностей электронов и самого рассеяния.

Для полноты картины в данной работе исследования были проведены на кристаллах с различным строением зоны проводимости: однодолинных  $\text{InSb}$ ,  $\text{CdHgTe}$  и  $\text{MnHgTe}$ , трехдолинном (в области  $T > 60$  K) GaP, четырехдолинном Ge и шестидолинном Si. Отдельно исследовалось рассеяние носителей с низкими и сравнительно высокими энергиями. Т.к. мелкие доноры и акцепторы не только определяют концентрацию носителей зарядов, но и являются при определенных температурах их основными рассеивателями, в работе проведены специальные исследования, посвященные выяснению неизвестных к тому времени свойств и параметров примесных состояний. Представляло интерес также изучение особенностей некоторых явлений, связанных с валентными зонами этих же кристаллов, которые, несмотря на большие различия в структуре зон проводимости, были качественно подобны.

Цель настоящей работы состояла в установлении закономерностей и особенностей проводимости и рассеяния носителей тока в полупроводниковых кристаллах, отличающихся друг от друга не только видом энергетического спектра, легированием и совершенством, но и степенью изученности. Сравнительно недавно изготавливаемые промышленными методами GaP, CdHgTe и получаемый пока лишь в специальных лабораториях  $\text{MnHgTe}$  требовали всесторонних исследований.

чиающихся выяснением характера влияния на проводимость имеющихся в образцах несовершенств и оканчивающихся определением величин ряда важнейших параметров спектра энергий и механизмов рассеяния. Более совершенные и давно изучаемые кристаллы кремния и германия требовали дальнейшего углубления знаний о механизмах рассеяния лишь в некоторых, мало исследованных областях (например, для случая носителей с высокими энергиями).

Для выполнения поставленной цели были решены следующие задачи:

1). Исследованы экспериментальные и расчетные зависимости по движности и концентрации электронов от температуры в GaP (об'емных кристаллах и эпитаксиальных слоях) в обычных и одноосно деформированных образцах.

2). Изучены закономерности поглощения света свободными носителями в многодолинных кристаллах Si, Ge, GaP (недеформированных и одноосно сдавленных).

3). Теоретически и экспериментально исследовано ПССИ в кристаллах  $\text{InSb}$ ,  $\text{CdHgTe}$  и  $\text{MnHgTe}$  в собственной области проводимости, определены вклады различных механизмов рассеяния в них.

4). Изучено влияние одноосных упругих деформаций на мелкие донорные состояния в кремнии и фосфиде галлия, определены параметры, характеризующие эти состояния.

5). Исследовано влияние особенностей валентных зон Si, Ge,  $\text{InSb}$ ,  $\text{CdHgTe}$  и  $\text{MnHgTe}$  (прежде всего их анизотропии и вырождения) на гальваномагнитные и оптические явления, наблюдаемые в этих полупроводниках.

6). Изучено влияние кристаллических несовершенств и неоднородного распределения проводимости по образцу на гальваномагнитные явления, измеряемые в квантующих магнитных полях в  $\text{CdHgTe}$ . Определены условия проявления глубоких физических эффектов, связанных с квантованием зоны проводимости, магнитным выворачиванием носителей, переходами металла-неметалл и др.

7). Изучены особенности проводимости и магнитосопротивления, измеряемые в магнитосмешанных полупроводниках, типа  $\text{MnHgTe}$ , связанные с обменным взаимодействием электронов с магнитным ионом  $\text{Mn}^{2+}$ .

Научная новизна данной работы заключается в том, что в ней независимыми методами впервые проведено комплексное изучение особенностей переноса носителей целого ряда актуальных полупроводниковых соединений в тех областях и условиях, в которых эти особенности либо вообще не изучались, либо сведения о них были совершенно недостаточными и даже противоречивыми. Впервые получен

цел. И ряд параметров, определяющих вид зонного спектра и вклады различных механизмов рассеяния, существующих в этих кристаллах. Показано несомненное влияние различных несовершенств, изменяющих проводимость в образцах, на кинетические эффекты. Все выводы, следующие из экспериментальных измерений, подкреплены подтверждающими их расчетами.

Основные положения, выносимые на защиту, основаны на ряде конкретных результатов и непосредственно вытекают из научной новизны сделанных заключений. Они состоят в следующем:

1.) Из проведенных температурных и деформационных исследований зависимостей удельного сопротивления и коэффициента Холла объемных кристаллов и эпитаксиальных слоев фосфида галлия разной степени чистоты и совершенства сделано заключение о необходимости учета междолинного рассеяния электронов и найдена температурная область его проявления. Впервые определен ряд констант и параметров, что позволило расчитать подвижность электронов в этом материале в широкой области концентраций и температур ( $10^{16} < N_i < 10^{19}$  см $^{-3}$ ,  $77 < T < 500$  К): в частности, величину продольной массы электронов  $m_e^*$ , константы деформационного потенциала  $\bar{E}_d$  и  $\bar{E}_a$ , константу связи электрона с междолинным фононом  $D_f$ , значения и закономерности изменения параметра анизотропии рассеяния  $K = \frac{\tau_{\parallel}}{\tau_{\perp}}$ .

2). Была разработана специальная методика определения анизотропии рассеяния, основанная на измерении анизотропии электропроводности, возникающей при деформации образцов GaP под углом к направлению [100], и позволяющая следить за изменением  $K$  даже при изменении вкладов различных механизмов рассеяния.

3). Были изучены особенности зонной структуры и специфики рассеяния носителей тока при поглощении ИК излучения в одноосно деформированных многодолинных полупроводниках на основе разработанной нами экспериментальной методики и расчетов, проведенных в Институте физики АН УССР. Проведенные нами экспериментальные и теоретические исследования ПССН показали, что в многодолинных полупроводниках вклады различных механизмов в рассеяние носителей с малыми и большими энергиями - различны.

4). Впервые было показано, что в одноосно сжатых многодолинных кристаллах междолинное рассеяние, изотропное в обычном случае, становится резко анизотропным и может давать большой вклад в рассеивание электронов даже при сосредоточении их всех в одной опустившейся под действием сжатия долине.

5). Был обнаружен и описан новый своеобразный вид рассеяния электронов в GaP при ПССН, который появляется из-за энергетичес-

кой близости состояний  $X_1$  и  $X_3$  в зоне проводимости и большой вероятности прямых переходов  $X_1 \rightarrow X_3$ . Показано, что эти переходы могут существенно изменить вид зависимостей коэффициента ИК поглощения  $\alpha$  от энергии  $\hbar\omega$  кванта излучения.

6). Была разработана новая методика исследования параметров мелких примесных состояний многодолинных полупроводников, основанная на измерениях пьезохоллэффекта в образцах, в которых такие состояния лишь частично ионизованы. С ее помощью впервые были определены константы примесного деформационного потенциала  $\bar{E}_d^*$  для P, As и Sb в кремни, S и Si в фосфиде галлия.

7). Было проведено изучение специфического влияния легких дырок на некоторые физические эффекты в кристаллах  $\text{InSb}$ , Ge, Si и CdHgTe. Показано, что легкие дырки, существенным образом участвующие в формировании магнитополевых зависимостей коэффициента Холла и проводимости, температурной зависимости подвижности и структуры акцепторных состояний, слабо проявляют себя (вопреки выводам существующих теорий) в возникающем из-за анизотропии валентных зон нечетном магнитоопротивлении.

8). Были проведены исследования магнитополевых эффектов, измеряемых в квантующих магнитных полях в кристаллах CdHgTe различной степени чистоты и совершенства. Сделан вывод о том, что особенности магнитополевых и температурных зависимостей поперечного магнитосопротивления  $R_{\perp}$  и коэффициента Холла  $R_H$ , обычно объясняемые проявлением глубоких физических эффектов в квантующих магнитных полях, часто являются на самом деле следствием имеющихся в этих кристаллах несовершенств, неоднородностей и неконтролируемых дополнительных проводимостей по образцу, что хорошо подтверждается выполненными нами расчетами.

9). Было показано расчетом и подтверждено экспериментом, что существующие в кристаллах CdHgTe херринговские неоднородности, практически не влияют на магнитополевые зависимости продольного магнитосопротивления  $R_{\parallel}$ .

10). Было проведено детальное исследование осцилляций Шубникова-де-Гааза в магнитосмешанных кристаллах MnHgTe различного состава. Впервые показано экспериментально и подтверждено необходимыми расчетами, что в отличие от всех других узкозонных кристаллов в образцах Mn<sub>0,11</sub>Hg<sub>0,89</sub>Te значение  $g$ -фактора близко к нулю, что заметным образом может изменить скорость увеличения щели между  $s$ - и  $u$ -зонами в квантующих магнитных полях.

В работе рассмотрен широкий круг вопросов, связанных с изучением особенностей проводимости и рассеяния носителей в ряде актуальных полупроводниковых соединений, имеющих различную энерге-

тическую структуру, разную степень легирования и совершенства. Научная и практическая ценность этих исследований состоит в следующем: 1). Определены вклады различных механизмов рассеяния носителей, имеющих сравнительно низкие энергии ( $E \approx kT$ ) для широкого интервала температур и концентраций примесей в п-GaP, для чего потребовалось определение целого ряда констант и параметров этого материала, необходимых для расчетов и других физических эффектов.

2). Совместно с теоретиками Института физики АН УССР разработана методика эксперимента и расчета, позволившая изучить специфику рассеяния носителей тока с высокими энергиями ( $E \gg kT$ ) в односторонне и упруго деформированных многодолинных кристаллах Si, Ge, GaP. Это дало возможность, во-первых, определить и уточнить многие неизвестные или малоизвестные параметры, необходимые для расчетов различных физических явлений; во-вторых, наблюдать и описывать новые или сильно измененные механизмы рассеяния, такие например, как рассеяние электронов в GaP из зоны  $X_1$  в вышележащую зону  $X_3$ , или рассеяние, связанное с неупругим взаимодействием электронов с фононами в сильно легированных полупроводниках, и др.

3). Были разработаны также новые методики определения параметра анизотропии рассеяния и констант примесных потенциалов  $\Sigma^*$  для многодолинных полупроводников. С их помощью изучено изменение вкладов различных механизмов рассеяния при односторонней упругой деформации кристаллов Si, Ge и GaP, а также определены значения  $\Sigma^*$  для примесей P, As, Sb в кремнии и S, Sn в фосфиде галлия.

4). Полученные данные об особенностях строения мелких донорных состояний в кремнии позволили дать некоторые рекомендации по усовершенствованию процесса легирования, проводимого в промышленных условиях. Это привело к повышению надежности приборов, изготавливаемых на основе этого материала, и дало экономический эффект в размере  $\sim 200$  тыс. руб.

5). Проведенные в работе исследования влияния несовершенств и неоднородностей, существующих в обычных кристаллах CdHgTe, позволили изменить взгляды на наблюдаемые в этом материале особенности некоторых кинетических эффектов в квантующих магнитных полях и определить условия, при которых эти особенности действительно связаны с глубокими квантовыми эффектами.

6). Исследования оптических и гальваномагнитных свойств магнитосмешанных кристаллов MnHgTe показали возможность получения образцов с малой эффективной массой электронов ( $m^* \leq 0,01 m_e$ ) и практически нулевым  $g$ -фактором, что открывает новые возможности

в создании перестраиваемых магнитным полем фотоприемников.

#### Аппробация работы и публикации.

Основные материалы работы докладывались и обсуждались на: Всесоюзной конференции по физике плазмы (Киев, 1970), Республикаской конференции "Структура и гальваномагнитные явления в пленках" (Львов, 1973), Всесоюзном семинаре по физике, материаловедению и техническому применению кремния, германия и структур на их основе (Запорожье, 1978), Всесоюзной конференции "Техника получения и электрические свойства соединений Al<sub>3</sub>B<sub>5</sub> (Ленинград, 1978), Республикаской конференции "Спектроскопия молекул и кристаллов" (Черновцы, 1979), Всесоюзной конференции по физико-химическим основам легирования полупроводниковых материалов (Москва, 1979), Республиканском семинаре "Электроника дефектов в кремнии" (Киев, 1982), 7-ой Международной школе по дефектам в кристаллах (Щирк, Польша, 1985), Всесоюзном совещании по физике узкозонных полупроводников (Москва, 1985), Всесоюзной школе по физике полупроводников (Свердловск, 1988), Всесоюзной конференции по физике полупроводников (Кишинев, 1989) и др.

Основные результаты диссертации опубликованы в 45 работах, список которых приведен в конце автореферата.

Структура и объем диссертации. Диссертация состоит из введения, семи глав и заключения. Она содержит 310 страниц машинописного текста, 80 рисунков, 19 таблиц и список литературы из 290 наименований.

#### СОДЕРЖАНИЕ РАБОТЫ

В первой главе диссертации приводятся краткие сведения о зонной структуре полупроводниковых кристаллов Si, Ge, GaP, InSb, CdHgTe и MnHgTe и ее изменениях, связанных с их односторонней упругой деформацией. Обращается внимание на отличия зон проводимостей перечисленных полупроводников и подобие их валентных зон.

Не смотря на имеющуюся в некоторых материалах анизотропию изоэнергетических эллипсоидов, все эти кристаллы в обычных условиях интегрально изотропны (что проявляется в различных физических эффектах), из-за равномерного распределения свободных электронов по всем эквивалентным экстремумам и их взаимной компенсации. Для наблюдения анизотропии отдельно взятой долины удобно использовать методику односторонней упругой деформации, которая нарушает эквивалентность долин и, в зависимости от направления ее приложения, поднимает (или опускает) некоторые из них по шкале энергий. Можно выбрать такие направления сжатия, что опускаться будет только один эллипсоид в Ge или GaP (после 50 K) или два, лежащих на одной оси,

в Si. При достаточной величине сжатия опускание будет столь значительным, что все свободные электроны переместятся в опустившуюся долину, а кристалл станет квазианизотропным. В этом случае в экспериментах четко проявятся анизотропные свойства его изоэнергетических эллипсоидов, полностью или частично исчезнут междолинные перебросы и т.д.

Во второй главе приводятся результаты характера рассеяния электронов в об"емных кристаллах и эпитаксиальных слоях фосфида галлия. Этому предшествует обзор данных, имеющихся в научной литературе и посвященных этому вопросу. Хотя ко времени постановки наших исследований рассеяние электронов в GaP интенсивно изучалось, окончательной, полной и непротиворечивой картины создано не было. Этому мешало также и то, что в то время отсутствовали или были недостаточно надежно определены многие параметры и константы, необходимые для расчетов вкладов различных механизмов рассеяния, например такие, как значение продольной эффективной массы  $m''_z$ , величины констант деформационного потенциала  $\Sigma_d$ ,  $\Sigma'_d$ ,  $\Sigma_u$ , параметры анизотропии рассеяния электронов при различных температурах, константы связи электронов с междолинными фононами. В последнем случае вообще не было известно в каких условиях необходимо учесть междолинное рассеяния, т.к. обнаружить его обычным способом (по температурной зависимости подвижности) в GaP затруднительно. Дело в том, что в соединениях  $A_3B_5$  связь между атомами имеет большую долю ионности, а это приводит к большому вкладу полярного оптического рассеяния, которое дает такую же температурную зависимость подвижности, как и междолинное.

Стоящая перед нами задача и заключалась в том, чтобы решить эти трудности, определить необходимые константы и вклады отдельных механизмов, рассчитать значения подвижности, хорошо согласующиеся с экспериментом. С помощью одноосных деформаций в направлении  $\vec{P} \parallel [100] \parallel J$  ( $P$  – вектор напряжения), кристаллы GaP превращались в квазиоднодолинные ( $[100]$ -долина опускалась по оси энергий значительно ниже других эквивалентных долин и в нее перетекали все свободные электроны). Измерение температурных и деформационных зависимостей продольного (относительно направления давления) сопротивления, коэффициента Холла и подвижности и сравнение их с расчитанными позволили определить температурную область существования междолинного  $\frac{1}{2}$ -рассеяния (выше температур 120–140 К), продольную эффективную массу электронов, константы обобщенного потенциала деформации  $C_1$  и связи электрона с междолинным фононом  $D_F$ , коэффициент изменения междолинного энергетического зазора при

Для уточнения полученных констант и полного согласования расчета с экспериментом необходимы были образцы с большей степенью чистоты и совершенства, чем существующие в настоящее время об"емные кристаллы п-GaP. Образцы такого качества были получены лишь на эпитаксиальных слоях, выращенных из расплава, содержащего атомы редкоземельных элементов. Кроме того, из исследования ИК поглощения одноосно деформированными образцами GaP были определены константы  $\Sigma_d$  и  $\Sigma'_d$ , а из исследований пьезосопротивления на сравнительно чистых кристаллах –  $\Sigma_u$ , необходимые для точного учета анизотропии и вкладов акустического и междолинного механизмов рассеяния. Проведенный нами в этом случае расчет значений подвижности в широком диапазоне температур 77 ± 400 К дал весьма хорошее совпадение с экспериментом, что может служить доказательством надежного и правильного определения перечисленных выше констант.

В третьей главе описана разработанная нами методика, позволяющая проводить измерения поглощения ИК света в одноосно деформированных полупроводниковых кристаллах. Эта методика удовлетворяла двум необходимым для таких исследований требованиям: образцы должны быть достаточно широкими (2,5 – 3 мм), а достигаемые напряжения деформаций должны быть достаточными для перехода подавляющего большинства свободных носителей в одну опустившуюся долину. Кроме этого методика позволяла проводить измерения поглощения ИК излучения, поляризованного вдоль и поперек оси опустившегося под действием сжатия эллипса.

В этой главе приведены также основные выводы квантовой теории поглощения света свободными носителями в одноосно деформированных многодолинных кристаллах, развитой теоретиками ИФ АН УССР Демиденко З.А. и Томчуком П.М. В общем виде спектральная зависимость коэффициента ПССН для поляризованного излучения может быть записана следующим образом:

$$d_o(\omega) = B \frac{2\beta+1}{3\beta} A^2(\omega) L_o(\beta),$$

$$d_{\parallel}(\omega) = B \beta^{-1} A^2(\omega) L_{\parallel}(\beta),$$

$$d_{\perp}(\omega) = B A^2(\omega) L_{\perp}(\beta),$$

$$B = \frac{4\sqrt{2}m_e^* e^2}{3n_o c t^2} \cdot \frac{N_{el}}{(\hbar\omega)^{1/2}}, \quad \beta = \frac{m_e^*}{m_i},$$

в Si. При достаточной величине сжатия опускание будет столь значительным, что все свободные электроны переместятся в опустившуюся долину, а кристалл станет квазианизотропным. В этом случае в экспериментах четко проявятся анизотропные свойства его изоэнергетических эллипсоидов, полностью или частично исчезнут междолинные перебросы и т.д.

Во второй главе приводятся результаты характера рассеяния электронов в об"емных кристаллах и эпитаксиальных слоях фосфида галлия. Этому предшествует обзор данных, имеющихся в научной литературе и посвященных этому вопросу. Хотя со временем постановки наших исследований рассеяние электронов в GaP интенсивно изучалось, окончательной, полной и непротиворечивой картины создано не было. Этому мешало также и то, что в то время отсутствовали или были недостаточно надежно определены многие параметры и константы, необходимые для расчетов вкладов различных механизмов рассеяния, например такие, как значение продольной эффективной массы  $m^*$ , величины констант деформационного потенциала  $\Sigma_d$ ,  $\Sigma_a$ ,  $\Sigma_i$ , параметры анизотропии рассеяния электронов при различных температурах, константы связи электронов с междолинными фононами. В последнем случае вообще не было известно в каких условиях необходим учет междолинного рассеяния, т.к. обнаружить его обычным способом (по температурной зависимости подвижности) в GaP затруднительно. Дело в том, что в соединениях  $A_3B_5$  связь между атомами имеет большую долю ионности, а это приводит к большому вкладу полярного оптического рассеяния, которое дает такую же температурную зависимость подвижности, как и междолинное.

Стоящая перед нами задача и заключалась в том, чтобы решить эти трудности, определить необходимые константы и вклады отдельных механизмов, рассчитать значения подвижности, хорошо согласующиеся с экспериментом. С помощью одноосных деформаций в направлении  $\vec{P} \parallel [100] \parallel J$  ( $P$  – вектор напряжения), кристаллы GaP превращались в квазиоднодолинные ( $[100]$ -долина опускалась по оси энергий значительно ниже других эквивалентных долин и в нее перетекали все свободные электроны). Измерение температурных и деформационных зависимостей продольного (относительно направления давления)

сопротивления, коэффициента Холла и подвижности и сравнение их с расчитанными позволили определить температурную область существования междолинного  $\frac{1}{2}$ -рассеяния (выше температур 120–140 К), продольную эффективную массу электронов, константы обобщенного потенциала деформации  $C_1$  и связи электрона с междолинным фононом  $\Phi_f$ , коэффициент изменения междолинного энергетического зазора при

Для уточнения полученных констант и полного согласования расчета с экспериментом необходимы были образцы с большей степенью чистоты и совершенства, чем существующие в настоящее время об"емные кристаллы п-GaP. Образцы такого качества были получены лишь на эпитаксиальных слоях, выращенных из расплава, содержащего атомы редкоземельных элементов. Кроме того, из исследования ИК поглощения одноосно деформированными образцами GaP были определены константы  $\Sigma_d$  и  $\Sigma_i$ , а из исследований пьезосопротивления на сравнительно чистых кристаллах –  $\Sigma_a$ , необходимые для точного учета анизотропии и вкладов акустического и междолинного механизма рассеяния. Проведенный нами в этом случае расчет значений подвижности в широком диапазоне температур 77 + 400 К дал весьма хорошее совпадение с экспериментом, что может служить доказательством надежного и правильного определения перечисленных выше констант.

В третьей главе описана разработанная нами методика, позволяющая проводить измерения поглощения ИК света в одноосно деформированных полупроводниковых кристаллах. Эта методика удовлетворяла двум необходимым для таких исследований требованиям: образцы должны быть достаточно широкими (2,5 – 3 мм), а достигаемые напряжения деформаций должны быть достаточными для перехода подавляющего большинства свободных носителей в одну опустившуюся долину. Кроме этого методика позволяла проводить измерения поглощения ИК излучения, поляризованного вдоль и поперек оси опустившегося под действием сжатия эллипса.

В этой главе приведены также основные выводы квантовой теории поглощения света свободными носителями в одноосно деформированных многодолинных кристаллах, развитой теоретиками ИФ АН УССР Демиденко З.А. и Томчуком П.М. В общем виде спектральная зависимость коэффициента ПССН для поляризованного излучения может быть записана следующим образом:

$$d_o(\omega) = B \frac{2\beta+1}{3\beta} A^2(\omega) L_o(\beta),$$

$$d_{\perp}(\omega) = B \beta^{-1} A^2(\omega) L_{\perp}(\beta),$$

$$d_{\parallel}(\omega) = B A^2(\omega) L_{\parallel}(\beta),$$

$$B = \frac{4\sqrt{2}m_e^* e^2}{3n_0 c \hbar^2} \cdot \frac{N_{el}}{(\hbar\omega)^{1/2}}, \quad \beta = \frac{m_e^*}{m_i^*},$$

где  $N_{\text{эл}}$  - концентрация носителей,  $n_0$  - коэффициент преломления,  $A(\omega)$  - интенсивность рассеяния,  $L_{a,\perp}$  - фактор анизотропии рассеяния ( $A$  и  $L_{a,\perp}$  - различны для различных механизмов рассеяния).

Как известно, принципиальным отличием квантовой теории ИК поглощения от классической является вывод о том, что зависимость  $\alpha$  от  $\omega$  ( $\omega$  - частота волны падающего света) определяется существующими в данном кристалле механизмами рассеяния и имеет хорошо выраженный степенной характер:  $\alpha \sim \omega^{-\zeta}$ . Причём для каждого из классических механизмов показатель степени имеет свое значение, например: 7/2, 5/2 и 3/2 для кулоновского, оптического полярного и акустического, соответственно. Именно поэтому измерения зависимостей  $\alpha(\omega)$  позволяют делать выводы об актуальности того или иного механизма рассеяния, а эксперименты с квазиоднодолинными образцами, проведенные в поляризованном свете, хорошо показывают величину анизотропии как энергетических эллипсоидов, так и рассеяния в целом. Сопоставление расчетов с проведенными экспериментами дает возможность определить параметры, позволяющие найти вклады этих механизмов.

Совмещение методики одноосной упругой деформации с измерениями поляризованного ИК поглощения значительно расширило возможности последних. Поэтому, в частности, нам и удалось впервые наблюдать в какой-то мере новые механизмы рассеяния электронов с высокими энергиями в GaP и Ge, о чём будет сказано дальше.

В четвертой главе приводятся результаты исследований ИК ПССИ в многодолинных кристаллах Ge, Si и GaP, подвергнутых одноосной упругой деформации. Использование в экспериментах поляризованного ИК излучения позволило выявить особую роль междолинных перебросов в образцах n-Ge. Если при рассеянии электронов с низкими энергиями в Ge этот вид рассеяния вплоть до 300 K практически не проявляется, то в ПССИ он вносит большой и резко анизотропный вклад до тех пор, пока  $\hbar\omega \approx \Delta_p$  ( $\omega_f$  - собственная частота междолинного  $\gamma$ -фона,  $\Delta_p$  - энергетический зазор между эквивалентными экстремумами, появляющийся под действием одноосного упругого напряжения  $P[\Pi]$ ). С помощью использованной нами методики было показано, что предполагаемая в других работах роль неполярной оптики в рассеянии электронов в Ge сильно преувеличена, т.к. это рассеяние - изотропно и не может об'яснять наблюдаемое на опыте различие между  $d_u(\omega)$  и  $d_t(\omega)$ .

Такие же исследования были проведены на кристаллах кремния. Было установлено, что в недеформированных образцах как акустическое, так и междолинное рассеяние имеет слабую анизотропию. В де-

формированных до  $P[\Pi] = 10^4$  кгс/см<sup>2</sup> образцах наложен зависимостью  $d_u(\omega)$  и  $d_t(\omega)$  был заметно различным, а их отношение существенно меньше  $\beta$ . Об'яснить наблюдаемые особенности этих зависимостей оказалось возможным лишь в предположении существенной анизотропности междолинного  $\gamma$ -рассеяния.

К моменту постановки этих исследований изучение рассеяния носителей с высокими энергиями в n-GaP только начиналось. Единственное, что можно было считать действительно установленным: измеряемая в обычных кристаллах n-GaP зависимость  $\alpha \sim \omega^{-\zeta}$  с  $\zeta = 1,4 \pm 1,8$  очень плохо коррелировала с теми механизмами, которые считались актуальными в этом материале для носителей с малыми энергиями. Было известно также, что измеренные при 300 K на этих кристаллах спектры  $\alpha(\omega)$  могут быть заметно искажены фотоионизацией доноров.

Проведенные нами исследования поглощения ИК излучения однооседавленными кристаллами n-GaP показали: 1) для  $P[\Pi] = (6 \pm 6) \cdot 10^3$  кгс/см<sup>2</sup> и  $T \approx 300$  K все доноры оказываются ионизованными (под действием такой деформации донорные уровни приближаются к зоне проводимости, что способствует дополнительной их ионизации) и зависимости  $\alpha(\omega)$  оказываются свободными от искажений, связанных с фотоионизацией; 2) отличия между  $d_u(\omega)$  и  $d_t(\omega)$  еще большие, чем в Ge и Si ( $d_u(\omega) \sim \omega^{4,8}$ ,  $d_t(\omega) \sim \omega^{1,1}$ ); 3) так же как в этих двух полупроводниках, в GaP отношение  $d_u(\omega)/d_t(\omega) < \beta$ ; 4) значение показателя степени для  $d_u(\omega)$  значительно меньше минимального возможного значения  $\zeta = 1,5$ , полученного для классических механизмов.

При рассмотрении ПССИ в Ge и Si учитывались только внутренние промежуточные состояния, участвовавшие в поглощении света. В GaP представление X-зоны проводимости расщепляется на два состояния  $X_1$  и  $X_3$ , расположенные друг над другом на сравнительно не большом энергетическом расстоянии  $E_{1,3} = 0,32$  эВ. В этом случае возможны прямые оптические переходы в вышележащую зону  $A_2'$  и необходим учет промежуточных состояний в этой зоне. Такой тип переходов мы назвали  $j_1$ -рассеянием, т.к. вклад их в  $\alpha(\omega)$  может быть весьма заметным.

Именно учет этого вклада позволил об'яснить и описать последнее три особенности в ПССИ n-GaP, о которых говорилось выше. Нами было показано, что  $j_1$ -рассеяние мало влияет на  $d_u(\omega)$ , заметно изменяя  $d_t(\omega)$ , а его параметр анизотропии  $L_u/L_t < 1$ , что принципиально отличает его от классических механизмов рассеяния. Этим и об'ясняется аномально слабая зависимость  $d_u(\omega)$ .

в случае больших одноосных деформаций, при значениях  $\hbar\omega < \Delta_1, E_{13}$  для коэффициента  $\alpha_1$  оказалось возможным пренебречь как виртуальными (в минимум  $X_3$ ), так и междолинными (в эквивалентные долины  $X_1$ ) переходами и связать его величину только с акустическими и оптическими фононами. Так как вклад последних легко считается, то это позволило впервые определить для акустических фононов значение константы деформационного потенциала  $E_d = -15,6$  эВ.

Сдавливая кристаллы п-GaP в направлении [111], включающем сдвиговую компоненту, мы определили константу деформационного потенциала  $\Sigma'_d$  для зон  $\Delta_1$  и  $\Delta_2'$  по сдвигу максимума полосы поглощения при переходах  $X_1 \rightarrow X_3$ :  $\Sigma'_d = 11$  эВ.

Проведенные нами на сильнолегированных кристаллах п-Ge ( $N_i \geq 1 \cdot 10^{16} \text{ см}^{-3}$ ) измерения ИК поглощения на обычных и деформированных образцах привели к зависимостям  $\alpha \sim \omega^{-\gamma}$ , не описываемым с точки зрения обычных представлений о рассеянии носителей: увеличение концентрации примесей с  $2 \cdot 10^{17}$  до  $2 \cdot 10^{18} \text{ см}^{-3}$  не приводило к увеличению наклона  $\alpha_o(\omega)$ , что свидетельствовало бы об увеличении вклада примесного рассеяния. К тому же зависимость  $\alpha_n(\omega)$  описывалась выражением  $\alpha_n \sim \omega^{-\gamma}$  с  $\gamma = 1,35$  – также меньшим, чем возможно для любого известного классического механизма рассеяния. Эти особенности привели нас к выводу о том, что в сильнолегированных кристаллах наряду с обычным упругим электрон-фононным взаимодействием появляется неупругое, при котором импульс частично передается примесным атомам. Проведенный нами расчет такого типа рассеяния дал зависимость  $\alpha \sim \omega^{-\gamma}$  с  $\gamma = 1/2$  и фактор анизотропии  $L_z/L_{11} = 0,4$ . Появление такого типа рассеяния компенсирует увеличение вклада обычного кулоновского (при увеличении концентрации доноров) для которого  $\gamma = 7/2$ , и обясняет слабую спектральную зависимость коэффициента  $\alpha_n(\omega)$ .

В пятой главе представлены результаты исследований структуры мелких донорных состояний в Si и GaP и описана методика, с помощью которой были определены примесные потенциалы деформации для ряда наиболее часто используемых в технологии донорных примесей. Как уже говорилось, уровень легирования и однородность распределения примесей по образцу самым существенным образом влияют на проводимость кристалла и измеряемые в нем эффекты. Это влияние может только увеличиться при появлении в объеме образца всевозможных напряжений, созданных специально или возникающих в нем случайным образом (например, из-за разных коэффициентов термического расширения подложки и самого кристалла). Поэтому исследование этого влияния (в том числе одноосных упругих напряжений) на

структуре мелких донорных состояний и определение их параметров имеет как научный, так и практический смысл.

Известно, что на структуру и положение донорных состояний многодолинных полупроводников оказывает большое влияние взаимодействие эквивалентных долин между собой (долино-орбитальное взаимодействие); благодаря ему шестикратно вырожденные донорные состояния в Si расщепляются на синглет, триплет и дуплет, а в GaP эти состояния (вырожденные при  $T > 50$  К трехкратно для доноров  $U_1$  группы) расщепляются на синглет и дуплет, а в случае доноров  $U_2$  группы остаются трехкратно вырожденными.

Одноосная упругая деформация Р || [100] нарушает эквивалентность долин и уменьшает долино-орбитальное взаимодействие, в результате чего синглет в Si приближается к опускающемуся минимуму на величину  $\delta E = \frac{3}{2} \Delta (\alpha^2 + \frac{4}{3} \alpha + 4)^{1/2} + \frac{1}{3} (S_{11} - S_{12})(2\Sigma_d - \frac{1}{2}\Sigma_d^*) P - 3\Delta$ ,  $a = (S_{11} - S_{12}) \Sigma_d^* P (3\Delta)^{-1}$ ,

где  $\Delta$  – матричный элемент долино-орбитального взаимодействия,  $S_{11}, S_{12}$  – константы жесткости кристаллического кремния, для сжатия:  $P < 0$ . Легко видеть, что в случае  $\Sigma_d = \Sigma_d^*$ ,  $\delta E$  стремится к насыщению при  $P \rightarrow \infty$ . Если же эти константы не равны, то после перестройки с-зоны при больших значениях  $P \geq 6 \cdot 10^3 \text{ кгс/см}^2$  основное примесное состояние – синглет  $1s(A_1)$  будет либо монотонно приближаться, либо удаляться от нижайшего минимума [100]. При построении различных моделей обычно считалось, что  $\Sigma_d = \Sigma_d^*$ . Однако действительное соотношение между этими константами было неизвестно.

Ответ на этот вопрос мы получили с помощью следующей методики. Кристаллы п-Si, легированные P, As и Sb были подвергнуты одноосному сжатию при  $T \approx 20$  К, когда ионизована лишь незначительная часть доноров. Происходящие при этом изменения положения примесного состояния приводило к изменению количества ионизованных доноров, что легко фиксировалось холловскими измерениями. При этом учитывалось уменьшение вероятности термических выбросов в зону проводимости, связанное с появляющимся энергетическим зазором между эквивалентными долинами, и вклад вышележащих примесных состояний, возрастающий с увеличением давления.

Проведя такие измерения, мы определили, что константы примесных потенциалов деформации указанных примесей в кремнии не равны аналогичной зонной константе и имеют следующие значения: для фосфора  $(\Sigma_d - \Sigma_d^*) = 0,12$  эВ,  $\Delta = 2,16$  мэВ, для сурьмы  $(\Sigma_d - \Sigma_d^*) = 0,06$  эВ,  $\Delta = 2,19$  мэВ и для мышьяка  $(\Sigma_d - \Sigma_d^*) = 0,4$  эВ

$$\Delta = 3,9 \text{ мэВ.}$$

Примерно такого же рода исследования были проведены и на кристаллах п-SaP с тем лишь отличием, что в последнем случае донорными примесями могут быть как элементы VI, так и IV группы. Это могло привести к различному поведению примесных состояний под действием одноосных деформаций РИ[100], что также требовало специального изучения. На кристаллах п-SaP, легированных серой (VI группа) и оловом (IV группа), было показано, что эти примеси действительно имеют различную структуру и по разному зависят от одноосного давления. Оказалось, что для серы  $\Delta = 0,018 \text{ эВ}$ ,  $\Xi_u^* - \Xi_d^*$ , для олова ( $\Xi_u^* - \Xi_d^*$ ) = 1,2 эВ.

В этой же главе приведены результаты исследований влияния на примесные состояния в кремни симметричных одноосных деформаций РИ[111]. Считалось, что такие деформации, не нарушающие эквивалентность долин, не приводят к изменению положения основного донорного состояния Is( $A_1$ ). Однако оказалось, что и в этом случае энергия ионизации доноров E<sub>D</sub> изменяется. Причем, в отличие от РИ[100], E<sub>D</sub> – увеличивается по квадратичному закону  $E_D \sim AP^2$ . Нам удалось выяснить, что это увеличение является следствием 2-х причин: изменения под действие сдвиговых деформаций эффективной массы плотности состояний (около 20% всего эффекта) и появляющегося взаимодействия (из-за наличия тригональной компоненты в деформации [111]) между лигантным состоянием T<sub>2</sub><sup>\*</sup> и основным донорным состоянием Is( $A_1$ ). Также была определена константа этого взаимодействия  $\lambda = 0,6 \text{ эВ}$ .

В шестой главе приведены результаты исследований эффектов, проходящих в валентных зонах изучаемых кристаллов. В предыдущих главах изучались особенности рассеяния электронов, структуры примесных состояний и определялись параметры, непосредственно связанные с зонами проводимости, и поэтому разные в различных образцах. Однако, валентные зоны этих полупроводников качественно подобны, поэтому эффекты, связанные с этими зонами, должны быть общими для них всех. Так, в исследованных кристаллах существуют анизотропия зон тяжелых и легких дырок и вырождение их в точке Г, поэтому в гальваномагнитных и оптических эффектах участвуют носители двух типов: тяжелые и легкие дырки.

С помощью измеренных (на различных кристаллах р- $\text{InSb}$ , вырезанных в различных кристаллографических направлениях) полевых и температурных зависимостей коэффициента Холла R и поперечного магнитосопротивления  $\rho_t$  были определены анизотропия зоны тяжелых дырок, а для легких в проводимость образцов и их подвиж-

ности и концентрации. Оказалось, что анизотропия коэффициентов Холла для образцов, вырезанных в направлениях [100] и [111] в плоскости (110) не превышает ~1,5 %, отношение концентрации легких дырок к тяжелым при 77 K  $p_2/p_1 \approx 1\%$  и  $M_2 = 10^5 \text{ см}^2/\text{В}\cdot\text{с}$ .

Хотя, как видно из наших результатов для  $\text{InSb}$  и литературных данных для Ge и Si, количество легких дырок, участвующих в переносе зарядов, невелико вклад их в проводимость может быть значительным. Это приводит к заметному несовпадению некоторых экспериментальных зависимостей с расчетными из условия наличия только тяжелых дырок. Так, в р-Ge в решеточной области рассеяния вместо ожидаемой зависимости  $M \sim T^{-1.5}$  измеряется зависимость  $M \sim T^{-2.3}$ . Авторы большинства предыдущих работ обясняли это несоответствие расчета с экспериментом участием в рассеянии оптических фононов. Нам удалось показать, что это участие определяется наличием легких дырок. Проведенное каким-либо способом снятие вырождения зон легких и тяжелых дырок приводило измеряемые зависимости в соответствие с теорией:  $M \sim T^{-1.5}$ .

Как уже сообщалось, анизотропия валентных зон исследованных полупроводников, в общем, невелика, тем не менее существуют эффекты, обязанные своим появлением именно этой анизотропии. В частности, к таким эффектам относится нечетное магнитосопротивление (НМС), измеряемое в полупроводниковых кристаллах р-типа. По данным авторов теоретических работ величина и характер этого эффекта определяются как тяжелыми, так и легкими дырками. Наши предыдущие исследования тоже как будто свидетельствовали в пользу заметного участия легких дырок в явлениях, измеряемых на кристаллах с р-проводимостью. Однако, в данном случае проведенные нами на кристаллах р-Ge и р- $\text{Si}$  измерения НМС, подтвердив в общих чертах выводы теории, показали тем не менее отсутствие вклада легких дырок в наблюдаемые зависимости НМС от магнитного и электрического полей и температур (во всяком случае, в том виде, как его предсказывала теория).

До сих пор речь шла только о гальваномагнитных явлениях. Но не менее интересным оказывается проявление особенностей структуры валентных зон в оптических исследованиях. Это хорошо видно, например, из проведенных нами измерений поглощения ИК излучения в кристаллах  $\text{InSb}$ ,  $\text{CdIn}_2\text{Te}$  и  $\text{InIn}_2\text{Te}$  в собственной области проводимости. Оказалось, что основное поглощение света происходит при переходах валентных электронов из зоны легких в зону тяжелых дырок. Причем, эти переходы, благодаря вырождению зон, существуют во всей области ИК спектра.

В работе проведен учет этого поглощения и получены выражения, с помощью которых его можно выделить из измеренного и таким образом изучать только внутризонные переходы носителей. Благодаря этому получены новые данные о вкладах различных механизмов в рассеяние носителей в этих материалах. Показано, что носители в CdHgTe при комнатных температурах и концентрациях примесей до  $5 \cdot 10^{16} \text{ см}^{-3}$  рассеиваются преимущественно на полярных фонах, а в менее совершенных кристаллах MnHgTe необходим также учет рассеяния на короткодействующих потенциалах дефектов структуры.

~~7-ая~~ глава посвящена исследованиям особенностей проводимости кристаллов п-CdHgTe (КРТ), появляющимся в связи с особенностями химического строения, технологии выращивания и зонного спектра. Они могут проявляться при измерении различных оптических, электрических и гальваномагнитных эффектов. В данной главе детально рассмотрен последний случай. Здесь необходимо иметь в виду следующее. В узкоизонных (УЗ) и беделевых (БЦ) кристаллах КРТ эффективная масса электронов очень мала ( $m^*_e < 0,01 m_0$ ), а подвижность велика. Это приводит к существенному квантованию с-зоны уже в области магнитных полей  $B \gtrsim 0,2 \text{ Тл}$ , связанному с ним магнитному вымораживанию электронов на донорные состояния (отделившиеся от зоны проводимости в квантующих В) и переходам металлического (М-Н) различного типа. Кроме того, отсутствие запрещенной зоны или ее малая величина приводят к тому, что акцепторные уровни могут попасть в зону проводимости и, при достаточной их концентрации, образовать в ней протяженную примесную зону. Все это может тем или другим способом проявиться в измеряемых гальваномагнитных эффектах. И авторы большого числа работ, посвященных исследованиям кристаллов КРТ, именно с их помощью обнаружили наблюдаемые на зависимостях  $R(B)$  и  $\rho_1(B)$  особенности.

Однако, с другой стороны, известно также, что совершенство подавляющего числа образцов КРТ оставляет желать лучшего. Все они состоят из кристаллитов, разореентированных относительно друг друга на малые углы, с большим количеством собственных дефектов и солидной компенсацией. Все это может привести к различного вида неоднородностям, потенциальному рельефу дна зоны проводимости и т.д. Наконец, из-за особенностей химического строения и специфических травителей на поверхности образцов КРТ появляются различные слои, в которых могут находиться встроенные заряды. Компенсации этих зарядов свободными электронами или дырками часто приводит к появлению дополнительных проводимостей (помимо общих), существенно искажающих наблюдавшиеся зависимости.

В работе было исследовано влияние таких несовершенств (прежде всего херринговских неоднородностей и поверхностной проводимости) на магнитополевые зависимости  $R(B)$  и  $\rho_1(B)$ , измеренные при разных температурах гелиевого диапазона на УЗ и БЦ кристаллах. Был проведен соответствующий расчет, который дал достаточно хорошее согласие с экспериментом и показал, что проявление таких несовершенств может полностью скрыть глубокие физические процессы, о которых говорилось выше.

Так, наличие херринговских неоднородностей может привести к наблюдаемому на образцах КРТ спаданию  $R(B)$  в квантующих магнитных полях и излому зависимостей  $\lg \rho_1(\lg B)$ , измеренных в той же области В. Показано что наклон зависимости  $\lg \rho_1(\lg B)$  в этом случае часто определяется наклоном  $\lg \rho_1(\lg B)$ .

Обнаруженное нами размерное квантование приповерхностного проводящего слоя приводит к неожиданно большому его вкладу в проводимость образцов КРТ в квантующих В. Показано, что в нетравленных образцах многие из наблюдавшихся особенностей зависимостей  $R(B)$  и  $\rho_1(B)$  могут быть следствием вклада в проводимость образцов п-КРТ этого проводящего слоя.

Тем не менее, в УЗ образцах п-КРТ оказалось возможным наблюдать при гелиевой температуре и магнитное вымораживание электронов. Для этого их компенсация должна быть минимальной (так чтобы измеренные и посчитанные по формуле Брукса-Херринга значения подвижности были близкими). В этом случае именно магнитное вымораживание ответственно за наблюдавшую температурную зависимость  $R(B)$  и  $\rho_1(B)$ . Показано, что отсутствие такой зависимости на слабо компенсированных БЦ образцах п-КРТ свидетельствует об отсутствии донорных состояний в открывшейся в квантующих В запрещенной зоне.

В этой же главе представлены результаты исследований гальваномагнитных явлений, измеренных на УЗ образцах (Mn,Hg)Te. Показано, что благодаря обменному взаимодействию электронов с параметрическими ионами  $Mn^{2+}$  свойства этих кристаллов существенным образом отличаются от других полупроводников. Так, несмотря на узкую зону и большую величину зеемановского  $g$ -фактора, суммарный  $g$ -фактор в таких кристаллах может быть, как показывают расчеты, близок к нулю. Что хорошо подтверждается магнитополевыми зависимостями  $\rho_1(B)$ , измеренными в области осцилляций Шубникова-де-Гааза на образцах  $Mn_{0.11}Hg_{0.89}Te$ .

Основные результаты и выводы.

Проведенные в данной работе исследования позволили полу-

чить новые сведения о влиянии на магнитополевые и температурные зависимости проводимости полупроводниковых кристаллов особенностей зонного спектра, неоднородностей и несовершенств образцов, а также донорных и акцепторных примесей; впервые определить некоторые константы и параметры зон и механизмов рассеяния, с помощью которых оказалось возможным расчитать эти зависимости; изучить структуры мелких донорных состояний многодолинных полупроводников; оценить влияние неоднородностей и неоднородного распределения проводимости на некоторые явления, измеряемые в узкозонных кристаллах; выяснить вклад легких дырок и их анизотропии в гальваномагнитные эффекты, измеряемые в валентных зонах исследованных кристаллов.

Основные результаты работы состоят в следующем:

I. Разработаны и освоены новые методики исследований:

- а) анизотропии рассеяния с помощью анизотропии электропроводности в интегрально изотропных многодолинных кристаллах;
- б) структуры и параметров мелких доноров в многодолинных полупроводниках с помощью деформаций и холловских измерений;
- в) поглощения свободными носителями поляризованного ИК излучения в одноосно деформированных многодолинных кристаллах.

2. Изучены особенности рассеяния электронов с высокими энергиями (на дне с-зоны) в об'емных кристаллах и эпитаксиальных слоях фосфида галлия в широком диапазоне температур ( $77 \pm 500$  К) и концентраций примесей ( $N_i = 10^{16} - 10^{19} \text{ см}^{-3}$ ). Определены вклады различных механизмов рассеяния электронов.

3. Впервые в этом материале измерены ряд констант и параметров. В частности, константы деформационного потенциала  $\Sigma_d$  и  $\Sigma_i$ , константа связи с междолинным фононом  $D_f$  и др., необходимые для расчетов температурных и спектральных зависимостей подвижности и коэффициента поглощения света свободными электронами.

4. Изучены особенности рассеяния электронов с высокими энергиями в одноосно деформированных кристаллах  $\text{Ge}$  и  $\text{Si}$ . Показан большой вклад междолинного рассеяния, которое в этом случае имеет ярко выраженный анизотропный характер.

5. Показано, что в случае рассеяния электронов с высокими энергиями в кристаллах фосфида галлия необходим у учет прямых виртуальных переходов в вышележащую долину зоны  $\Delta_2'$  ( $j\ell$ -рассеяние). При поглощении носителями поляризованного света в ИК области это рассеяние может существенным образом изменить за-

висимости  $d_n(\omega)$ , мало изменяя  $d_s(\omega)$ .

6. Обнаружено и исследовано неупругое электрон-фононное взаимодействие, замкнутым образом проявляющееся при рассеянии носителей в высоколегированных полупроводниках ( $N_i \geq 10^{18} \text{ см}^{-3}$ ), изменяющее вид зависимостей  $d_n(\omega)$  и  $d_s(\omega)$ .

7. Изучено рассеяние электронов с высокими энергиями в кристаллах  $\text{CdHgTe}$  и  $\text{MnHgTe}$ . Показано, что при комнатных температурах электроны в КПТ рассеиваются, в основном, на полярных оптических фононах, в МПТ кроме этого существенный вклад вносит рассеяние на короткодействующих потенциалах дефектов кристаллической решетки.

8. Впервые определены константы потенциалов деформации примесей  $\text{P}$ ,  $\text{Sb}$  и  $\text{As}$  в кремнии и  $\text{S}$  и  $\text{Si}$  в фосфиде галлия. Показано, что в последнем случае доноры IУ и VI группы имеют качественно различную структуру.

9. Обнаружена нелинейная зависимость мелких донорных состояний в  $\text{Si}$  от величины одноосной симметричной деформации РИ[III], определяемая изменением эффективной массы электронов на дне зоны проводимости и взаимодействием между лигантным состоянием  $T_2^*$  и основным донорным состоянием  $1s$  ( $A_1$ ). Определена константа этого взаимодействия.

10. Изучены особенности нечетного магнитосопротивления в кристаллах р- $\text{Ge}$  и р- $\text{Si}$ , возникающего в греющих электрических полях. Показано отсутствие ожидаемого вклада легких дырок в эти эффекты.

11. Изучено влияние хеरринговских неоднородностей и неоднородного распределения проводимости по образцу на гальваномагнитные эффекты, измеряемые в узкозонных кристаллах п- $\text{CdHgTe}$ . Показано, что эти несовершенства могут заметным образом изменить вид зависимостей  $R(8)$  и  $\rho_1(B)$ , измеренных при гелиевых температурах в квантующих магнитных полях.

12. Изучены особенности гальваномагнитных эффектов, измеренных в той же области магнитных полей и температур на узкозонных кристаллах  $\text{MnHgTe}$ . Показано, что вклад обмениного взаимодействия в эффективный g-фактор электронов может существенным образом уменьшить его величину, так что для состава  $x = 0,11$  его значение становится близким к нулю.

13. Определены вклад легких дырок в концентрацию свободных носителей в валентной зоне антимонида индия и их подвижность.

14. Показано что в слабо компенсированном п- $\text{CdHgTe}$  наблюдаемые в узкозоновых кристаллах особенности магнитополевых за-

вимостей могут быть следствием магнитного вымораживания свободных электронов на отделяющиеся в квантующих магнитных полях донорные состояния, что приводит также к температурной зависимости проводимости и коэффициента Холла.

Результаты работы опубликованы в следующих статьях:

1. Беляев А.Е., Городничий О.П. О необходимости учета междолинного рассеяния электронов в фосфиде галлия.//Укр.Физ.жур.-1979.-24, №. -с.1222-1224.
2. Баранский П.И., Городничий О.П., Савчук А.У. Определение эффективной массы плотности состояния электронов и количества основных минимумов энергии в зоне проводимости фосфода галлия.//Физ.техн.полупр.-1976.-10, №. -с.1567-1569.
3. Баранский П.И., Беляев А.Е., Городничий О.П. Пьезосопротивление одноосно деформированного фосфода галлия.//Физ.техн.полупр.-1976.-10, №. -с.185-187.
4. Belyaev A.E., Gorodnichii O.P. Determination of scattering anisotropy parametr with the use of mesurements of anisotropic electrical conductivity.//Crys.Res.Tech.-1985-20, N11-K118-120.
5. Баранский П.И., Беляев А.Е., Городничий О.П. Влияние сдвиговой деформации на межзонное взаимодействие в фосфиде галлия.//Физ.техн.полупр.-1977.-11, №. -с.1594-1597.
6. Баранский П.И., Беляев А.Е., Городничий О.П. Пьезосопротивление, возникающее в условиях симметричного расположения оси деформации относительно всех изоэнергетических эллипсоидов в п-GaP. В кн.Технология получения и электрические свойства соединений А<sub>3</sub>В<sub>5</sub>.-Ленинград, 1961.-с.281-283.
7. О механизмах рассеяния в фосфиде галлия.//Баранский П.И., Беляев А.Е., Городничий О.П., Сытилина Н.Г., Томчук П.М.//Физ.техн.полупр.-1979.-13, №. -с.488-493.
8. Влияние иттербия на электрофизические свойства эпитаксиальных слоев п-GaP.// Баранский П.И., Беляев А.Е., Городничий О.П., Макаренко В.Г.//Физ.техн.полупр.-1969.-22, №. -с.158-161.
9. Особенности рассеяния электронов в кристаллах кремния, содержащих кластеры.//Винецкий Р.М., Городничий О.П., Шейхет Э.Г.// Физ.техн.полупр.-1981.-15, №. -с.1002-1005.
10. Пьезосопротивление кристалла кремния, одноосно деформированного вдоль направления [111].// Беляев А.Е., Винецкий Р.М., Городничий О.П., Короляк С.С., Остафийчук П.Г.// Укр.Физ.жур.-1983.-30, №. -с.926-930.
- II. Исследование анизотропии поглощения света свободными носите-

- лями в полупроводниках./ Демиденко З.А., Томчук П.М., Беляев А.Е., Городничий О.П.// Препринт Института физики АН УССР.-1985.-42 с.
12. Anisotropy of infrared spectral absorption in uniaxially-stressed n-GaP./ Belyaev A.E., Gorodnichii O.P., Demidenko Z. A., Tomchuk P.M.// Infrared Phys.-1983.-23, №6.-p.277-280.
  13. Влияние междолинного рассеяния на спектр поглощения света свободными носителями в одноосно деформированных многодолинных полупроводниках./ Беляев А.Е., Городничий О.П., Демиденко З.А., Томчук П.М.// Укр.Физ.жур.-1982.-27, №5.-с.566-571
  14. Free carrier absorption in uniaxially stressed n-Si.//Belyaev A.E., Gorodnichii O.P., Demidenko Z.A., Pidlisny E.V., Tomchuk P.M.// Solid Stat.Com.-1982.-42, №6.-p.441-445.
  15. Беляев А.Е., Городничий О.П. Влияние одноосной упругой деформации на положение примесных уровней в GaP// Укр.Физ.жур.-1981.-26, №3.-с.497-499.
  16. Belyaev A.E., Gorodnichii O.P., Vinetskii R.M. Determination of the deformation potential of shallow donors in silicon.//Solid Stat.Com.-1982.-44N3.-p.403-406.
  17. Особенности поглощения света свободными носителями в п-GaP./ Беляев А.Е., Городничий О.П., Демиденко З.А., Томчук П.М.// Укр.Физ.жур.-1980.-30, №. -с.120-127.
  18. Спектры ИК поглощения одноосно деформированного фосфода галлия п-типа/ Беляев А.Е., Городничий О.П., Пидлисный Е.В.// Физ.техн.полупр.-1980.-14, №. -с.988-990.
  19. Баранский П.И., Беляев А.Е., Городничий О.П. Определение констант деформационного потенциала в легированном фосфиде галлия.// Укр.Физ.жур.-1980.-25, №9.-с.1557-1558.
  20. Беляев А.Е., Городничий О.П., Пидлисный Е.В. Величина отношения констант деформационного потенциала в п-GaP.// Доклады АН УССР, сер.А.-1981.-№7.-с.51-53.
  21. Изучение относительного смещения зон  $\Delta_1$  и  $\Delta_2'$  в многодолинных полупроводниках под влиянием сдвиговой деформации.// Баранский П.И., Беляев А.Е., Городничий О.П., Пидлисный Е.В.//Физ.техн.полупр.-1978.-12, №4.-с.826-828.
  22. Effect of doping on the anisotropic free carrier absorption in n-Ge.//Belyaev A.E., Gorodnichii O.P., Demidenko Z.A., Tomchuk P.M.// Acta Phys. Pol.-1987.-471, №4.-p.549-552.
  23. дополнительный механизм рассеяния в сильно легированных полу-

- проводниках./ Беляев А.Е., Городничий О.П., Демиденко З.А., Павлов Р.М.// Укр.физ.жур.-1966.-32, №10.-с.1571-1574.
- 24.Поглощение света свободными носителями в узкозонных полупроводниках в области собственной проводимости./ Баранский П.И., Городничий О.П., Шевченко Н.В., Боднарук О.А.// Физ.техн.полупр.-1969.-23, №3.-с.579.
- 25.Баранский П.И., Беляев А.Е., Городничий О.П. Влияние пластической деформации на гальваномагнитные и фотоэлектрические свойства п-CdHgTe.// Физ.тёхн.полупр.-1990.-24, №1.-с.121-125.
- 26.Беляев А.Е., Винецкий Р.М., Городничий О.П., Деформационный потенциал нижайшего примесного состояния мышьяка в кремнии.// Укр.физ.жур.-1983.-28, №1.-с.1097-1099.
- 27.The nonlinear effect of uniaxial stress for shallow donors in silicon./ Belyaev A.E., Gorodnichii O.P., Vinknin V.S., Vinetskii R.M.// Phys. Stat. Sol. (b).-1985.-130.-p.K47-K50.
- 28.Беляев А.Е., Городничий О.П. Влияние одноосной упругой деформации на положение примесных уровней в фосфиде галлия.//Укр.физ.жур.-1981.-26, №3.-с.497-499.
- 29.Баранский П.И., Беляев А.Е., Городничий О.П. Донорные примеси IУ и УІ групп и уровни, создаваемые ими в GaP. В кн.Легирование полупроводников.-Москва,1982.-с.419-423.
- 30.Баранский П.И., Городничий О.П.,Эффект Холла и поперечное магнитосопротивление в р-InSb.// Укр.физ.жур.-1969.-14, №8.-с.1363-1366.
31. Baranskii P.I., Gorodnichii O.P. Concentration dependence of the Hall-factor in InSb.// Phys. St. Sol. -1969.-35.-p.K123-126.
32. Бабич В.М., Баранский П.И., Городничий О.П. К вопросу о природе магнитосопротивления п- и р-InSb .// Укр.физ.жур.-1971.-15, №1.-с.1921-1926.
- 33.К вопросу о температурной зависимости подвижности носителей тока в р-Ge при рассеянии на акустических фонах./ Баранский П.И., Городничий О.П., Тхорик Ю.А., Шварц Ю.М.//Физ.техн.полупр.-1974.-8, №2.-с.426-427.
- 34.Нечетное магнитосопротивление в р-Ge в сильных электрических полях./ Баранский П.И., Винецкий Р.М., Городничий О.П., Жидков А.В.//Физ.техн.полупр.-1978.-12, №8.-с.1631-1634.
- 35.Нечетное магнитосопротивление в Ge и Si р-типа при слабом разогреве носителей тока./ Баранский П.И., Винецкий Р.М., Городничий О.П., Жидков А.В.// Физ.техн.полупр.-1980.-14, №2.-с.367-369.
36. Baranskii P.I., Gorodnichii O.P., Shevchenko N.V. IR optical absorption and reflection spectra in narrow gap semiconduc.// J. lñfrared Phys. -1980.- 30, №3 -p.259-263

- 37.Влияние неоднородностей на гальваномагнитные эффекты в кристаллах Cd<sub>x</sub>Hg<sub>1-x</sub>Te в квантующих магнитных полях./ Городничий О.П., Горбатюк И.Н., Корнюшин Ю.В., Раренко И.М.// Укр.физ.жур.-1984.-29, №4.-с.584-588.
38. Longitudinal magnetoresistance in (Cd,Hg)Te crystals in quantizing magnetic fields./ Gorodnichii O.P., Gorbatyuk I.N., Rarenko I.M., Vinetskii R.M.// Phys. Stat. Sol. (b).-1985.-130.-p.K169-K173.
- 39.Баранский П.И., Городничий О.П., Продольное магнитосопротивление в ІnSb п-типа.// Физ.техн.полупр.-1968.-2, №.-с.854-861
- 40.Влияние поверхностной проводимости на гальваномагнитные эффекты в п-Cd<sub>x</sub>Hg<sub>1-x</sub>Te./ Балев О.Г., Баранский П.И., Бекетов Г.В., Винецкий Р.М., Городничий О.П.// Физ.техн.полупр.-1987.-24, №5.-с.1021-1025.
- 41.Влияние ультразвука на гальваномагнитные эффекты в п-(Cd,Hg)Te Баранский П.И., Винецкий Р.М., Городничий О.П., Горбатюк И.Н., Олих Я.М., Раренко И.М.// Физ.техн.полупр.-1986.-20, №.-с. 1104-1106.
- 42.Городничий О.П., Шевченко Н.В. Исследование особенностей проводимости ІnSb и (Cd,Hg)Te, фоточувствительных в ИК диапазоне.// Оптоэлектроника и полупроводниковая техника.-1989.-14.-с.92-96.
- 43.Баранский П.И., Беляев А.Е., Городничий О.П. Об особенностях некоторых гальваномагнитных эффектов, наблюдаемых в (CdHg)Te // Сб.Электронная техника.-1989.-6, №7. с.244
- 44.Особенности осцилляций Шубникова-де-Гааза в Mn<sub>0,11</sub>Hg<sub>0,89</sub>Te. /Беляев А.Е., Городничий О.П., Семенов Ю.Г., Шевченко Н.В., Боднарук О.А., Раренко И.М.// Физ.техн.полупр.-1988.-22, №2.-с.335-338.
- 45.Беляев А.Е., Городничий О.П., Пидлисный Е.В. Спектры ИК поглощения одноосно деформированных кристаллов п-GaP.// В кн. Спектры молекулярных кристаллов.- Киев,1980.-241 с.

Подп. к печ. 5. 10. 90. Формат 60×84/8 Бумага офс

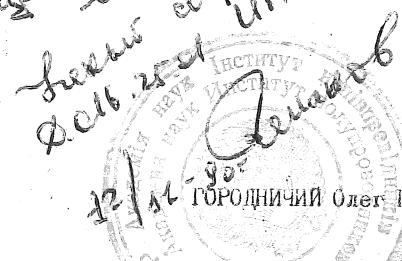
Печ. офс. Усл. печ. л. 1,39 Уч.-изд. л. 1 Тираж 120

Зак. № 4295. Бесплатно.

Киевская книжная типография научной книги. Киев, Репина, 4.

ОРДЕНА ТРУДА И ОРДЕНА ДРУЗЕЙ НАРОДОВ  
АКАДЕМИЯ НАУК УКРАИНСКОЙ ССР  
ИНСТИТУТ ПОЛУПРОВОДНИКОВ

Разрешено для научных работ  
без цензуры



На правах рукописи  
УДК 621.315.592.

12/1 Городничий Олег Петрович

ВЛИЯНИЕ ОСОБЕННОСТЕЙ ЗОННОЙ СТРУКТУРЫ, ПРИМЕСЕЙ И  
ДЕФЕКТОВ НА ПРОЦЕСС ПЕРЕНОСА В ПОЛУПРОВОДНИКАХ

Специальность 01.04.10 – физика полупроводников  
и диэлектриков

Автореферат  
диссертации на соискание ученой степени  
доктора физико-математических наук

Киев  
1990

СОСТОЯНИЕ  
Раритетный научный экземпляр  
16 октября 1990  
Директор института  
16 октября 1990