

Рис. 1.10. Область Вороно-
ного - Дирихле (заштрихован-
ная), двумерный случай;
 \vec{a} и \vec{b} — единичные векто-
ры трансляций ячейки
Бравэ

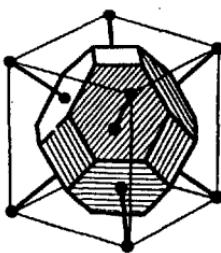


Рис. 1.11. Область Вороно-
ного - Дирихле для объемноцентри-
рованной кубической
решетки Бравэ. Усе-
ченный октаэдр

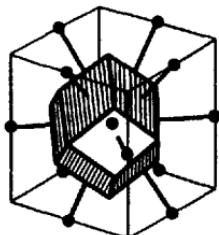


Рис. 1.12. Область Вороно-Дирихле для
гранецентрированной кубической решетки
Бравэ. Ромбический додекаэдр. При по-
строении в качестве исходного выбран узел
в центре грани

шими эквивалентными узлами; затем проводят плоскости, перпендикулярные этим прямым и проходящие через их середину. В результате получают замкнутую область пространства с центром в выбранном узле, все точки которой лежат ближе к нему, чем к любому другому узлу решетки. Объем ячейки Дирихле равен объему основной примитивной ячейки, построенной на кратчайших трансляциях решетки. Такую область в реальном пространстве называют областью Вороного—Дирихле, а в обратном пространстве — ячейкой Вигнера—Зейтца. Такие ячейки используются для описания энергетических зон в кристаллах.

1.4. КРИСТАЛЛОГРАФИЧЕСКИЕ СИМВОЛЫ УЗЛОВЫХ ПЛОСКОСТЕЙ И ПРЯМЫХ

В кристаллографии принято плоскости и прямые проводить через узлы пространственной решетки, отсюда и название «узловые плоскости» и «узловые прямые». В дальнейшем нас будут интересовать только такие плоскости и прямые.

Узловые плоскости. Всякая плоскость, которая проходит через три узла решетки, не лежащие на одной прямой, содержит целую сетку узлов. Система параллельных узловых плоскостей,

расположенных на одинаковом межплоскостном расстоянии d друг от друга, образует семейство плоскостей. Любая пространственная решетка может быть представлена семействами узловых плоскостей бесчисленным числом способов.

Для того, чтобы характеризовать положение семейства в пространстве, необходимо задать ориентацию какой-либо одной плоскости семейства относительно выбранных кристаллографических осей координат и указать межплоскостное расстояние. Это обстоятельство позволяет для определения положения плоскостей воспользоваться сокращенным языком кристаллографических символов.

Выберем в качестве общей системы координат ребра прimitивной ячейки. Проведем в пространственной решетке какую-либо плоскость, проходящую через узлы, отмеченные на осях координат точками (рис. 1.13). В выбранной системе координат такая плоскость выражается уравнением первой степени:

$$AX+BY+CZ+D=0. \quad (1.2)$$

Через начало координат 0 проходит плоскость, параллельная исходной, которая является трансляционно ей идентичной. Уравнение этой плоскости имеет вид

$$AX+BY+CZ=0. \quad (1.3)$$

Возьмем на этой плоскости два узла с координатами $X_1=x_1 a; Y_1=y_1 b; Z_1=z_1 c; X_2=x_2 a; Y_2=y_2 b; Z_2=z_2 c$, где $x_1, y_1, z_1, x_2, y_2, z_2$ — целые числа, a, b, c — параметры элементарной ячейки. Очевидно, что координаты узлов должны удовлетворять уравнению (1.3):

$$Aax_1+Bby_1+Ccz_1=0; \quad Aax_2+Bby_2+Ccz_2=0.$$

Из теории линейных уравнений следует, что в этом случае Aa, Bb и Cc должны определяться с точностью до общего множителя t :

$$Aa:Bb:Cc = \begin{vmatrix} y_1 & z_1 \\ y_2 & z_2 \end{vmatrix} : \begin{vmatrix} z_1 & x_1 \\ z_2 & x_2 \end{vmatrix} : \begin{vmatrix} x_1 & y_1 \\ x_2 & y_2 \end{vmatrix} = h:t:k:t:l:t. \quad (1.4)$$

Поскольку x, y, z — целые числа, то каждый из определителей также является целым числом, а следовательно, h, k, l — три взаимно простых числа. Если теперь в уравнение (1.3) вместо коэффициентов A, B и C подставить их значения, вычисленные

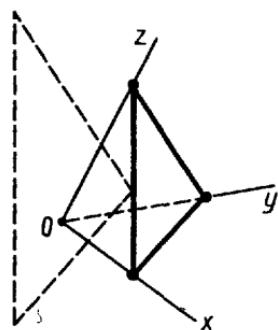


Рис. 1.13. К определению символов семейства узловых плоскостей

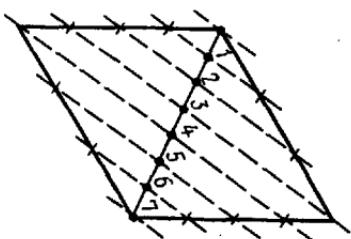


Рис. 1.14. Разбиение элементарного параллелограмма плоскостями (430) — пунктирные линии. Указаны номера межплоскостных расстояний от начала ячейки вдоль диагонали ($h+k=4+3=7$)

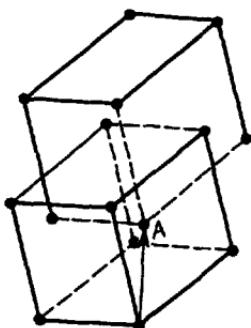


Рис. 1.15. Две примитивные ячейки, построенные на базе сложной объемно-центрированной ячейки

согласно (1.4), то уравнение плоскости, проходящей через начало, примет вид

$$hx + \kappa y + lz = 0, \quad (1.5)$$

где $x=X/a$; $y=Y/b$; $z=Z/c$, т. е. единицы вдоль каждой оси разные и равны трансляциям — ребрам элементарной ячейки. Уравнение любой плоскости, параллельной плоскости, проходящей через начало, запишется так:

$$hx + \kappa y + lz = t. \quad (1.6)$$

где t всегда целое число. Для плоскости, проходящей через начало, $t=0$, а для ближайшей к началу — $t=1$.

Три несократимых взаимно простых числа h , κ , l характеризуют целое семейство параллельных узловых плоскостей. Их называют миллеровскими индексами плоскости. Если индексы написаны подряд и заключены в круглые скобки — $(h\ k\ l)$, то их называют символом плоскости. Если символ записан в виде $(h\bar{k}\ l)$ или $(\bar{h}\ k\ l)$, то это означает, что соответствующий индекс необходимо взять со знаком минус.

Величины h , κ , l обратно пропорциональны отрезкам, отсекаемым выбранной плоскостью, на осях координат.

Если уравнение (1.6) для случая $t=1$ написано как уравнение плоскости в отрезках:

$$\frac{X}{(a/h)} + \frac{Y}{(b/\kappa)} + \frac{Z}{(c/l)} = 1, \quad (1.7)$$

то, как видно из (1.7), плоскость $(h\ k\ l)$, ближайшая к началу координат, отсекает по осям X , Y , Z отрезки, соответственно

равные a/h , b/k и c/l , а это означает, что система параллельных плоскостей рассекает стороны a , b и c элементарной ячейки соответственно на h , k и l частей. Более того, в случае примитивной элементарной ячейки система параллельных плоскостей $(h k l)$ рассекает диагонали граней ячейки $(a b)$, $(b c)$ и $(c a)$ на $h+k$, $k+l$ и $l+h$ частей соответственно, а телесную диагональ — на $h+k+l$ частей. На рис. 1.14 приведен пример такого рассечения двухмерной ячейки системой параллельных плоскостей типа (430) .

В случае сложных решеток, т. е. решеток с базисом, дело обстоит несколько иначе.

Сложную решетку можно рассматривать как решетку, составленную из нескольких одинаковых и взаимно параллельных примитивных решеток, вставленных одна в другую. Число этих примитивных решеток равно числу узлов, приходящихся на непримитивную ячейку (т. е. равно числу узлов, определяющих базис сложной решетки), а их начальные узлы находятся в узлах непримитивной решетки. Так, элементарную ячейку, центрированную по объему, можно рассматривать как состоящую из двух одинаковых и взаимно параллельных примитивных ячеек, вставленных одна в другую со смещением, равным половине телесной диагонали (рис. 1.15).

Если ячейка центрирована по объему, то ее телесная диагональ при четной сумме $h+k+l=2n$, где n — целое число, рассечена последовательными узловыми плоскостями семейства $(h k l)$ на $h+k+l$ частей, если же сумма $h+k+l=2n+1$ нечетна, диагональ рассекается на $2(h+k+l)$ частей или межплоскостных расстояний, а оси элементарной ячейки при нечетной сумме $h+k+l$ — на отрезки $a/2h$, $b/2k$, $c/2l$. Для других случаев центрированности ситуация аналогична и задачу о числе рассечений необходимо решать в каждом конкретном случае отдельно. Вопрос о числе рассечений осей элементарной ячейки последовательными узловыми плоскостями семейства $\{h k l\}$ является важным при решении многих задач физики твердого тела, например, при рассмотрении распространения волн в твердом теле.

Семейство параллельных плоскостей, как мы говорили выше, обозначают символом $(h k l)$. В научной литературе существует также обозначение, указывающее не только одно семейство плоскостей, но и все другие семейства, которые эквивалентны в силу симметрии. Так, например, в кубическом кристалле

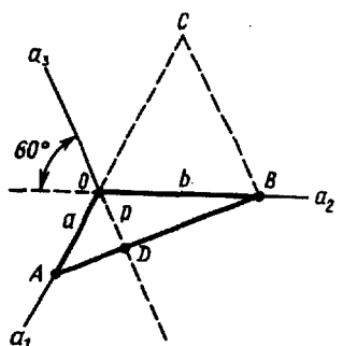


Рис. 1.16. К выводу связи четвертого индекса i с индексами h и k

тalle плоскости (110), (101), (011) эквивалентны. Совокупность таких эквивалентных плоскостей обозначают символом {110} или в общем случае $\{hkl\}$.

В гексагональных кристаллах для определения положения плоскостей, а также выявления симметрично эквивалентных семейств плоскостей пользуются системой не трех, а четырех осей координат и каждой плоскости приписывают четвертый индекс i , который пишут на третьем месте, тогда символ семейства записывают в виде (hki) . Четвертую вспомогательную ось a_3 размещают в плоскости, перпендикулярной оси c , как показано на рис. 1.16. Прямая AB — след плоскости (hkl) , $OD = p$ — отрезок, отсекаемый плоскостью (hkl) на оси a_3 ; $OC = BC = b$. Из подобия ΔABC и ΔADO следует:

$$-\frac{1}{p} = \frac{a+b}{ab}; \quad -\frac{1}{p} = \frac{1}{a} + \frac{1}{b}; \quad \frac{1}{p} = -i; \quad \frac{1}{a} = h; \\ \frac{1}{b} = k; \quad h+k+i=0. \quad (1.8)$$

Способ четырех индексов удобен тем, что он сразу позволяет определить в гексагональном кристалле равнозначные (эквивалентные) плоскости, что затруднительно при системе из трех индексов.

Рассмотрим пример. Допустим, нам нужно выявить все равнозначные плоскости типа (213). Запишем плоскость (213) в системе четырех индексов $i = -(2+1) = 3$, тогда (213) — (2133). Далее, используя циклическую перестановку (см. рис. 1.17), легко выписать все остальные плоскости:

$hkil$	\rightarrow	$21\bar{3}3$
$kihl$		$1\bar{3}23$
$ihkl$		$\bar{3}213$

Вычеркнув третий столбец, мы сразу переходим к представлению равнозначных плоскостей в системе трех индексов.

В гексагональных кристаллах плоскость, перпендикулярная оси c , — плоскость базиса — является основанием гексагональной призмы (рис. 1.18) и имеет индексы (0001). Плоскости, параллельные боковым граням призмы, имеют индексы: (1010), (0110), (1100), (1010), (0110), (1100).

Узловые прямые. Построим в пространственной решетке кристаллографическую систему координат $X Y Z$ и через начало координат проведем узловую прямую (рис. 1.19). Вдоль этой прямой на расстояниях, равных периоду d , лежат идентич-

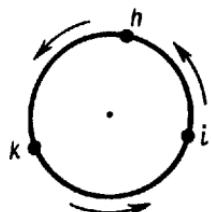


Рис. 1.17. К определению равнозначных плоскостей путем циклической перестановки

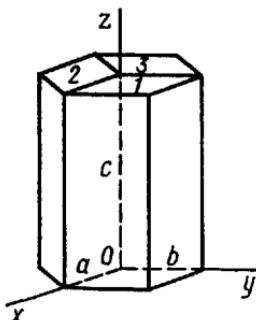


Рис. 1.18. Три гексагональные элементарные ячейки образуют гексагональную призму. Индексы плоскости основания (0001)

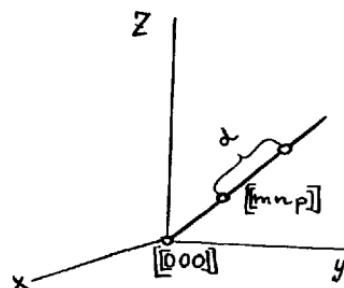


Рис. 1.19. Узловая прямая (*тип*), характеризующая семейство параллельных узловых прямых

ные узлы. Пусть $[[mnp]]$ — символ узла, ближайшего к началу. Видно, что узел $[[mnp]]$ вместе с узлом $[[000]]$ определяет направление прямой, проходящей через начало координат.

Символ узла $[[mnp]]$ принимают за символ прямой и пишут в квадратных скобках $[mnp]$, где целые числа m, n, p являются индексами прямой. Символ $[mnp]$ характеризует целое семейство параллельных узловых прямых, поскольку в кристаллах все такие направления идентичны. Снова, для того, чтобы подчеркнуть, что мы имеем дело с совокупностью симметрично эквивалентных узловых прямых, вводят обозначение в виде символа $\langle mnp \rangle$. Например, направления координатных осей

в кубических кристаллах $[100], [010], [\bar{1}00], [001], [0\bar{1}0], [00\bar{1}]$ в силу симметрии эквивалентны, поэтому такую совокупность обозначают одним символом $\langle 100 \rangle$. Совокупность направлений нормалей к эквивалентным плоскостям семейства $\{111\}$ в кубических кристаллах $[111], [\bar{1}\bar{1}1], [1\bar{1}\bar{1}], [\bar{1}1\bar{1}], [\bar{1}\bar{1}\bar{1}], [\bar{1}\bar{1}\bar{1}]$ обозначают символом $\langle 111 \rangle$, указывающим, что все направления такого типа будут симметрично эквивалентны.

1.5. ТРАНСЛЯЦИОННЫЕ ЭЛЕМЕНТЫ СИММЕТРИИ

Исследование внешней симметрии кристаллов привело к установлению 32 классов (групп) симметрии. Эта симметрия находится в прямой зависимости от внутренней структуры и определяется расположением дискретных частиц в пространственной решетке. В пространственной решетке к рассмотренным выше элементам — зеркальная плоскость симметрии, простые поворотные оси симметрии, центр симметрии — добавляется но-