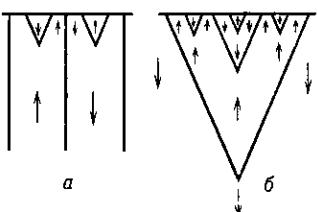


нитомногоосных ФМ (Fe, Ni и др.) возможно существование смежных доменов, в к-рых векторы \mathbf{M} ориентированы под углом $\alpha < \pi$ друг к другу. Так, в Fe намагниченность доменов может быть направлена вдоль любой ОЛН типа [100]. В разделяющих такие домены стенах поворот вектора \mathbf{M} осуществляется на 90° (90-градусные ДС). В Ni и др. кристаллах кубич. системы с

ловлено уменьшением энергии магнитостатич. полюсов, связанных с выходом ОЛН, а следовательно \mathbf{M} , на поверхность пластины.

На М. д. с. в ФМ большое влияние оказывают внеш. воздействия: изменение темп-ры, упругие напряжения и, что особенно важно для приложений,магн. поле (постоянное \mathbf{H} и переменное \mathbf{H}_ω).

Рис. 2. Ветвление доменов у поверхности массивного магнитооднородного кристалла:
а — стадия образования клиновидных доменов, имеющих обратную намагниченность;
б — развитое ветвление в случае, когда вектор \mathbf{M} параллелен оси лёгкого намагничивания (ОЛН).



ОЛН, параллельными осям типа {111}, реализуются 71- и 109-градусные ДС. В нек-рых случаях сосуществования доменов (фаз) с $\alpha < \pi$ [напр., монокристалл Fe, ограниченный поверхностями (100)] возможна доменная структура с почти полностью замкнутым магн. потоком

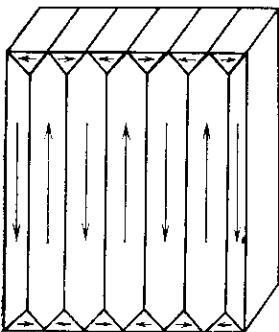
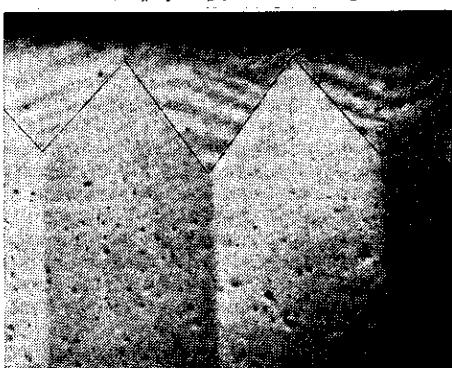


Рис. 3. Схематическое изображение магнитной доменной структуры с полностью замкнутым потоком, существующей в ферромагнитных монокристаллах, ограниченных поверхностями типа (100). Направления намагниченности доменов показаны стрелками.

(рис. 3). В таких ФМ помимо основных существуют замыкающие домены, локализованные вблизи поверхности кристалла.

У ФМ с замыкающими доменами существование магнитостатич. полюсов связано только с выходом ДС на поверхность кристалла, и в образцах с размерами, превышающими толщину ДС δ , магнитостатич. энергия не играет существенной роли. Поскольку из-за магнитострикции каждый домен деформируется в направлении

Рис. 4. Замыкающая магнитная доменная структура, наблюдавшаяся в монокристаллических пластинках кремнистого железа (97% Fe—3% Si) на поверхности типа (110). Линиями показаны границы доменов.



собств. намагниченности, то на стыках доменов с $\alpha < \pi$ появляются избыточные магнитоупругие напряжения. Т. о., равновесные размеры М. д. с. с замыкающими доменами (рис. 3) определяются минимумом магнитоупругой энергии и энергии ДС. Если поверхности кристалла кубич. системы (сингонии, см. Симметрия кристаллов) не совпадают с плоскостями типа (100), то замыкающие домены имеют более сложную конфигурацию. На рис. 4 представлена замыкающая структура в пластинках с поверхностями типа (110). В пластинках магнитомногоосных кристаллов с плоскостями, слегка наклонёнными к кристаллографич. плоскостям типа (100) или (110), кроме сквозной полосовой М. д. с. наблюдается структура в виде «блочек» и «капель» соответственно (рис. 5). Такое усложнение М. д. с. обус-

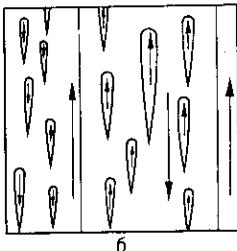
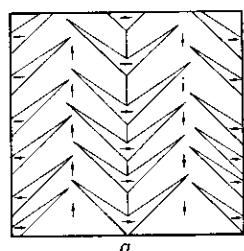
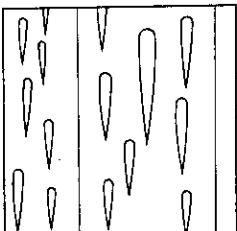
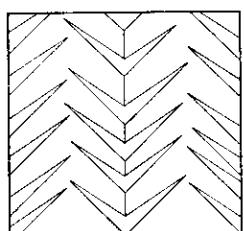


Рис. 5. Доменная структура кремнистого железа: а — на поверхности, почти параллельной плоскости (100), замыкающие домены имеют вид «блочек»; б — на поверхности (110), с к-рой ось лёгкого намагничивания [100] составляет небольшой угол, замыкающие домены имеют каплевидную форму (стрелками на поясняющей схеме показано направление намагниченности доменов).

Нагрев и последующее охлаждение образцов (определ. режимы для разных магн. материалов) могут приводить к изменению кристаллич. структуры образцов, а следовательно, и к изменению М. д. с.

Упругие напряжения существенно влияют на М. д. с. лишь в магнитомногоосных кристаллах при наличии в них ДС, отличных от 180-градусных. Под влиянием упругих напряжений может происходить смещение ДС, а также дробление и перестройка М. д. с. После снятия напряжения исходная М. д. с. полностью не восстанавливается. М. д. с. чувствительна также к комбинир. воздействиям темп-ры и магн. поля, а также темп-ры и упругих напряжений. Такие воздействия могут приводить к перераспределению дефектов в кристаллах и к появлению дополнит. анизотропии (т. п. наведённой анизотропии), с чем и связаны изменения М. д. с.

Под действием постоянного внешн. магн. поля \mathbf{H} ДС смещаются и М. д. с. перестраивается (см. Доменное динамика). При достаточно больших значениях \mathbf{H} М. д. с. почти полностью исчезает, домены сливаются. Снижение \mathbf{H} выводит ФМ из состояния магн. насыщения. Вначале вблизи поверхности кристалла возникают области обратной намагниченности (зародыши перемагничивания), затем нек-рые из них сильно разрастаются, приводя к образованию М. д. с. При выключении \mathbf{H} ФМ сохраняет, как правило, остаточную намагниченность и имеет в этом состоянии М. д. с., к-рая может значительно отличаться от М. д. с. полностью размагниченного образца. Такие М. д. с. являются метастабильными. В кристаллах с большими полями анизотропии (SmCo_5 , MnBi и др.) остаточно намагниченное состояние может быть однодоменным. Существование метастабильных М. д. с. обусловлено большими энергетич. барьераами, препятствующими образованию зародышей перемагничивания.

В тонких магнитных пленках поле \mathbf{H} может стабилизировать определённую М. д. с., в частности