

МИНОБРНАУКИ РОССИИ
САНКТ-ПЕТЕРБУРГСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ
ЭЛЕКТРОТЕХНИЧЕСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ
«ЛЭТИ» ИМ. В.И. УЛЬЯНОВА (ЛЕНИНА)

Кафедра Микрорадиоэлектроники и технологии радиоаппаратуры
(МИТ)

ОТЧЕТ

по ИДЗ

по дисциплине «ОЭиР»

**Тема: Исследование контактных явлений в структуре металл-
полупроводник**
Вариант 14,6,3

Студент гр. 1181

Шишков Д.А.

Преподаватель

Филипюк И.А.

Санкт-Петербург

2023

Задание:

Для заданной пары металл-полупроводник оценить кинетические свойства заданных материалов, рассчитать и построить энергетическую диаграмму и вольт-амперную характеристику контакта в заданном диапазоне температур, дать рекомендации по применению исследуемого контакта.

Таблица 1. Некоторые свойства металлов

No ВАР.	Элемент	Структура	Атомная масса	Параметр решетки, Å	Плотность, г/см ³	Удельное сопротивление, мкОм·см	Температура, К			Работа выхода φ, эВ
							Дебая (TD)	Ферми (TF·10 ⁻⁴)	плавления (Тпл)	
14	Au	ГЦК	196.9	4.08	19.28	2.2	165	6.39	1337	4.58

1) Определить класс симметрии заданных материалов, построить прямую и обратную элементарные ячейки заданных материалов. Определить размеры Зоны Бриллюэна в направлениях X, L, K.

Гранецентрированная Кубическая решётка

Формула симметрии: $3L_44L_36L_29PC$

Класс симметрии: $m\bar{3}m$

Так как формулы симметрии ГЦК и простой кубической решётки совпадают, приведём на рис. 1-3 изображения осей, плоскостей и центра симметрии для последнего

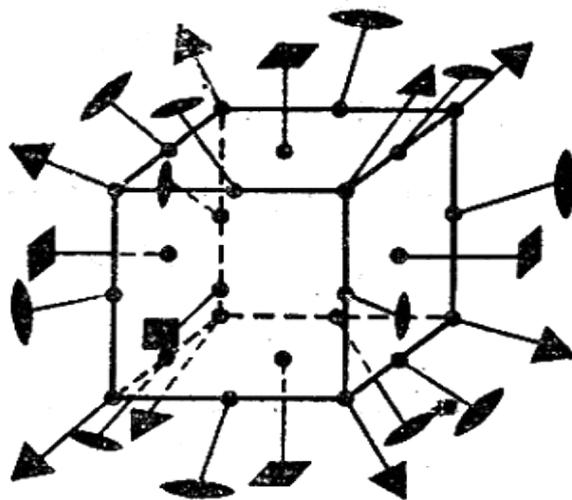


Рис. 1 Изображение осей симметрии кубической решётки

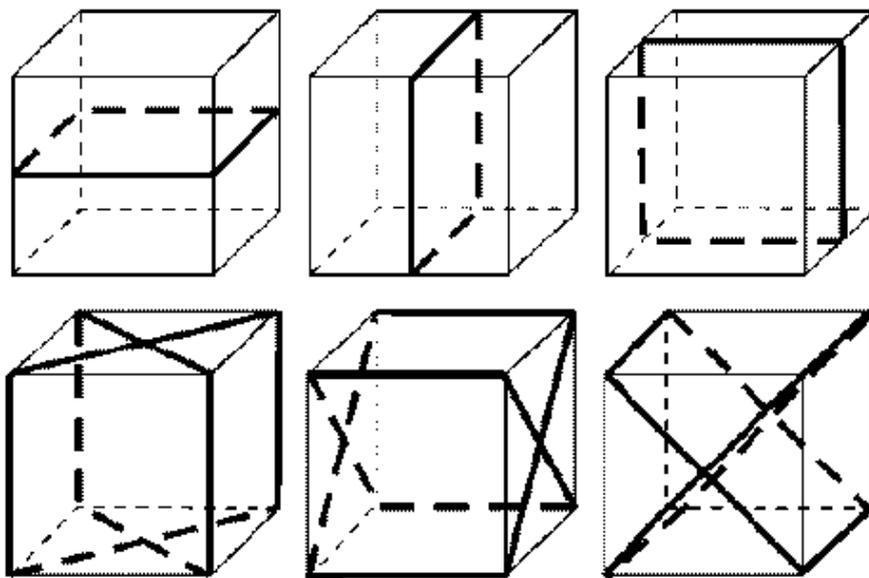


Рис. 2 Изображение плоскостей симметрии куба

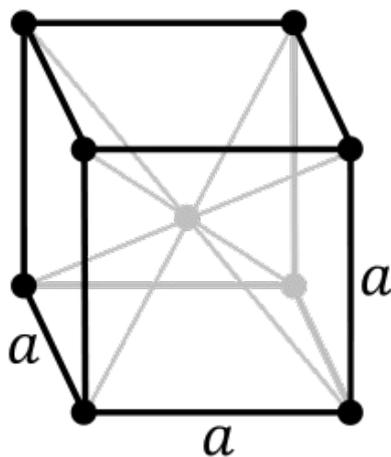


Рис. 3 Изображение центра симметрии куба

Базисные вектора:

$$a_1 = \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \\ 0 \end{bmatrix}, a_2 = \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ 0 \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \end{bmatrix}, a_3 = \begin{bmatrix} 0 \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \end{bmatrix}, \text{ считая, что постоянная решётки} = 1$$

Построим кристаллическую решётку по заданным векторам (рис. 4)

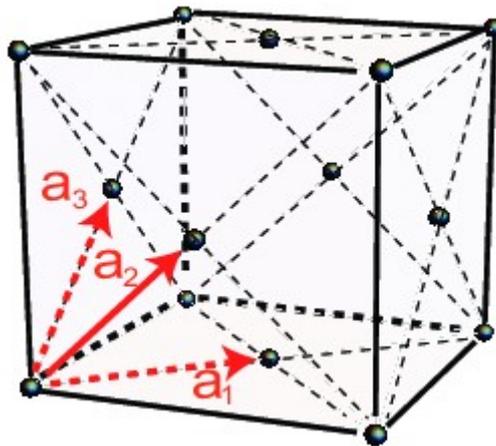


Рис. 4 ГЦК

Объём элементарной ячейки:

$$V = |\vec{a}_1 \cdot [\vec{a}_2 \times \vec{a}_3]| = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

Базисные вектора обратной решётки:

$$a_i^* = \frac{2\pi}{V} [a_j \times a_k], i \neq j \neq k$$

$$a_1^* = \begin{bmatrix} \sqrt{2}\pi \\ -\sqrt{2}\pi \\ -\sqrt{2}\pi \end{bmatrix}, a_2^* = \begin{bmatrix} -\sqrt{2}\pi \\ \sqrt{2}\pi \\ -\sqrt{2}\pi \end{bmatrix}, a_3^* = \begin{bmatrix} -\sqrt{2}\pi \\ -\sqrt{2}\pi \\ \sqrt{2}\pi \end{bmatrix}$$

Изобразим её на рис. 5

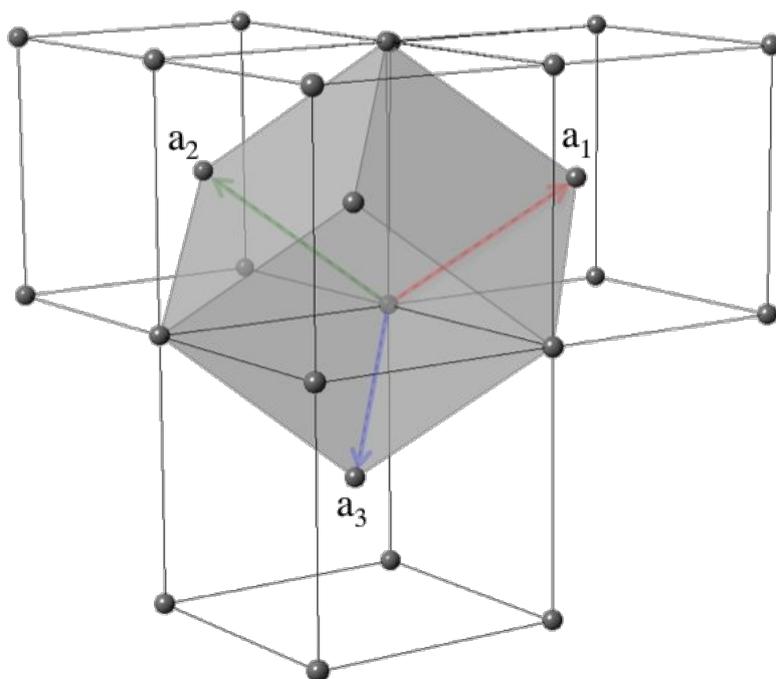


Рис. 5 Обратная решётка ГЦК

Первая зона Бриллюэна (рис. 6):

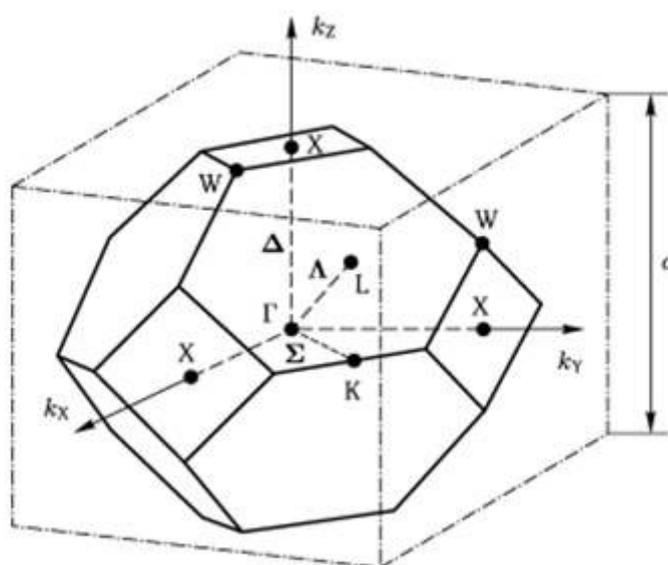


Рис. 6 Первая зона Бриллюэна

Размеры зоны Бриллюэна по направлениям X, L, K:

$$X = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix} - \text{центр верхнего квадрата}$$

$$L = \begin{bmatrix} 0.5 \\ 0.5 \\ 0.5 \end{bmatrix} - \text{центр шестиугольника}$$

$K = \begin{bmatrix} 0.75 \\ 0.75 \\ 0 \end{bmatrix}$ - середина грани соединяющей два шестиугольника

2) Определить концентрацию электронов для заданного металла из условия касания зоны Бриллюэна и сферы Ферми и сделать суждение о применимости теории свободных электронов.

В момент касания волновой вектор k_ϕ , соответствующий радиусу сферы Ферми, равен волновому вектору k_3 , при котором в направлении, перпендикулярном отражающим плоскостям, выполняется уравнение Вульфа-Бреггов. Условия касания для двумерной модели можно записать в виде $k_\phi = k_3$ или, поскольку $k = 2\frac{\pi}{\lambda}$, то $\lambda_\phi = \lambda_3$.

Объем сферы Ферми в пространстве импульсов равен $\frac{4}{3}\pi p_\phi^3$, где p_ϕ – импульс электронов на поверхности Ферми. С другой стороны, этот же объем равен $\frac{N}{2} \frac{h^3}{V}$, где N – число электронов в объеме V . Таким образом:

$$\frac{4}{3}\pi p_\phi^3 = \frac{N}{2} \frac{h^3}{V}$$

Откуда находим:

$$p_\phi = h \left(\frac{3N}{8\pi V} \right)^{1/3}$$

Поскольку по соотношению де-Бройля $\lambda = \frac{h}{p}$, то $\lambda_\phi = \left(\frac{8\pi V}{3N} \right)^{1/3}$

Найдем теперь λ_3 . Из всех граней первой зоны Бриллюэна для гранецентрированной решетки ближе всего к началу координат находятся грани, обусловленные отражением электронов от плоскостей $\{111\}$. Поэтому сфера Ферми впервые коснется именно этих граней. Таким образом, для определения условий касания сферы с первой зоной Бриллюэна необходимо найти длину волны, при которой электроны взаимодействуют с плоскостями $\{111\}$. Из уравнения Вульфа – Бреггов $n\lambda = 2d \sin\theta$ находим:

3

$$\lambda_3 = 2d = 2 \frac{a}{\sqrt{H^2 + K^2 + L^2}} = 2 \frac{a}{\sqrt{3}}$$

(здесь $\theta = 90^\circ$, так как в точке касания волновой вектор перпендикулярен к плоскостям $\{111\}$; $n = 1$, так как λ –наибольшее)

Если в объеме V число атомов N_a , то число элементарных ячеек будет $\frac{N_a}{4}$, так как на одну ячейку гранецентрированной решетки приходится четыре атома,

$$\text{тогда } V = a^3 \frac{N_a}{4}$$

$$\text{Откуда } a = \left(\frac{4V}{N_a} \right)^{1/3}, \text{ следовательно } \lambda_3 = \frac{2}{\sqrt{3}} \left(\frac{4V}{N_a} \right)^{1/3}$$

Возводя обе части этого тождества в куб и произведя необходимые сокращения, получаем:

$$\frac{N}{N_a} = \frac{\pi\sqrt{3}}{4} = 1.36$$

Список литературы:

Астанин В.В. Физика твёрдого тела