

Т а б л . 1. — Классификация некоторых спонтанных магнитных фаз при  $H=0$ 

Фазы	Параметры обмена $J$ и анизотропии $D$	Параметры упорядочения $m$ , $q$
Парамагнитная	$J = 0, D = 0$	$m = 0, q = 0$
Регулярные фазы: Ферромагнитная	$J_1 \geq 0 \quad \{ \begin{array}{l} D \geq 0 \\ D < 0 \end{array}$	$m_{\parallel} \neq 0, m_{\perp} = 0$ (ОЛН) $m_{\perp} \neq 0, m_{\parallel} = 0$ (ПЛН)
Антиферромагнитная	$J_1 < 0, J_2 > 0 \quad \{ \begin{array}{l} D \geq 0 \\ D < 0 \end{array}$	$m_{\parallel}^A = -m_{\parallel}^B, m = 0, t_{\parallel} \neq 0$ (ОЛН) $m_{\perp}^A = -m_{\perp}^B, m = 0, t_{\perp} \neq 0$ (ПЛН)
Ферримагнитная	$J_1 < 0, D_2 > 0, D \neq 0, S_A \neq S_B$	$m_A \uparrow \downarrow m_B,  m_A  \neq  m_B , m \neq 0$
Слабоферромагнитная	$J_1 < 0, J_2 > 0, J_{DM} > 0 \quad \{ \begin{array}{l} D \geq 0 \\ D < 0 \end{array}$	$m_{\parallel}^A = -m_{\parallel}^B, m_{\parallel} = 0, t_{\parallel} \neq 0$ $m_{\perp}^A = m_{\perp}^B, m_{\perp} \neq 0, t_{\perp} \neq 0$
Гелимагнитная	$J_1 > 0, J_2 < 0, D \neq 0$	
Нерегулярные фазы, или спиновые стёкла СС:	1) $J_i \leq 0$ или случайная знакопеременность 2) случайная ориентация осей анизотропии $ D  \gg  J $	
Асперомагнитное СС	неравновероятное распределение $\langle m_i \rangle$	$m \neq 0, q_{\perp} \neq 0, q_{\parallel} = 0$
Сперомагнитное (идеальное) СС	равновероятное распределение $\langle m_i \rangle$	$m = 0, q_{\perp} \neq 0, q_{\parallel} \neq 0$
Сперимагнитное СС	многокомпонентный магнетик	$m_A \neq 0, q_A = 0$ $m_B = 0, q_B \neq 0$
Миктомагнитное (кластерное) СС	высокая концентрация магнитной примеси	$m = 0, q \neq 0, \langle m_i m_j \rangle \neq 0$

Условные обозначения:  $J_i$  — обменный интеграл между данным магнитным моментом и магнитными моментами в  $i$ -й координатной сфере,  $J_{DM}$  — константа взаимодействия Дзялошинского — Мориля,  $D$  — константа одноосной анизотропии, ОЛН — ось лёгкого намагничивания, ПЛН — плоскость лёгкого намагничивания,  $m$  — уд. спонтанная намагниченность,  $q$  — параметр порядка Эдвардса — Андерсона.

при любой темп-ре  $T$  (если  $H=0$ ). Кроме того, в идеальном парамагнетике, если пренебречь взаимодействием между магн. моментами, при всех значениях  $H$  и  $T$  отсутствует также и к.-л. близкий магн. порядок (см. *Парамагнетизм*). Любая магнитоупорядоченная фаза при достаточно высоких темп-рах и (или) малых концентрациях магн. ионов переходит в состояние, близкое к ПМ-фазе.

Традиционными и наиб. изученными упорядоченными магн. фазами являются ферро-, антиферро-, ферри (ФИМ)- и гелимагнитная (ГИМ) фазы (см. *Магнитная атомная структура*). Характер магн. упорядочения в них определяется конкуренцией обменного взаимодействия  $J_{ij}$ , магнитной анизотропии  $D_i$  (как правило, одноосной) и зеемановского взаимодействия локальных магн. моментов с внешн. магн. полем  $H$ . В нек-рых магнетиках слабые релятивистские взаимодействия в АФМ-фазе приводят к т. н. взаимодействию Дзялошинского — Мориля  $J_{DM}$  и возникает слабоферромагнитная (СФМ) фаза (см. *Слабый ферромагнетизм*). В магнетиках со сложной кристаллографич. структурой (напр., ферритах-гранатах, ортоферритах, см. *Ферриты*) возможно наличие трёх и более магн. подрешёток и, соответственно, значит. число разл. магн. фаз, как правило, неколлинеарных («угловых»). В низкоразмерных магнетиках (квазидномерных, планарных, слоистых) обменное взаимодействие характеризуется сильной анизотропией по кристаллографич. направлениям и дальний магн. порядок не всегда существует. Такие магнетики описываются, напр., т. н. топологич.

упорядочением Костерлитца — Таулеса [13] или только близким магн. порядком.

Весьма сложные магнитоупорядоченные, но нерегулярные магн. фазы возникают в кристаллич. или аморфных веществах при случайной ориентации осей анизотропии и (или) при случайных переменах знака параметра обменного взаимодействия  $J_{ij}$ . Эта ситуация реализуется, напр., благодаря дальнодействующему РКИ-обменному взаимодействию или диполь-дипольному взаимодействию в структурно неупорядоченных или аморфных образцах. Подобные фазы носят общее наименование спиновых стёкол и характеризуются т. н. *фрустрацией* магн. моментов, т. е. невозможностью одноврем. минимизации энергий всех обменных связей, и вследствие этого хаотич. «замороженностью» моментов в узлах решётки. Эти фазы не являются термодинамически равновесными, они метастабильны. В одной из моделей спиновых стёкол в качестве параметра упорядочения рассматривается параметр Эдвардса — Андерсона  $q = \langle m_i^2 \rangle$  [иногда отдельно рассматриваются параметры  $q_{\parallel}$  (продольный) и  $q_{\perp}$  (поперечный) по отношению к к.-л. выделенной оси]; черта в выражении для  $q$  означает усреднение с соответствующим статистич. весом по всем случайнм магн. конфигурациям.

Схематич. классификация нек-рых магн. фаз (как регулярных, так и нерегулярных) приведена в табл. 1.

Общие свойства и классификация М. ф. п. Анализ М. ф. п. проводится обычно с помощью магн. фазовых