

процесс, к-рый скачком переводит систему в состояние *C* на другом нарастающем участке характеристики. После уменьшения управляющего напряжения до нуля система остаётся в устойчивом состоянии *C*. Обратный переход системы в состояние *A* происходит аналогичным образом при воздействии отрицательного управляющего напряжения ($U_y < 0$). В реальных С. с. переход между устойчивыми состояниями происходит за конечное время, к-рое определяется быстродействием нелинейного элемента и паразитными индуктивностями и ёмкостями схемы.

Нелинейным элементом в С. с. могут служить туннельные диоды, четырёхслойные полупроводниковые диоды и др. устройства, имеющие падающий участок вольт-амперной характеристики. С. с. применяются в устройствах автоматики, измерит. и вычислит. техники для запоминания и хранения информации. В совр. аппаратуре преим. используют триггеры на транзисторах и интегральные микросхемы триггеров (см. Логические схемы). С. с. также называют устройства, имеющие больше двух устойчивых состояний (напр., параметрон) или одно устойчивое и одно metastабильное состояние (см. Одновибратор).

А. В. Степанов.

СРЕДНЕГО ПОЛЯ ПРИБЛИЖЕНИЕ (молекулярное поле, эффективное поле) — одна из методов приближённого описания эффектов многочастичных взаимодействий в задачах многих тел в квантовой механике и квантовой статистике. С. п. п. применяется в тех случаях, когда точное решение задачи отсутствует, а учёт конечного числа членов ряда возмущений теории недостаточен (напр., если константа взаимодействия не мала или ряды теории возмущений обладают плохой сходимостью). С. п. п. состоит обычно в эффе. «линейизации» гамильтонiana взаимодействия мн. частиц, т. е. в замене его соответственно подобанным гамильтонианом одночастичного взаимодействия с нек-рым эффе. «полем», параметры к-рого следует определить самосогласованным образом. Физически такая замена соответствует переходу от «близкодействия» к «далекодействию», т. е. к постоянному (не зависящему от расстояния) многочастичному взаимодействию с формально бесконечным радиусом, а также пренебрежению корреляц. эффектами. Несмотря на такое упрощение решения задачи мн. тел С. п. п. в большинстве случаев качественно правильно описы-

вает физ. свойства очень широкого класса реальных систем мн. тел, в первую очередь сложных атомов, молекул, жидкостей и твёрдых тел (см. Самосогласованное поле, Хартри — Фока метод).

Особенно важное значение С. п. п. имеет для решения задачи физики конденсиров. состояния, прежде всего для описания разл. подсистем в твёрдых телах (столбец 1 в табл.), испытывающих разнообразные фазовые переходы (структурные, ориентационные, магнитные, сверхпроводящие и т. п.— столбец 2 в табл.). В подобных системах среднее поле (СП) принимается обычно пропорциональным параметру порядка (столбец 3 в табл.), т. е. ср. значению оператора упорядочения (оператор, описывающий динамическую переменную, испытывающую упорядочение). Физически это означает пренебрежение квантовыми флуктуациями этого оператора и построенным на них высшими корреляционными функциями. При этом СП оказывается зависящим от внеш. полей, темп-ры и др. интенсивных термодинамич. параметров (для структурно неупорядоченных систем СП может быть неоднородным, т. е. зависеть от координат). С. п. п. позволяет вычислить статистическую сумму и все термодинамич. ф-ции системы. Дальнейшая процедура самосогласования приводит обычно к достаточно простому ур-нию (в большинстве случаев — трансцендентному, иногда, как в случае сверхпроводника, — интегральному) для параметра порядка. Это ур-ние имеет нетривиальные (отличные от нуля) решения лишь ниже определ. темп-ры T_c , называемой критической точкой или точкой фазового перехода 1-го или 2-го рода. При этом значение энергии взаимодействия системы со СП в осн. состоянии при $T = 0$ составляет величину порядка kT_c .

Физ. смысл СП столь же разнообразен, сколь разнообразны виды систем и параметров порядка; как правило, СП определяется произведением параметра порядка на ср. энергию взаимодействия частиц системы. Так, в магнитоупорядоченных веществах (в т. ч. спиновых стеклах) и сегнетоэлектриках это — обменное взаимодействие, в сверхпроводниках — электрон-фонное взаимодействие, в переходах металла — диэлектрик — внутриатомное кулоновское отталкивание между электронами, в классич. газах и жидкостях — межмолекулярное притяжение и т. п. До возникновения микроскопич. описания С. п. п. вводилось

Физический объект	Фазовый переход	Параметр порядка	Автор, год открытия
1	2	3	4
1. Классический неидеальный газ	Конденсация (газ—жидкость)	Однородная средняя плотность	И. Д. Ван-дер-Ваальс, 1873
2. Классическая жидкость	Кристаллизация (жидкость—твёрдое тело)	Неоднородная средняя плотность (Фурье-компоненты)	Дж. Леннард-Джонс, А. Девоншир, 1937
3. Жидкий кристалл	Ориентация осей молекулы	Среднее значение ($\langle \cos\theta - 1 \rangle$) θ — угол между осью молекул и директором	Дж. Майер, А. Соуп, 1958
4. Ферромагнетик (диэлектрик, металл)	Парамагнетизм—ферромагнетизм	Спонтанная намагниченность. Разность чисел электронов с противоположно ориентированными спинами	Б. Л. Розинг, 1892; П. Вейс, 1907; Э. Стонер, 1938
5. Антиферромагнетик, феррит	Парамагнетизм—антиферро(или ферри)-магнетизм	Спонтанная намагниченность подрешётки	Л. Несель, 1932; Л. Д. Лавдау, 1933
6. Спиновое стекло	«Замораживание» локальныхмагн. моментов	Параметр Эдвардса—Андерсона	Д. Шеррингтон, С. Киркпатрик, 1975
7. Сегнетоэлектрик	Пара-сегнетофаза	Спонтанная поляризация	В. Л. Гинзбург, 1945; А. Девоншир, 1949
8. Бинарный сплав	Порядок—беспорядок	Разность чисел атомов одного типа в «своих» и «чужих» положениях	У. Брэгг, Е. Вильямс, 1934
9. Моттовский диэлектрик	Образование щели в спектре электронов	Скакок числа электронов на уровне Ферми	Н. Мотт, 1956; Дж. Хаббард, 1959
10. Сверхпроводник	Нормальный металл—сверхпроводник	Энергетическая щель в спектре электронов	Дж. Бардин, Л. Купер, Дж. Шриффер, 1959
11. Нормальный металл с примесью переходного (<i>d</i> -) металла	Формирование локализованногомагн. момента	Число электронов в <i>d</i> -состоянии с преимущественной ориентацией спина	П. Андерсон, 1961