

Этот переход обусловлен тем, что в антиферромагнетиках при  $T \ll T_N$  ( $T_N$  — темп-ра Нееля) восприимчивость вдоль оси антиферромагнетизма  $\chi_{||}$  меньше восприимчивости  $\chi_{\perp}$  в поперечном направлении, и при нек-ром значении магн. поля  $H_{c1}$  разность магн. энергий  $-1/2(\chi_{\perp} - \chi_{||})H^2$  сравнивается с энергией анизотропии, что и приводит к скачкообразному изменению ориентации спинов на угол  $\pi/2$  (рис. 1).

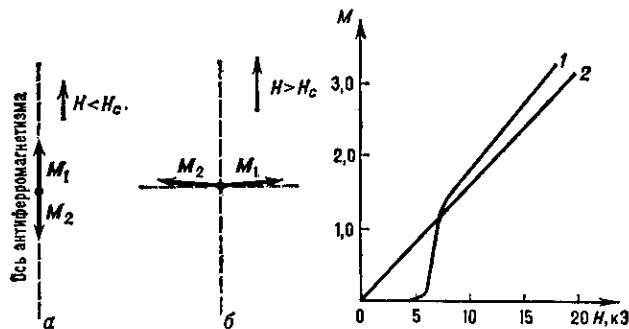


Рис. 1. «Опрокидывание» магнитных подрешёток в анизотропном антиферромагнетике при внешнем магнитном поле  $H < H_{c1}$  (а) и  $H > H_{c1}$  (б).

Рис. 2. Зависимость намагниченности  $M$  (в Гаусса системе единиц) от напряжённости внешнего магнитного поля для монокристалла  $\text{CuCl}_2 \cdot 2\text{H}_2\text{O}$  при  $T = 1,57$  К: 1 —  $H \parallel a$ , 2 —  $H \parallel b$ .

Это явление впервые наблюдалось экспериментально на антиферромагн. монокристаллах  $\text{CuCl}_2 \cdot 2\text{H}_2\text{O}$  с  $T_N = 4,3$  К. На рис. 2 приведены зависимости магн. момента этого соединения от напряжённости магн. поля, приложенного вдоль оси антиферромагнетизма (ось  $a$ ) и перпендикулярно ей (ось  $b$ ). При низких темп-рах  $\chi_{||} \ll \chi_{\perp}$ , но при достижении  $H_c = 6$  кЭ намагниченность вдоль оси  $a$  скачком возрастает (фазовый переход 1-го рода), после чего восприимчивость по осям  $a$  и  $b$  оказываются примерно одинаковыми, т. е. при  $H_c > 6$  кЭ намагниченности подрешёток устанавливаются перпендикулярно полю.

Критич. поле С.-Ф. п. связано с внутр. эф. полями антиферромагнетика. В случае простейшего легкоконосного антиферромагнетика  $H_c = (2H_e H_A)^{1/2}$ , где  $H_e$  — эф. обменное поле,  $H_A$  — эф. поле анизотропии.

*Лит.:* Боровик-Романов А. С., Антиферромагнетизм, в сб.: Итоги науки. Сер. физ.-мат. науки, в. 4, М., 1962; Войновский С. В., Магнетизм, М., 1971; А. М. Надобин. **СПИН-ФОННОННОЕ ВЗАИМОДЕЙСТВИЕ** — взаимодействие электронных и ядерных спинов атомов твёрдого тела с упругими колебаниями кристаллической решётки. Последним в квантоворехемии, представление соответствует поле фононов. Колебания решётки, тепловые или вызванные внеш. упругой волной, периодически изменяют расстояния между атомами, что приводит к модуляции как внутрикристаллического поля, так и взаимодействий между спинами электронов и ядер, т. е. к спин-спиновому взаимодействию.

С.-Ф. в. обуславливает релаксационные процессы, приводящие к установлению теплового равновесия между системой спинов и решёткой, — т. н. спин-решёточную релаксацию (см. Релаксация магнитная). Оно также оказывает влияние на положение и ширину спиновых уровней, приводя к сдвигу фактора спектроскопич. расщепления и изменению констант тонкого и сверхтонкого спиновых расщеплений. С.-Ф. в. ответственно за поглощение энергии акустич. колебаний при акустическом парамагнитном резонансе (АПР).

Известно неск. механизмов С.-Ф. в. Для электронных спинов парамагнитных ионов в т. н. слабоконцентрированных парамагнетиках (напр., примесных парамагн. ионах в диамагн. матрице), где взаимодействием между парамагн. ионах можно пренебречь, наиболее существенным является электрич. механизм,

обусловленный модуляцией внутрикристаллич. электрич. поля упругими колебаниями решётки. Осцилирующее поле нарушает орбитальное движение электрона и посредством спин-орбитального взаимодействия вызывает переориентацию спинов парамагн. ионов. Этот процесс связан с т. н. *ван-Флековским парамагнетизмом*, обусловленным деформацией электронной оболочки иона. Механизм Ван Флека характерен для примесных ионов группы Fe и редких земель в диэлектрич. и полупроводниковых кристаллах (напр.,  $\text{Fe}^{2+}$  в  $\text{Al}_2\text{O}_3$  и  $\text{MgO}$ ;  $\text{Cr}^{2+}$  в  $\text{GaAs}$ ). С.-Ф. в. возникает в результате модуляции зеемановской энергии или взаимодействия электронной намагниченности с магн. полем, обусловленным ядерным магнитным моментом (см. Сверхтонкое взаимодействие).

В концентрированных парамагнетиках С.-Ф. в. может осуществляться за счёт модуляции колебаниями решётки магнитного дипольного или обменного взаимодействий между спинами, поскольку они зависят от расстояний между ионами (механизм Вальера). В случае диэлектриков этот механизм может конкурировать с ван-Флековским только для ионов с большим магн. моментом.

В магнитоупорядоченных веществах основную роль в С.-Ф. в. играет модуляция упругими колебаниями решётки обменного взаимодействия между спинами. В свою очередь, коллективные колебания спинов (спиновые волны), распространяясь по кристаллу, вызывают смещения ионов решётки, что приводит к возникновению связанных т. н. магнитоупругих колебаний. Их интенсивность возрастает при совпадении частот спиновой и упругой волн с одинаковым волновым вектором.

Для атомов, ядра к-рых обладают *квадрупольным моментом*, существенно С.-Ф. в., обусловленное связью переменных градиентов внутрикристаллич. поля с квадрупольными моментами ядер. Квадрупольный механизм С.-Ф. в. присущ диэлектрикам, слаболегированным полупроводникам и ряду металлов.

В проводящих средах (металлах, сильнолегированных полупроводниках) с большой концентрацией электронов проводимости помимо электрич. механизма С.-Ф. в. существует т. н. механизм Ольфера — Рубина, связанный с возникновением дополнительного переменного магн. поля, обусловленного взаимодействием колебаний решётки с электронами проводимости. При этом переменное магн. поле модулирует дипольное взаимодействие между магнитными моментами ядер. В металлах для ядер с большим квадрупольным моментом преобладающую роль играет квадрупольный механизм С.-Ф. в., а для ядер с малым квадрупольным моментом могут одновременно участвовать два механизма — квадрупольный и дипольный. С понижением темп-ры  $T$  от 300 К до 14 К из-за вымораживания носителей вклад дипольного механизма значительно уменьшается. При квадрупольном механизме возможны переходы между спиновыми уровнями с изменением магн. квантового числа на 2, а при дипольном механизме только на 1.

Интенсивность С.-Ф. в. характеризуется элементами тензора четвёртого ранга, связывающими изменение энергии системы спинов с деформацией решётки. Значения элементов цензора С.-Ф. в. зависят от конкретных механизмов С.-Ф. в. и отражают локальную симметрию внутрикристаллич. поля вблизи данного иона. Элементы тензора С.-Ф. в. могут быть определены экспериментально по сдвигу линий *электронного парамагнитного резонанса* (ЭПР) и *ядерного магнитного резонанса*, а также под действием одноосного давления; по поглощению энергии при АПР; по акустическому насыщению линий ЭПР и ЯМР; по времени спин-решёточной релаксации. Экспериментальное определение констант С.-Ф. в. и сопоставление их с теоретич. значениями, соответствующими тем или иным механизмам С.-Ф. в., позволяют получать информацию о структуре и величине внутрикристаллич. полей и о динамике спин-решёточных взаимодействий.