Лекция 4: Элементы зонной теории твердого тела

Разрешённые и запрещённые по энергии зоны в кристаллах.

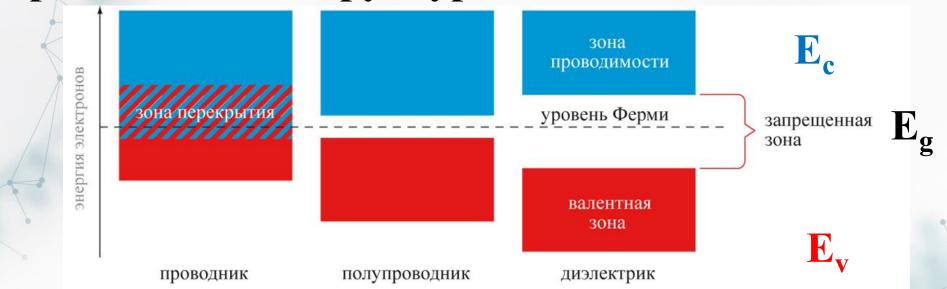
- •Расщепление атомных уровней в зоны.
- •Металлы, диэлектрики и полупроводники с точки зрения зонной теории.
- •Уравнение Шредингера для кристалла адиабатическое приближение, одноэлектронное приближение, электрон в периодическом потенциале, Блоховские волны.
- •Квазиимпульс, модель расширенных и приведённых зон Бриллюэна.
- •Электрон в твердом теле как квазичастица.

Как понять почему материалы делятся на металлы, полупроводники, диэлектрики?

Только с помощью зонной теории. Удельное сопротивление металлов при комнатной температуре от 10-6 до 10-4 Ом·см. Удельное сопротивление полупроводников и диэлектриков от 10-3 до 10-16 Ом·см. Больший разброс значений — только плотность вещества во Вселенной — от 10-17 до 10-17 кг/м³!

Металлический тип проводимости — сопротивление растёт с увеличением температуры. Полупроводники и диэлектрики — сопротивление сильно падает с увеличением температуры. Но это не всегда так!

Металл, полупроводник и диэлектрик с точки зрения зонной структуры



Уровень Ферми = электрохимический потенциал. Что это такое — в дальнейших лекциях.

Пока понимаем это как верхний энергетический уровень занятый электронами. Выше — свободные места (при абсолютном нуле температуры).

Чтобы материал проводил электрический ток, надо, чтобы в верхней по энергии заполненной электронами энергетической зоне были свободные состояния, в которые электроны могут переходить под действием внешнего электрического поля!

Начнём с атомной физики

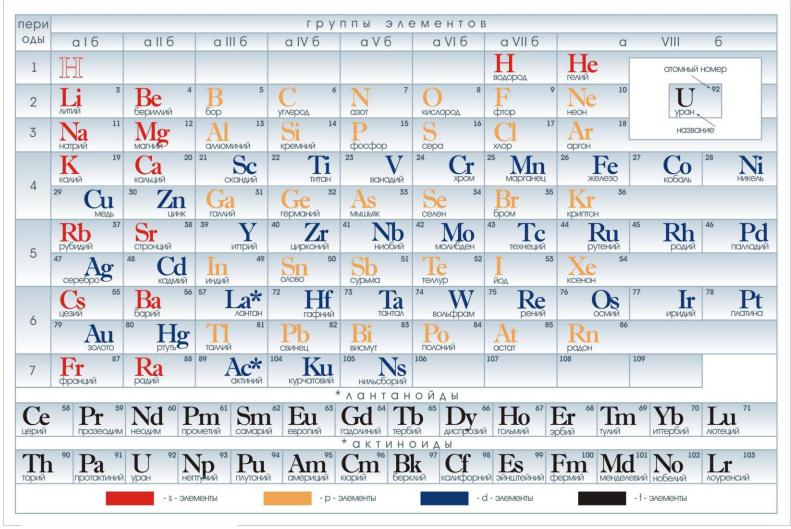
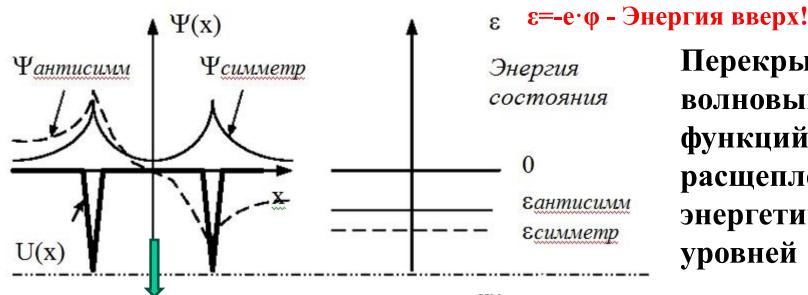


Таблица Менделеева

Как возникает дискретный электронный спектр в атомах?

Квантование — 3 квантовых числа + спин. Запрет Паули.

Образование квази-непрерывного спектра — энергетических зон

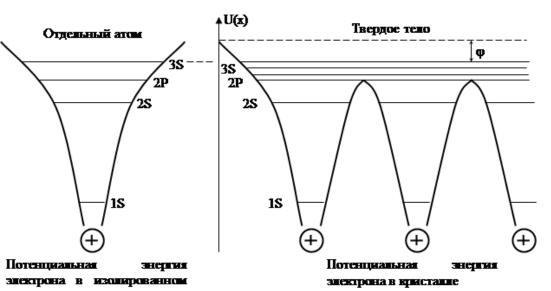


атоме

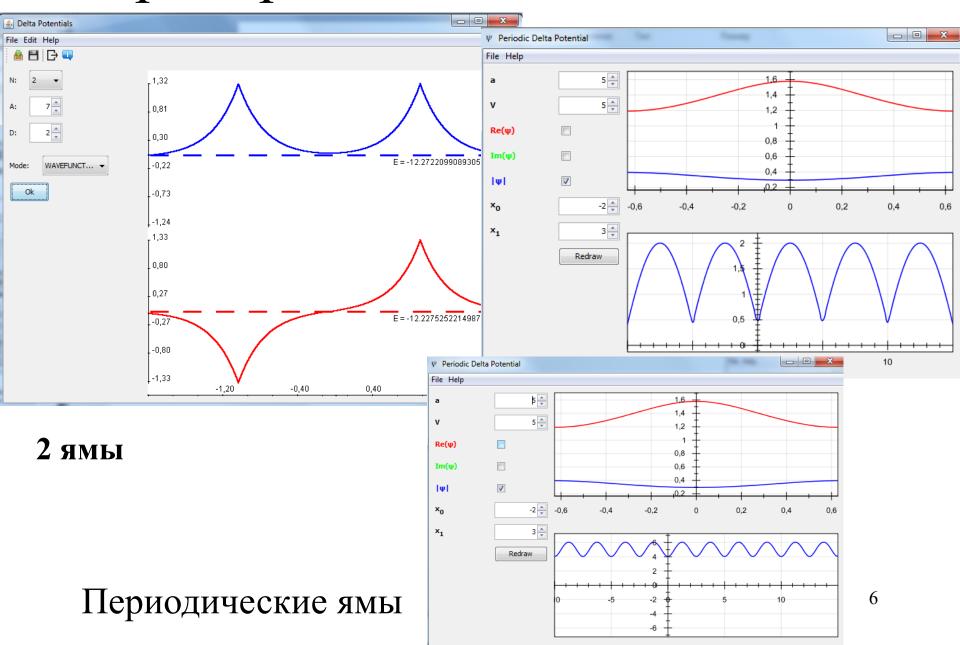
Перекрытие волновых функций и расщепление энергетических уровней

Потенциал ф - ось смотрит вниз!

Иллюстрация образования энергетических 30H.



Пример задачи с дельта-ямами



Натрий – металл, а кремний?

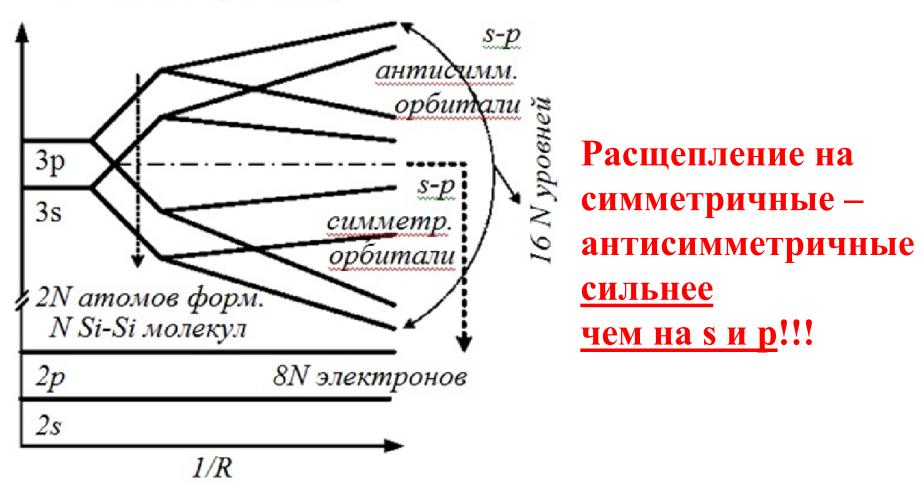


R – расстояние между ближайшими атомами.

Запрет Паули, «спиновая» двойка для электронов

Почему кремний - полупроводник?

Si: $1s^2$, $2s^2$, $2p^6$, $3s^2$, $3p^2$

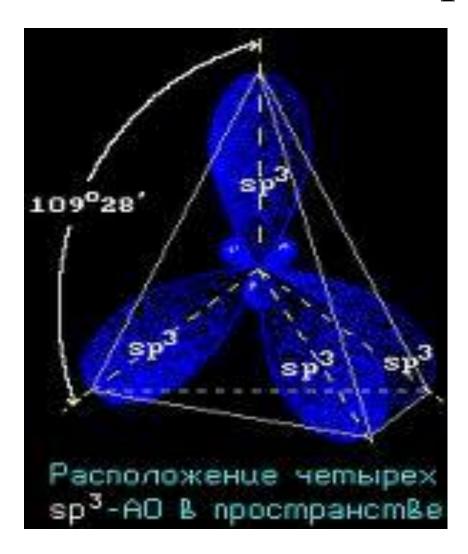


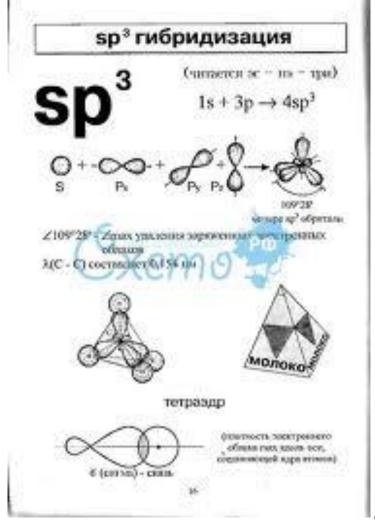
R – расстояние между ближайшими атомами.

Запрет Паули, «спиновая» двойка для электронов

«Вытягивание» электронных облаков при s-р гибридизации

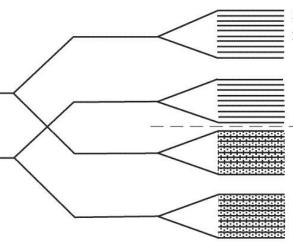
SP³ - гибридизация





Электронный спектр твёрдого тела.

1. Расщепление атомных уровней в зоны



Зоны проводимости, образованные из антисвязывающих *p*-орбиталей

Зоны проводимости, образованные из антисвязывающих s-орбиталей - $E_{\rm F}$ Валентные зоны, образованные

из антисвязывающих *p*-орбиталей

Валентные зоны, образованные из антисвязывающих *s*-орбиталей

Эволюция атомных орбиталей, приводящая к образованию зоны проводимости и валентной зоны в полупроводнике

Первое упрощение: *валентные* электроны и ионный остов

2. Квантово-механическая задача многих тел

Гамильтониан кристалла

$$H = \sum_{i} \frac{p_{i}^{2}}{2m_{i}} + \sum_{j} \frac{P_{j}^{2}}{2M_{j}} + \frac{1}{2} \sum_{jj'} \frac{Z_{j}Z_{j'} \cdot e^{2}}{|R_{j} - R_{j'}|} - \sum_{ij} \frac{Z_{j} \cdot e^{2}}{|r_{i} - R_{j}|} + \frac{1}{2} \sum_{ii'} \frac{e^{2}}{|r_{i} - r_{i'}|}$$

Приближение *Борна-Оппенгеймера* или *адиабатическое приближение* — частота колебаний ионов $\approx 10^{13}$ Гц, частота колебаний электронов $\approx 10^{15}$ Гц.

$$H = H_{ions}(R_j) + H_e(r_i, R_{j0}) + H_{e-ions}(r_i, \delta R_j)$$

Далее - *одноэлектронное приближение*, тогда уравнение Шрёдингера имеет вид

$$\mathbf{H}_{1e}\Phi_n(r) = \left(\frac{p^2}{2m} + V(r)\right)\Phi_n(r) = E_n\Phi_n(r)$$
 где $\mathbf{V}(\mathbf{r})$ -периодическая функция \mathbf{I}_{10}

Итак, упрощённый гамильтониан в одноэлектронном приближении -

$$\mathbf{H}_{1e}\Phi_n(r) = \left(\frac{p^2}{2m} + V(r)\right)\Phi_n(r) = E_n\Phi_n(r)$$

Надо воспользоваться трансляционной симметрией!

Логично предположить, что если V(r) — периодическая функция, то и решение должно быть периодическим.

В 19 веке Матьё и Флоке получили математическое решение дифференциального уравнения второго порядка с периодическим параметром. Итак, решение Гамильтониана ищем в виде *Блоховских функций*

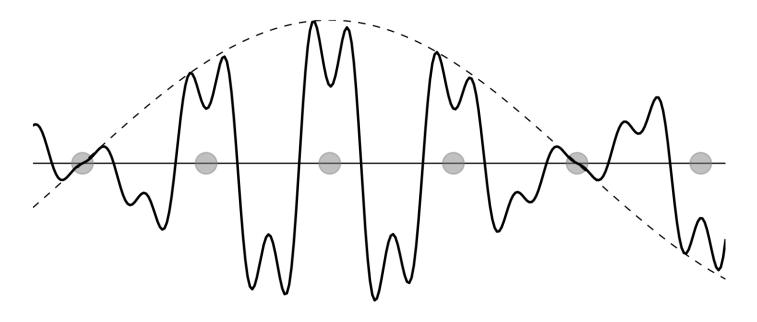
$$\Phi(\vec{\mathbf{r}} + \vec{\mathbf{a}}) = \Phi(\vec{\mathbf{r}}) \cdot e^{i\varphi}, \ \Phi_n(\vec{\mathbf{r}}) = U_n(\vec{\mathbf{r}}) \cdot e^{i\vec{\mathbf{k}}\vec{\mathbf{r}}}$$

Где $U_n(r)$ -периодическая функция, с той же точечной симметрией, что и V(r). Таких функций может быть несколько, поэтому вводим параметр n. Фазу запишем как скалярное произведение волнового вектора k на вектор координаты r.

Итак $\Phi_n(\mathbf{r})$ -волна с волновым вектором \mathbf{k} .

По имени первооткрывателя это Блоховская волна!

Блоховские волны



Амплитуда волновой функции для электрона в кристалле. Огибающая волновой функции показана штрихованной линией. Круги – это атомы.

k — вектор в обратном пространстве (пространстве волновых векторов).

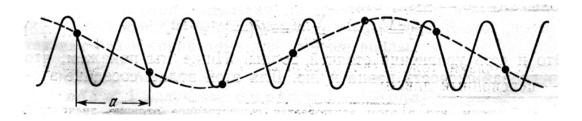
Вектор $h\vec{k}$ имеет размерность импульса и называется $\kappa вазимипульсом$.

Блоховские волны – различные зонные схемы

Приставка *квази* (в импульсе) также связана с тем, что определен он (как раз из-за взаимодействия частиц в твердом теле с периодической решеткой) с точностью до вектора обратной решетки кристалла (умноженного на постоянную Планка). Постараемся пояснить это утверждение. Рассмотрим одномерный случай. Если волновой вектор \vec{k} превышает $\frac{2\pi}{a}$, где a — период решетки, на некий вектор $\Delta \vec{k}$, то блоховская функция $\Phi(\mathbf{r})$ может быть записана как:

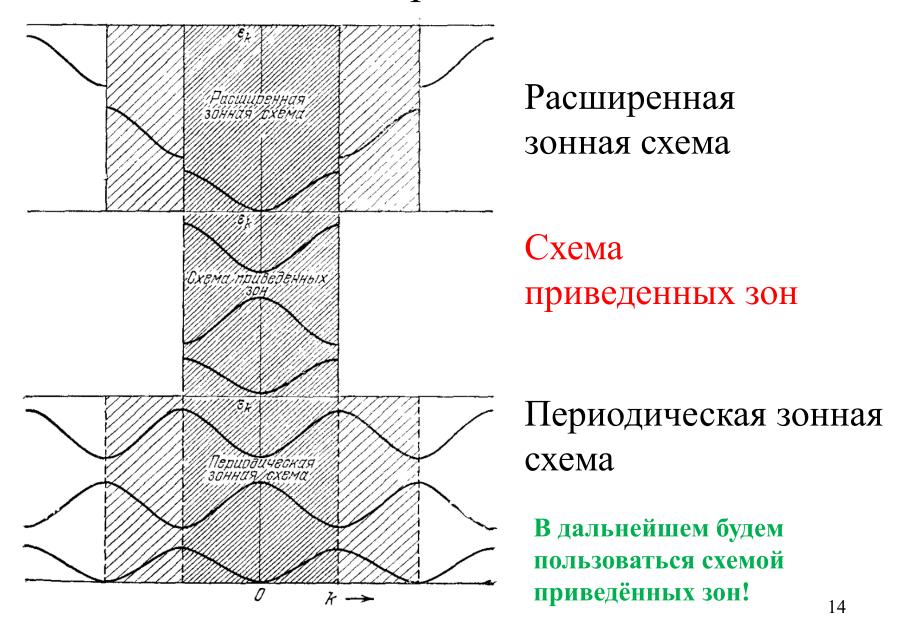
 $\Phi(\vec{r}) = U_n(r) \cdot e^{i(\Delta \vec{k} + \frac{2\pi}{a})\vec{r}} = U_n(r) \cdot e^{i\frac{2\pi}{a}\vec{r}} \cdot e^{i\Delta \vec{k}\vec{r}} = U_{n+1}(r) \cdot e^{i\Delta \vec{k}\vec{r}},$ где $U_{n+1}(r)$ также полностью периодическая функция. В этом случае n – это номер энергетической зоны.

Это так же как и в случае с фононами – нет смысла рассматривать волновой вектор выходящий за границу первой зоны Бриллюэна.



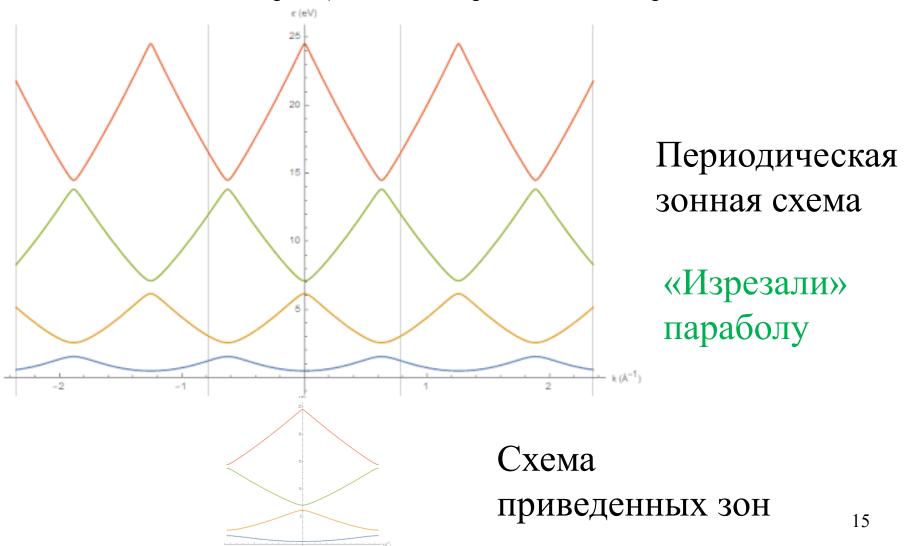
Но можно рассматривать различные зонные схемы!

Блоховские волны – различные зонные схемы



Электрон в периодическом потенциале как квазичастица

Почти свободный электрон (испытывает рассеяние на периодическом потенциале)



Электрон в периодическом потенциале как квазичастица

Блоховская волна занимает весь бесконечный кристалл. Электрон как волновой пакет.

Групповая скорость – скорость движения электрона (например в канале транзистора).

В периодическом потенциале групповая скорость может быть больше, чем скорость движения свободного электрона!!!

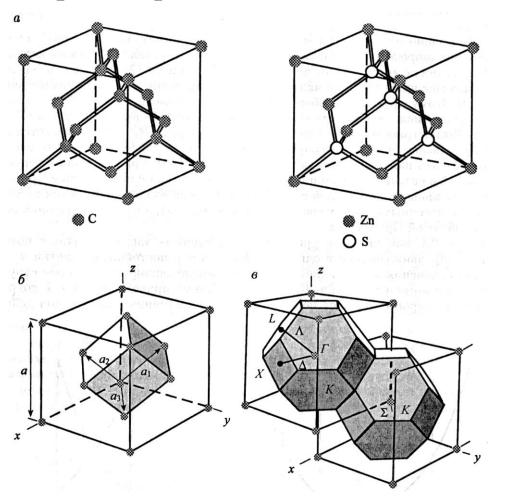
Квазиимпульс может расти, а энергия уменьшаться!!! Свободный электрон как элементарное возбуждение в кристалле — квазичастица!

Энергетический спектр электрона в кристаллах. Дырки.

- •Минимумы и максимумы энергии в спектре, долины.
- •Эффективная масса, изоэнергетические поверхности, анизотропия эффективной массы.
- •Понятие дырки.

Зоны Бриллюэна. Точечная симметрия.

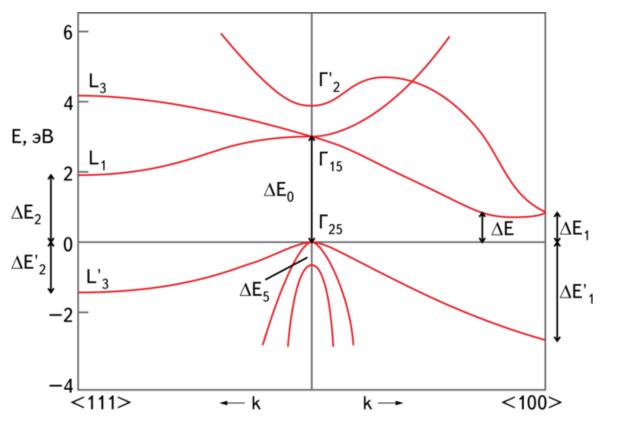
Обратная решётка $A=2\pi[\mathbf{b}\mathbf{x}\mathbf{c}]/\mathbf{a}[\mathbf{b}\mathbf{x}\mathbf{c}]$



(повторение)

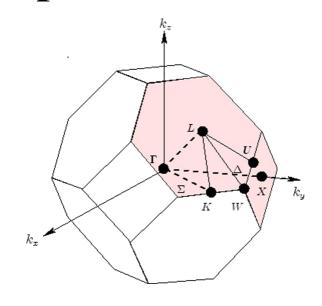
В двумерном и трехмерном случаях «приведение» зон гораздо сложнее.

- А) Кристаллическая структура алмаза и цинковой обманки
- Б) ГЦК решётка с набором примитивных векторов трансляции
- В) Обратная решётка. Зона Бриллюэна. Особые точки симметрии.



Долины

Кремний Si



Схематическое изображение зонной структуры Si.

Ширины запрещенных зон равны:

$$\Delta E = 1,12 \text{ } 3B, \ \Delta E_0 = 3,4 \text{ } 3B, \ \Delta E_5 = 0,035 \text{ } 3B,$$

$$\Delta E_1 = 1.2 \text{ sB}, \ \Delta E'_1 = 3.1 \text{ sB},$$

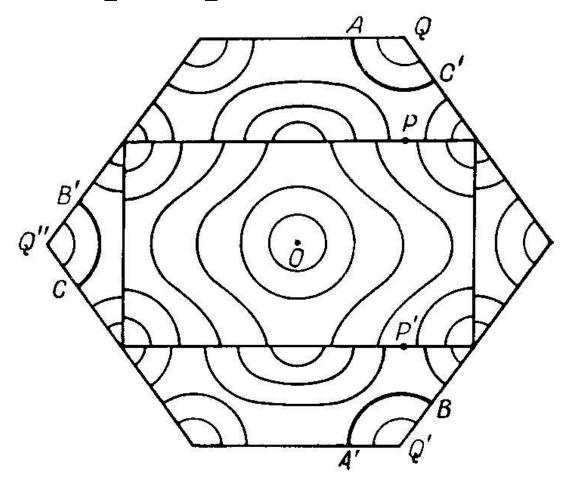
$$\Delta E_2 = 1.9 \text{ 3B}, \ \Delta E'_2 = 2.2 \text{ 3B}.$$

Вспоминаем s-p³ гибридизацию. Сколько ветвей у симметричных орбиталей?

Долина – область вблизи максимума или минимума в дисперсии E(k).

Называются по названию особых точек в зоне Бриллюэна.

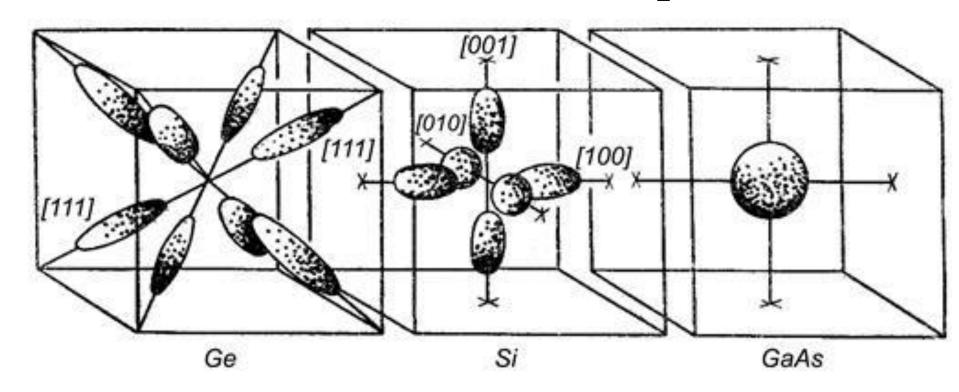
Изоэнергетические поверхности в пространстве волновых векторов



Линии постоянной энергии в прямоугольной зоне Бриллюэна. Энергия – постоянна, а волновой вектор меняется, в трехмерном случае образует поверхность, в двумерном линию.

Какая изоэнергетическая поверхность у свободных электронов?

Изоэнергетические поверхности вблизи долин для электронов.

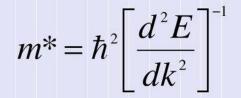


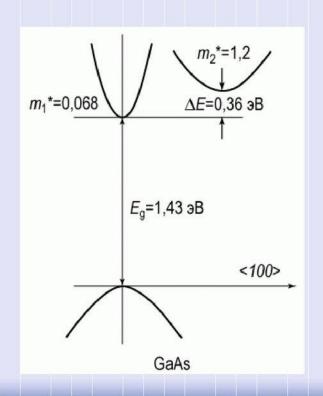
Эффективная масса

В долинах разлагаем дисперсию в ряд Тэйлора:

$$\Delta E = \frac{\left(\Delta k\right)^2}{2m_{eff}}$$

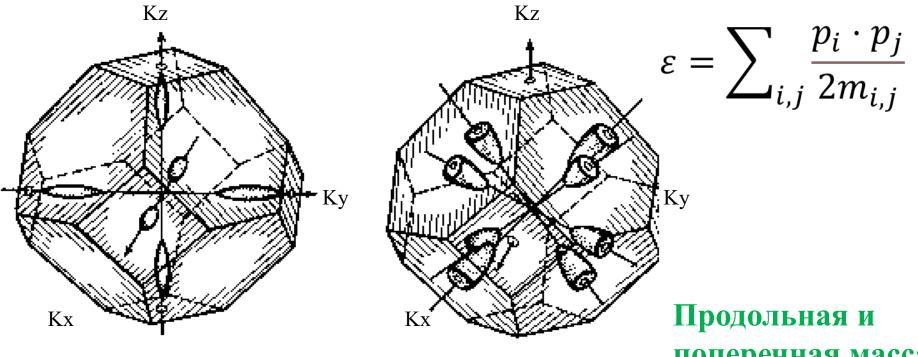
Эффективная масса электрона





Общий подход

Анизотропия эффективной массы



Изоэнергетические поверхности в kпространстве у дна зоны проводимости в кремнии (слева) и германии (справа)

Тензор эффективной массы

поперечная масса

- что больше?

$$m_{i,j} = \left(\frac{\partial \mathcal{E}(p)}{\partial p_i \partial p_j}\bigg|_{p=p_0}\right)^{-1}$$

Понятие дырки

Валентная зона почти полностью заполнена электронами

Поэтому удобнее следить за пустыми местами – «дырками»!

Дырка движется вдоль электрического поля, а электрон навстречу полю!

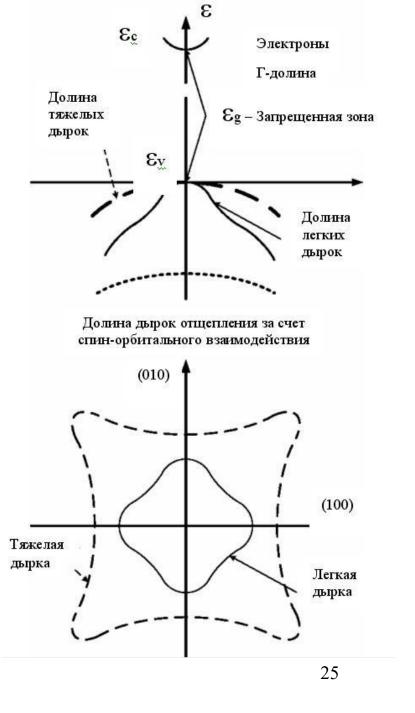
Электромагнитное поле действует на все электроны (заряд отрицательный) — как результат движется пустое место — «дырка» с положительным зарядом.

Дырки в GaAs

Увеличенная область центра зоны Бриллюэна GaAs:

- 1) зона тяжёлых дырок;
- 2) зона легких дырок;
- 3) отщеплённая за счет спин-орбитального взаимодействия зона.

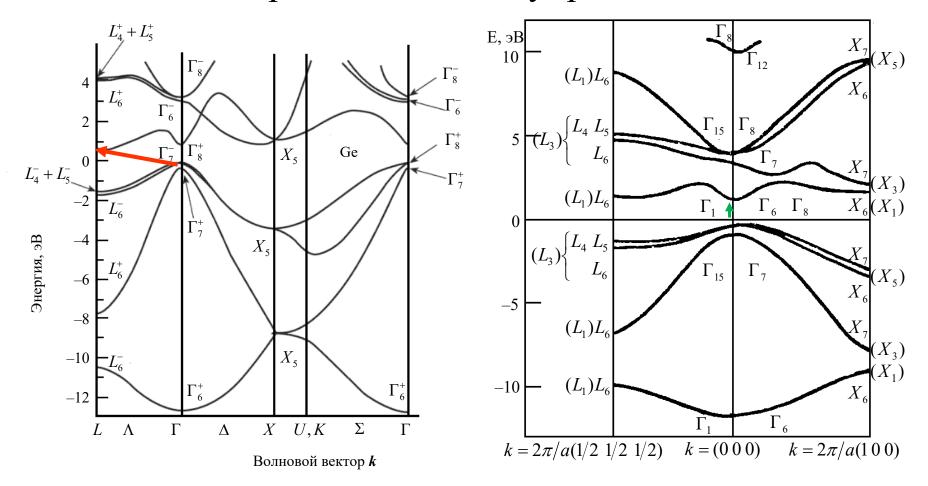
Какая эффективная масса дырок?



Зонная структура полупроводников. Некоторые экспериментальные методы её исследования.

- •Прямозонные и непрямозонные полупроводники.
- •Зонная структура основных полупроводников (Si, Ge, GaAs).
- •Оптические и электрофизические методы исследования зонной структуры.

Запрешённая зона. Прямозонные и непрямозонные полупроводники.

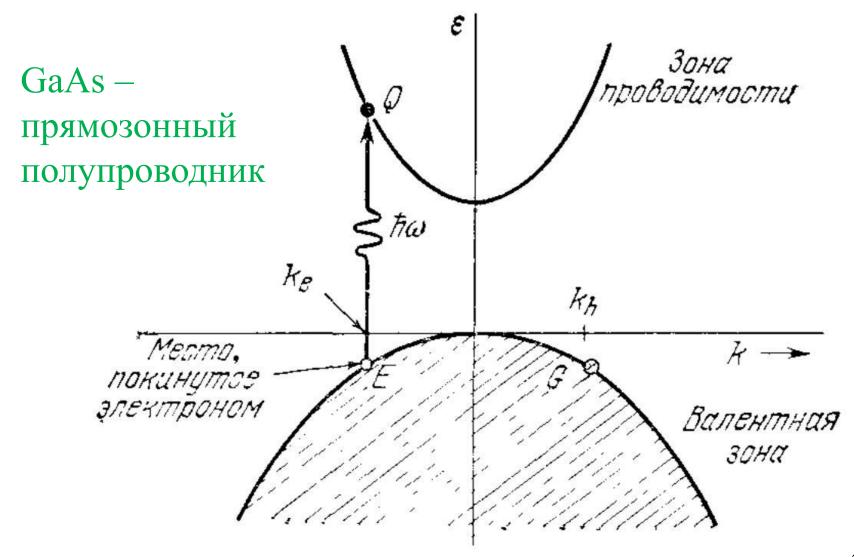


Ge – минимум энергии электронов в L-долине.

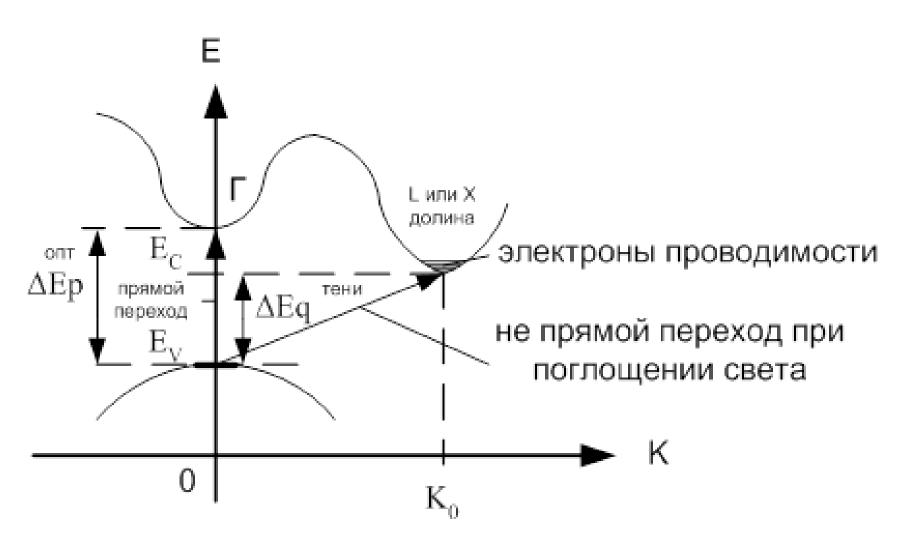
GaAs – минимум энергии электронов в Г-долине

Максимум энергии для валентных электронов в Г-долине

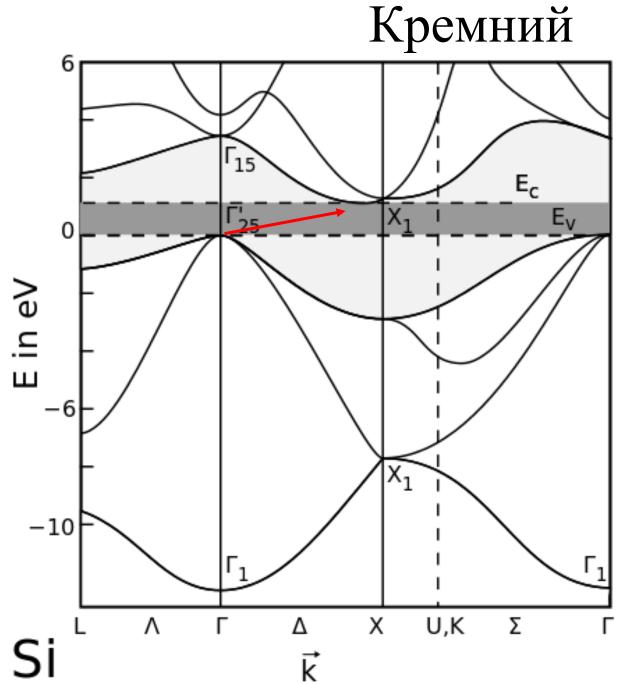
Прямые переходы



Непрямые переходы



Si и Ge – непрямозонные полупроводники



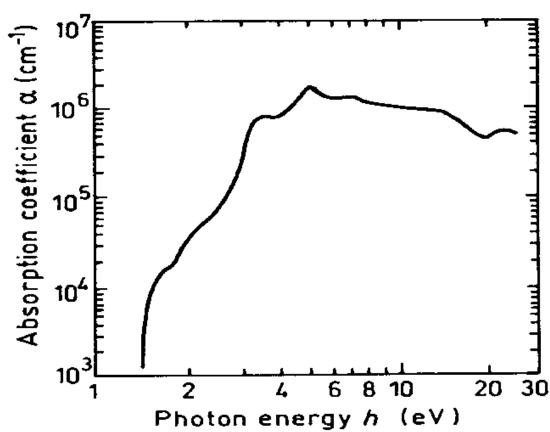
Si – непрямозонный полупроводник

Экспериментальные методы исследования зонной структуры

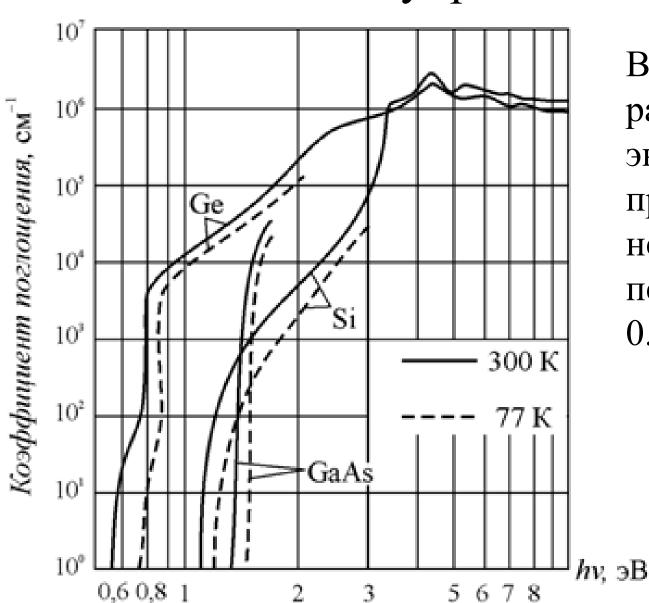
Оптические методы – Фундаментальное

поглощение

Спектральная зависимость коэффициента поглощения для кристалла GaAs в области фундаментальной полосы поглощения

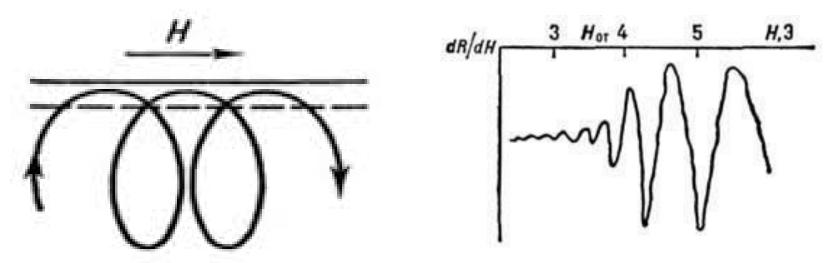


Прямозонные и непрямозонные полупроводники



В германии разница в энергии между прямыми и непрямыми переходами всего 0.14 эВ

Циклотронный резонанс



Меняют магнитное поле, смотрят поглощение СВЧ-излучения.

$$\omega_c = rac{eH}{m_0c}$$
 Меняя направление магнитного поля, можно исследовать анизотропию обратной эффективной массы

Множество рентгеновских методов — исследуют спектры электронов, эмитирующих из кристалла после воздействия рентгеновских лучей.

33

Итак, краткий итог

- Электроны в кристаллах образуют энергетические зоны.
- В полупроводниках полностью заполненная электронами валентная зона $(\mathbf{E_v})$ отделена от зоны проводимости $(\mathbf{E_c})$ запрещённой зоной $(\mathbf{E_g})$.
- Электрон в кристалле это элементарное возбуждение, квазичастица.
- Можно рассматривать электрон как волновой пакет. Дисперсия электронов. Групповая скорость, эффективная масса.
- Дырки пустые места незанятые электронами. Заряд дырки – положительный!

Вопросы на экзамене:

- 5. Возникновение энергетических зон в кристаллах. Блоховские волны. Квазиимпульс, модель расширенных и приведенных зон Бриллюэна.
- 6. Зонная структура полупроводников, долины. Прямозонные и непрямозонные полупроводники. Эффективная масса, ее анизотропия. Понятие дырки.