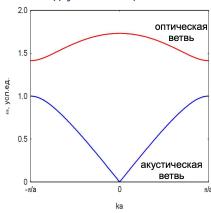
Вид спектра фононов в одноатомной и двухатомной цепочке.



Определение векторов обратной ре-

Eсли a, b, c — вектора трансляций обычной решётки, то вектора обратной решётки с точностью до циклической перестановки

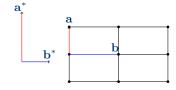
$$\mathbf{a}^* = 2\pi \frac{\mathbf{b} \times \mathbf{c}}{\mathbf{a} \cdot (\mathbf{b} \times \mathbf{c})}.$$

3 Определение первой зоны Бриллюэна, графическое построение первой зоны Бриллюэна для двумерной решётки.

Определение. Первая зона Бриллю*эна* — это ячейка Вигнера-Зейца в пространстве обратной решётки.

Определение. Ячейка Вигнера-Зейтиа — многогранник, высекаемый плоскостями, проходящими через середины отрезков, соединяющих узел решётки со всеми его соседями.

Графическое построение nepвой зоны Бриллюэна двудля мерной прямоигольной решётки



Связь границ зоны Бриллюэна с условием дифракции. Групповая скорость на границе зоны Бриллю-

Волна, волновой вектор которой попадает на границу зоны Бриллюэна автоматически удовлетворяет условию дифракции, следовательно групповая скорость равна нулю.

Закон Дебая (без коэффициента) и закон дю-Лонга и Пти для теплоёмкости твёрдого тела. Теплоёмкость металла (без коэффициента).

Для низких температур теплоёмкость твёрдого тела описывается законом Дебая $C \propto T^3$, для высоких — законом дю-Лонга и Пти C = 3R. Теплоёмкость металла (вырожденного ферми-газа) имеет вид $C \propto \frac{T}{E_E} R$.

6 Порядок величины дебаевской температуры, её связь со скоростью звука.

Порядок величины 300 К. Имеет место следующая оценка:

$$\Theta = \frac{\hbar \omega_D}{k_B} = \frac{\hbar}{k_B} k_D s \approx \frac{\hbar}{k_B} \frac{\pi}{a} s \propto s.$$

7 Модель Друде-Лоренца: связь проводимости со временем пробега.

$$\sigma = \frac{ne^2\tau}{m^*},$$

где σ — проводимость, τ — время свободного пробега, n — концентрация электронов, m^* — эффективная масса электрона.

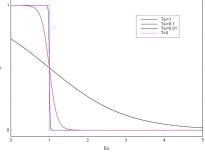
- Процессы, ограничивающие длину свободного пробега при низких температурах: рассеяние на дефектах и границах образца.
- Распределение Ферми-Дирака, вырожденный электронный газ.

Функция распределения для ферми-

$$n(E) = \frac{1}{e^{\frac{E-\mu}{T}} + 1}.$$

Вырожденный ферми-газ (электроны в металле): $T \ll \mu$.

распределения Φ ункиия ферми-частиц разных значениях

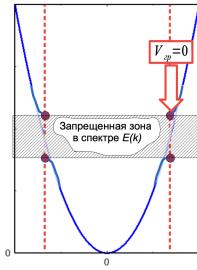


Вычисление энергии Ферми и импульса Ферми в трёхмерном случае, порядок величины для метал-

$$k_F = \sqrt[3]{3\pi^2 n} \approx \frac{3}{a} \approx 10^{10} \frac{1}{\text{M}},$$

$$E_F = \frac{\hbar^2 k_F^2}{2m}.$$

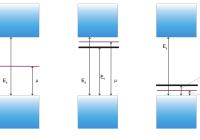
11 Связь проводимости с заполнением энергетических зон при T=0(в одномерной модели).



Положение химпотенциала в чистом и примесном (с единственным типом примеси) полупроводнике при T=0.

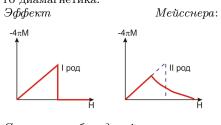
Упрощённое изображение зонной схемы полупроводника: (а) чистый полупроводник, (б) полупроводник с примесью донорного типа, (в) полупроводник с примесью акцепторного типа. *температуры.* ширина запрещённой зоны, — уровень

химпотенциала, — уровни донорной и 14 акцепторной примеси. Положение химпотенциала показано для случая. Положение минимального уровня энергии электрона в вакууме не показано. Гамильтониан обменного взаимодей-

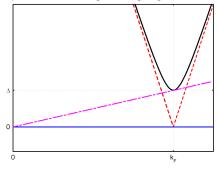


Основные экспериментальные факты о сверхпроводимости: эффект Мейсснера, критическое поле, щель в спектре.

Полный эффект Мейснера: в малых полях сверхпроводник І рода полностью выталкивает из себя магнитное поле. Частичный эффект Мейснера: при поле выше некоторого порогового значения (но ниже поля полного разрушения сверхпроводимости) магнитное поле как-то проникает вглубь образца и намагниченность образца оказывается меньше намагниченности идеального диамагнетика.



Спектр возбуждений в нормальном металле (пунктир) и сверхпроводнике (сплошная линия). Δ щель в спектре сверхпроводника.

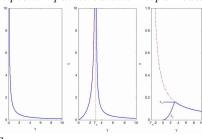


Роль обменного взаимодействия в формировании ферромагнетизма. Представление о фазовом переходе в ферромагнитное состояние.

ствия

$$\widehat{\mathbf{H}}_{ij} = \sum_{i,j} J_{ij} \widehat{\mathbf{S}}_i \widehat{\mathbf{S}}_j,$$

где сумма ведётся по соседям. Схематическое изображение зависимости магнитной восприимчивости от температуры. Слева направо: парамагнетик (закон Кюри), ферромагнетик, антиферромагнетик. На графике для антиферромагнетика пунктиром построена кривая закона Кюри-Вейса.



Сплошная зависилиния мость $no\partial$ намагниченности решётки температуры модели молекулярного поля

