

Оптическое детектирование электронного парамагнитного резонанса (ЭПР) основано на уменьшении созданной светом разности заселённостей подуровней  $\pm \frac{1}{2}$  в зоне проводимости под действием переменного поля  $H_\omega$  с частотой ЭПР. Уменьшение поляризации люминесценции в условиях ЭПР позволяет регистрировать резонанс

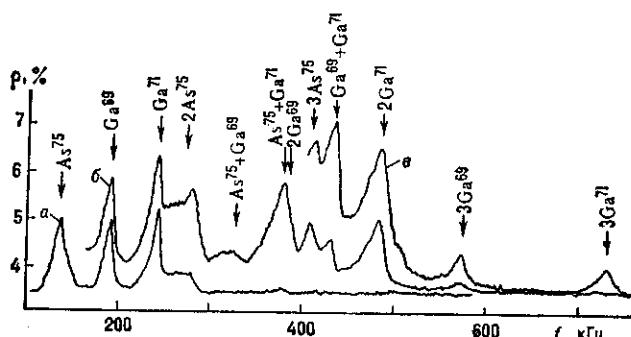


Рис. 5. Спектр ЯМР в кристалле GaAs при  $T = 1,9$  К и разных амплитудах переменного магнитного поля (рис. 2): а — одиночный резонанс ( $H_\omega \sim 0,16$  Гц), б — одно- и двухспиновые ( $H_\omega \sim 1,6$  Гц), в — двух- и трёхспиновые ( $H_\omega \sim 9,6$  Гц).

при малой концентрации неравновесных электронов. Так были определены  $g$ -факторы ряда полупроводников, для которых обычная техника ЭПР была неэффективной.

**Спиновая ориентация горячих электронов.** Корреляция между ориентациями спинов и импульсов электронов в момент их возбуждения в кристаллах АПВВ приводит к возрастанию степени циркулярной поляризации «горячих» люминесценций, наблюдаемой на КВ-краю линии рекомбинации излучения ( $\rho > 0,4$  для GaAs). Продольное (относительно возбуждающего луча) магн. поле  $H$  нарушает корреляцию спина и импульса электронов из-за различия циклотронной частоты, характеризующей изменение импульса, и ларморовой частоты прецессии спина. Это приводит к необычному изменению циркулярной поляризации люминесценции в продольном магн. поле — величина  $\rho$  уменьшается. Анализ зависимостей  $\rho(H)$  позволяет изучать в стационарных условиях быстропротекающие процессы импульсной релаксации с характерными временами  $t \leq 10^{-13}$  с.

Лит.: Дьяконов в М. И. и др., Ориентация электронных спинов в полупроводниках, «УФН», 1971, т. 105, с. 772; Захарченя Б. П. и др., Спектр и поляризация фотолюминесценции горячих электронов в полупроводниках, «УФН», 1982, т. 136, с. 459; Оптическая ориентация, под ред. Б. П. Захарченя и Ф. Майера, М.—Л., 1990. В. Г. Флейшер.

**ОПТИЧЕСКАЯ ОРИЕНТАЦИЯ** параметрических атомов газа — ориентация в определённом направлении угл. моментов (механических и связанных с ними магнитных) атомов (или ионов) под действием поляризованного по кругу оптич. излучения резонансной частоты. Открыта А. Кастилером (A. Kastler) в 1953. О. о. является частным случаем оптич. накачки — перевода вещества в неравновесное состояние в процессе поглощения им света.

При О. о. в отсутствие магн. поля угл. моменты атомов ориентируются по или против направления луча ориентирующего света в зависимости от знака круговой поляризации света, а также от сочетания величин угл. момента в основном ( $J_0$ ) и возбуждённом ( $J$ ) состояниях атома. Возникает суммарный макроскопич. вектор ориентации. Величина О. о. в простейшем случае двух уровней характеризуется отношением разности населённости уровней к их сумме. При наличии магн. поля в системе сохраняется проекция вектора ориентации на направление вектора магн. индукции.

Если за время жизни возбуждённого состояния атом не подвергается столкновениям с переворотами угл. момента, то процесс ориентации можно рассматривать

как следствие закона сохранения проекции угл. момента в системе атом — излучение: каждый фотон циркулярно поляризов. света обладает проекцией угл. момента ( $\pm \hbar$ ) на направление своего распространения и, будучи поглощён, передаёт этот угол. момент возбуждённому атому — ориентирует его. Спонтанное испускание возвращает атом в осн. состояние, причём ориентация атома в среднем сохраняется (вследствие изотропности спонтанного испускания).

Если ориентация возбуждённых атомов устраняется в результате столкновений, то ориентация атомов в осн. состоянии может возникать за счёт различия вероятности возбуждения атомов, по-разному ориентированных относительно луча света. При этом ориентация совпадает со знаком поляризации света, если  $J_0 \geq J$ , и противоположна при  $J_0 < J$ . Это приводит к зависимости знака и величины О. о. атомов от спектрального состава ориентирующего света. Так, атомы щёлочных металлов в буферных газах (см. ниже) ориентируются двумя линиями гл. дублета (переходы  $J_0 = \frac{1}{2} \rightarrow J = \frac{1}{2}$  и  $J_0 = \frac{1}{2} \rightarrow J = \frac{3}{2}$ ) в противоположные стороны, а поэтому ориентация возникает лишь в меру различия интенсивностей этих линий.

Равновесное значение О. о. устанавливается в процессе конкуренции ориентирующего действия света, пропорц. произведению интенсивности света на вероятность поглощения, и процессов деориентации при межатомных столкновениях и при столкновениях ориентиров. атомов со стенками сосуда. Для атомов, угл. момент к-рых имеет чисто спиновую природу ( $S$ -состояние), сечения деориентирующих столкновений с частицами без спинового момента оказываются очень малыми (менее  $10^{-20}$  см<sup>2</sup> для инертных газов). На этом основано использование таких (т. н. буферных) газов, присутствие к-рых не разрушает ориентацию и одновременно увеличивает время диффузии атомов к стенке сосуда, где ориентация теряется.

Др. эффективное средство сохранения О. о. — за счёт снижения скорости релаксации, к-ре проходит при напылении на стенки сосуда спец. покрытий с малой энергией адсорбции ориентируемых атомов (напр., парафины). Указанные методы позволяют достичь времён релаксации спина вплоть до 1 с. Для чисто ядерных парамагнетиков (атомы металлов второй группы, гелий  $^3\text{He}$ ) времена релаксации спина ядра могут быть ещё много выше. Длитель. времена релаксации позволяют ориентировать атомы светом малой интенсивности, обычно  $< 10^{-3}$  Вт/см<sup>2</sup>.

Возникающая О. о. атомов наиб. эффективно детектируется по соизмеряющей оптич. анизотропии вещества — по круговому дихроизму поглощения и люминесценции и по круговому двойному лучепреломлению.

Процесс О. о. атомов непосредственно применим к атомам щёлочных металлов, металлов второй группы (Cd, Zn, Hg), к атомам инертных газов в метастабильных состояниях и к к-рым др. С появлением перестраиваемых лазеров стало возможно ориентировать кроме атомов и молекулы, для к-рых характерны большие сечения разрушения ориентации. Мн. объекты, для к-рых прямая О. о. не осуществима по тем или иным причинам (атомы с линиями поглощения в недоступной спектральной области, ионы, свободные электроны), могут ориентироваться при столкновениях с непосредственно ориентируемыми атомами (спиновый обмен).

Техника О. о. атомов проста. Атомарный пар в прозрачной колбе с буферным газом (или буферным покрытием стенок) облучается светом газового разряда в парах того же элемента, к-рый подвергается ориентации. Ориентирующий свет перед облучением паров поляризуется и фильтруется по частоте. Постоянные и переменные магн. поля, налагаемые на рабочий объём, изменяют состояние ориентации, что фиксируется обычно с помощью фотодетектора, измеряющего интенсивность прошедшего света. Часто О. о. осуществляется в атомных пучках.