

В отличие от П. V группы электронные (с центром в точках  $K$  зоны Бриллюэна) и дырочные участки поверхности Ферми соприкасаются между собой. В малой окрестности точек соприкосновения поверхности близки к коническим. Эфф. массы электронов и дырок вдоль оси  $C$ :  $m \geq m_0$ , в плоскости графитовых слоёв  $m \approx 10^{-2} m_0$ . Кроме описанных частей поверхности Ферми, к-рые относятся к т. н. оси. носителям заряда вблизи точек  $K$  и  $H$  в зоне Бриллюэна расположены изоэнергетич. поверхности малых групп электронов и дырок (неосновные носители).

### Физические свойства полуметаллов

**Электропроводность.** Высокая подвижность  $\mu$  носителей в П. частично компенсирует малость их концентрации. В результате электропроводность  $\sigma$  П. значительно меньше отличается от проводимости металлов, чем концентрация носителей заряда ( $\sigma = 2 \cdot 10^2 - 3 \cdot 10^4 \text{ Ом}^{-1} \cdot \text{см}^{-1}$  при  $T = 300 \text{ К}$  и  $10^6 - 10^7 \text{ Ом}^{-1} \cdot \text{см}^{-1}$  при низких темп-рах). Высокие значения  $\mu$  и равенство концентраций электронов и дырок приводят к аномально сильной зависимости уд. сопротивления П. от магн. поля  $H$ . Напр., у  $\text{Bi}$  при  $T = 4,2 \text{ К}$  уд. сопротивление  $\rho$  возрастает в  $10^4$  раз в поле  $H = 10^4 \text{ Э}$ . При  $T = 300 \text{ К}$  в том же поле наблюдается двукратное увеличение  $\rho$  у  $\text{Bi}$ , тогда как у  $\text{Cu}$  изменение  $\rho$  при тех же условиях составляет  $10^{-4}$  (см. Гальваномагнитные явления, Магнетосопротивление). При низких темп-рах магнетосопротивление  $\Delta\rho/\rho$  обнаруживает осциллирующую зависимость от обратного магн. поля  $1/H$  (Шубникова — Де Хааза эффект). Сильная зависимость сопротивления  $\rho$  от  $H$  широко используется для создания датчиков магн. поля.

**Магнитные свойства полуметаллов.** Все П.—диамагнетики. Определяющий вклад в величину магн. восприимчивости  $\chi$  вносят электроны валентной зоны. Малость  $m$  обуславливает большое значение  $\chi$ , к-рая для П. достигает макс. значений среди всех известных диамагнетиков (исключая сверхпроводники, у к-рых  $|\chi| = 1/4\pi$ ).

При низких темп-рах у П. наблюдается осциллирующая зависимость  $\chi$  от  $1/H$  (Де Хааза — ван Альфена эффект). В наиб. чистых моноокристаллич. П. амплитуда осцилляций превосходит величину монотонной части, иногда достигает теоретически возможного предела  $|\chi| = 1/4\pi$ . В последнем случае в кристалле возникает своеобразная структура магн. доменов. Среди П. макс. диамагнетизмом обладает графит (особенно искусственные квазидвумерные графиты с увеличенным межслоевым расстоянием). Высокий диамагнетизм П. (в частности, графита и  $\text{Bi}$ ) позволяет их использовать для создания магнитных подвесов.

**Термоэд. полуметаллов.** С малостью энергии Ферми  $\epsilon_F$ , большой подвижностью  $\mu$  носителей и заметным различием подвижностей электронов и дырок связаны высокие значения термод. П. ( $\alpha$ ) и её сильная зависимость от магн. поля  $H$  (см. Термогальваномагнитные явления). С этим же связана большая величина т. п. термоэлектрич. добротности  $Z$ . В частности, у сплавов  $\text{Bi} - \text{Sb}$  при  $T = 77 \text{ К}$  величина  $Z$  достигает значений  $\sim 6 \cdot 10^{-3} \text{ град}^{-1}$  и увеличивается до  $10^{-2} \text{ град}^{-1}$  в поле  $H \sim 10^8 \text{ Э}$  (Нернста — Эттинахузена эффект). Высокая термоэлектрич. и термомагн. добротности позволяют использовать П. в качестве материалов для создания термоэлектрич. преобразователей или твердотельных холодильных устройств.

**Чувствительность полуметаллов к внешним воздействиям.** Малость энергии Ферми  $\epsilon_F$  электронов и дырок и энергии перекрытия зон является причиной того, что электронный спектр П. может претерпевать значит. изменения под действием разл. внеш. факторов (всестороннее сжатие, одноосные деформации, сильные магн. поля, изменение темп-ры, внесение примесей и т. д.). Чувствительность электронного энергетич. спектра П. к относительно слабым внеш. воздействиям

позволяет наблюдать в них большое число эффектов, имеющих принципиальное значение в физике твёрдого тела. В П. V группы и их сплавов под давлением, при одноосных деформациях, легировании донорными или акцепторными примесями обнаружены фазовые переходы, к-рые связаны с изменением топологии и формы поверхности Ферми (топологич. переходы). Частным случаем таких переходов является переход металл — диэлектрик, к-рый сопровождается исчезновением поверхности Ферми электронов и дырок. Такой переход в П. V группы наблюдается под давлением, при одноосных деформациях и в магн. поле (у графита — в магн. поле). Вблизи критич. точки перехода металл — диэлектрик в П. в сильных магн. полях наблюдаются диэлектризация спектра в результате электронно-дырочного спаривания и образование фазы экзитонного диэлектрика. В П. V группы происходят переходы в состояние бесщелевого полупроводника, к-рые сопровождаются резким уменьшением эф. масс носителей, возрастанием их подвижности и анизотропии поверхности Ферми. В П. впервые обнаружены гигантские осцилляции поглощения ультразвука в магн. поле, разл. виды магнитоплазменных волн (альфаевские, циклотронные волны, доплероны), скачущие траектории электронов в магн. поле (магнитные поверхностные уровни), циклотронный резонанс, радиочастотный размерный эффект (см. Гантмахера эффект), разл. осцилляц. эффекты, фокусировка электронов и т. п.

Лит.: Фальковский Л. А., Физические свойства висмута, «УФН», 1968, т. 94, с. 3; Брандт Н. Б., Ициевич Е. С., Минина Н. Я., Влияние давления на поверхности Ферми металлов, «УФН», 1971, т. 104, с. 459; Абринков А. А., Некоторые вопросы теории полуметаллов, «ЖЭТФ», 1973, т. 65, с. 2063; Эдельман В. С., Свойства электронов в висмуте, «УФН», 1977, т. 123, с. 257; Крайнелл А., Уонг К., Поверхность Ферми, пер. с англ., М., 1978; Слагке Р., Уеге С., High pressure properties of graphite and its intercalation compounds, «Adv. Phys.», 1984, v. 33, № 5, p. 469; Брандт Н. Б., Чудинов С. М., Ромаге У. Г., Semimetals. I. Graphite and its compounds, Amst., 1988. С. М. Чудинов, С. Д. Бенеславский.

**ПОЛУПРОВОДНИКИ** — широкий класс веществ, в к-рых концентрация подвижных носителей заряда значительно ниже, чем концентрация атомов, и может изменяться под влиянием темп-ры, освещения или относительно малого кол-ва примесей. Эти свойства, а также увеличение проводимости с ростом темп-ры, качественно отличают П. от металлов. Различие между П. и диэлектриками носит условный характер, к диэлектрикам обычно относят вещества, уд. сопротивление  $\rho$  к-рых при комнатной темп-ре ( $T = 300 \text{ К}$ )  $\geq 10^{11} - 10^{12} \text{ Ом} \cdot \text{см}$ .

По структуре П. делятся на кристаллические, аморфные и стеклообразные, жидкые. Особый класс составляют твёрдые растворы П., в к-рых атомы разных сортов хаотически распределены по узлам правильной кристаллич. решётки. Ниже рассматриваются кристаллич. П.

По хим. составу П. делятся на элементарные П. ( $\text{Ge}, \text{Si}, \text{Se}, \text{Te}$ ), двойные, тройные, четверные соединения. Существуют также органич. П. (см. Органические проводники). Полупроводниковые соединения принято классифицировать по номерам групп периодич. табл. элементов, к к-рым принадлежат входящие в соединения элементы. Напр., соединения  $A^{III}B^{V}$  содержат элементы 3-й и 5-й групп ( $\text{GaAs}, \text{InSb}$  и т. д.). Элементы  $\text{Ge}, \text{Si}$ , соединения  $A^{III}B^{VI}$  и их твёрдые растворы играют важную роль в полупроводниковом электронике. Хорошо изучены также полупроводниковые соединения  $A^{II}B^{VI}$  и  $A^{IV}B^{VI}$  (см. Полупроводниковые материалы).

### Зонная структура полупроводников

Электрич. и оптич. свойства П. связаны с тем, что заполненные электронами состояния (уровни энергии) отделены от вакантных состояний запрещённой зоной, в к-рой электронные состояния отсутствуют (рис. 1). Примеси и дефекты структуры приводят к появлению