

**КВАЗИЧАСТИЦА** (элементарное возбуждение) — фундаментальное понятие квантовой теории многих тел, введение к-рого радикально упрощает физ. картину и методы описания широкого круга процессов в системах многих частиц с сильным взаимодействием, в т. ч. в конденсированных средах (*твёрдое тело, квантовая жидкость*), плазме, *ядре атомном*. К.— особый долгоживущий многочастичный комплекс, к-рый, в отличие от обычных (структурных) частиц, составляющих систему, слабо взаимодействует со своим окружением (или, по крайней мере, это взаимодействие сводится к *самосогласованному полю*). Поэтому К. находится в определ. квантовом состоянии со своей волновой ф-цией, энергией, импульсом (в случае кристалла — *квазимпульсом*), спином и т. д., двигаясь как целое подобно обычной частице (отсюда термин «К.»). Будучи коллективным образованием, К. имеет состав, непрерывно обновляющийся при её движении; лишь в предельных случаях этот состав фиксирован как у связанного состояния типа молекулы.

**Типы К.** По внутр. структуре (при мысленном выключении взаимодействия между частицами) К. делятся на 2 класса. Одночастичное возбуждение и представляет собой обычную частицу, обросшую «шубой» за счёт взаимодействия с др. возбуждениями. Такая К. состоит из обычной частицы (или дырки, т. е. свободного состояния в энергетич. распределении частиц) и её «шубы» — совокупности др. возбуждений системы (пар частица — дырка, фононов и т. д.), к-рые К. вовлекают в своё движение. При выключении взаимодействия К. теряет «шубу», превращаясь в «голую» частицу. Примеры одночастичных возбуждений — *электрон проводимости* в твёрдом теле (в ионном кристалле он может увлечь за собой созданную им же самим поляризацию решётки, см. *Полярон*), нуклон в атомном ядре (см. *Оболочечная модель ядра*, фононно-ротонное возбуждение в жидком  $^4\text{He}$  (см. *Сверхтекучесть*). При выключении взаимодействия эти К. переходят соответственно в «голые» электрон, нуклон, атом Не. К таким К. можно отнести и распространяющийся по системе заряж. частиц фотон, «шуба» к-рого состоит из испущенных частицами вторичных фотонов.

**Коллективное возбуждение** (название условно, т. к. любая К.— коллективное образование) представляет собой комплекс, компоненты к-рого равнозначны. При выключении взаимодействия эта К. распадается на составные части, к-рые начинают двигаться независимо. К таким К. относятся, напр., *Ванье—Мотта экзитон* (связанные состояния электрона проводимости и дырки), *плазмон* (продольное возбуждение в проводящих средах — см. *Плазма, Плазма твёрдых тел*).

Коллективное возбуждение можно рассматривать как квант, отвечающий (в духе *корпускулярно-волнового дуализма*) волновому полю, к-рое описывает коллективные колебания соответствующих степеней свободы системы. Так, фонон — квант упругих колебаний, плазмон — квант колебаний плотности заряда, экзитон Френкеля — квант колебаний молекул в молекулярном кристалле (см. *Молекулярные экзитоны*), магнон — квант колебаний спинов в магнитноупорядоченных системах (см. *Спиновые волны*). Аналогично фононы в кристалле — кванты колебаний *кристаллической решётки*. При выключении взаимодействия между частицами фонон распадается, превращаясь в совокупность независимых движений частиц, составляющих кристалла.

Существуют и более сложные К., представляющие собой комбинации перечисленных выше. Если у двух типов К. в данной системе имеются близкие значения энергии и импульса, то происходит смешивание (гибридизация) таких К. с появлением двух новых К., каждая из к-рых обладает чертами обеих исходных К. Так, смешивание фотона с экзитоном или оптич. фононом ведёт к *поларитонам* (с втоэкспонам);

смешиванию фотона и магнона отвечает К., наз. с ве-  
тотомагнон, смешиванию магнона и цеперечного  
фонона — квант магнитоупругих волн.

**Концепция К.** формирование к-рой связано с именем Л. Д. Ландау (1941—52), позволила свести сложную динамику системы сильно взаимодействующих частиц к более простой динамике совокупности квазинезависимых объектов. В методе самосогласованного поля такими объектами были сами структурные частицы системы, что позволило описать лишь часть (самосогласованную) взаимодействия между ними. Переход к К. даёт возможность учсть оставшуюся корреляц. часть взаимодействия. Практически проблема сводится к рассмотрению газоподобной системы К., что позволяет описывать мн. равновесные и неравновесные свойства систем с сильным взаимодействием с помощью относительно простых методов статистич. термодинамики и кинетики газов.

Сказанное относится, в частности, к определению тех характеристик системы, к-рые описывают её реакцию (отклика) на внешн. воздействия, ведущие к возбуждению системы: нагревание (однородное по объёму и отвечающее пост. градиенту темп-ры), приложение разности потенциалов, приведение системы в движение и т. п. Переход системы из основного в близкое по энергии слабо возбуждённое состояние можно свести к рождению внутри системы нек-рого числа квантов возбуждения — К. (отсюда второе назв. К.— «элементарное возбуждение»). Указанные выше характеристики системы определяются динамикой газа таких К. Так, теплоёмкость твёрдого тела сводится к сумме теплоёмкостей газа фононов (см. *Решётчная теплоёмкость*), газа электронов проводимости и соответствующих «квазидырок» (см. *Электронная теплоёмкость*) и т. д. Эти же возбуждения определяют коэф. тепло- и электропроводности твёрдого тела. Вязкость жидкого Не можно найти рассмотрением газа К.— фононов и ротонов. Намагниченность ферромагнетика при  $T>0$  К слагается из его намагниченности при  $T=0$  К и суммарногомагн. момента газа магнонов.

Концепция К. существенно упрощает и решение мн. задач, относящихся к процессу взаимодействия системы мн. частиц с внешн. частицей, позволяя свести этот многочастичный процесс к элементарному акту превращения внешн. частицы в К. (или рождения ею новых К.). Так, поглощение фотона молекулярным кристаллом сводится (при определ. условиях) к превращению фотона в экзитон Френкеля; Черенкова — Вавилова излучение быстрой частицы в среде отвечает испусканию частицей фотона, разрешённому законами сохранения энергии и импульса в случае сверхсветовой скорости частицы в среде. Аналогично упрощается описание движения внутри системы влестившей в неё внешн. частицы и, наоборот, распада системы с вылетом из неё одной из входивших в её состав частиц. Внешн. частица переходит внутри системы в К., и её движение описывается ур-нием Шрёдингера для К. в эффективном виене (оптик. потенциал в теории ядерных реакций, см. *Оптическая модель ядра*), распадная же частица возникает из соответствующей К., свойства к-рой определяют характеристики распада (его спектр, время жизни и т. п.).

**Характеристики К.** Для практического применения концепции К. необходима информация о пределах её применимости, о величинах, характеризующих К., и т. п. В микроскопич. подходе эту информацию дают хорошо разработанные квантово-полевые методы теории мн. тел (см. *Грипп функция*). В феноменологии, теориях, для к-рых концепция К. служит исходным пунктом, напр. в теории сверхтекучести, ферми-жидкости (примитивно к электронам металла и нуклонам ядерного вещества), эта информация заимствуется из опыта.

Первой характеристикой К. служит её спин. К. с целым спином (фотон, фонон, ротон, экзитон, плазмон, магнон, пара Купера, поларитон и др.) подчиня-