

# Обратная решетка.

Определение 1. Возьмем множество точек  $\vec{R}$ , составляющие решетку Бравэ, и плоскую волну  $e^{i\vec{k}\vec{r}}$ .

При произвольном  $\vec{k}$  такая волна имеет периодичность решетки Бравэ при определенном выборе волнового вектора.

Множество волновых векторов  $\vec{K}$  называют **обратной решеткой**, если плоская волна с  $\vec{k} = \vec{K}$  имеет периодичность данной решетки Бравэ.

Аналитически это означает, что  $\vec{K}$  принадлежит обратной решетке данной решетки Бравэ с точками  $\vec{R}$ , если для любого  $\vec{r}$  и  $\vec{R}$  справедливо равенство:

$$e^{i\vec{k}(\vec{r}+\vec{R})} = e^{i\vec{k}\vec{r}}$$

Поделим на  $e^{i\vec{k}\vec{r}}$  и тогда обратную решетку опишем как множество таких волновых векторов  $\vec{K}$  для которых  $e^{i\vec{k}\vec{R}} = 1$  при всех  $\vec{R}$ , принадлежащих решетке Бравэ. Обратная решетка определена по отношению к конкретной решетке Бравэ.

Решетку Бравэ, соответствующую данной обратной решетке называют прямой решеткой.

Определение 2. Другое определение основано на введении трех векторов  $\vec{b}_1, \vec{b}_2, \vec{b}_3$ , определенных уравнениями

$$\vec{a}_i * \vec{b}_j = 2\pi \delta_{ij} \quad (i, j=1, 2, 3);$$

где  $\vec{a}_i$  ( $i=1, 2, 3$ ) примитивные векторы решетки Бравэ. Тогда:

$$\vec{b}_1 = \frac{2\pi}{D} \vec{a}_2 * \vec{a}_3$$

$$\vec{b}_2 = \frac{2\pi}{D} \vec{a}_3 * \vec{a}_1$$

$$\vec{b}_3 = \frac{2\pi}{D} \vec{a}_1 * \vec{a}_2,$$

$$\text{где } D = \vec{a}_1 \cdot (\vec{a}_2 \times \vec{a}_3).$$

Тогда решетка, составленная из точек  $l_1 \vec{b}_1 + l_2 \vec{b}_2 + l_3 \vec{b}_3$  (где  $l_i$  - целые) называется обратной решеткой. Размерность  $\text{см}^{-1}$ .

Отнесем векторы  $\vec{b}_j$  к прямоугольной системе координат. Тогда удобно ввести матрицу  $\vec{B}$ , аналогично решетке Бравэ с матрицей  $\vec{A}$ :

Так что:

$$\vec{l}\vec{B} = (l_1, l_2, l_3) \begin{pmatrix} b_{1x} & b_{1y} & b_{1z} \\ b_{2x} & b_{2y} & b_{2z} \\ b_{3x} & b_{3y} & b_{3z} \end{pmatrix}$$

Тогда определение решетки обратной решетки сводится к виду:

$\vec{B}\vec{A} = 2\pi \vec{1}$ , где  $\vec{1} = E$  – единичная матрица. Например, для ОЦК:

$$\frac{b}{2} = \frac{2\pi}{a} \quad \vec{B} = 2\pi \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{a} & \frac{1}{a} \\ \frac{1}{a} & 0 & \frac{1}{a} \\ \frac{1}{a} & \frac{1}{a} & 0 \end{pmatrix}$$

# ПРИМЕРЫ

Обратная решетка сама является решеткой Бравэ, поэтому можно построить ее обратную решетку. Оказывается, что она представляет собой просто исходную прямую решетку.

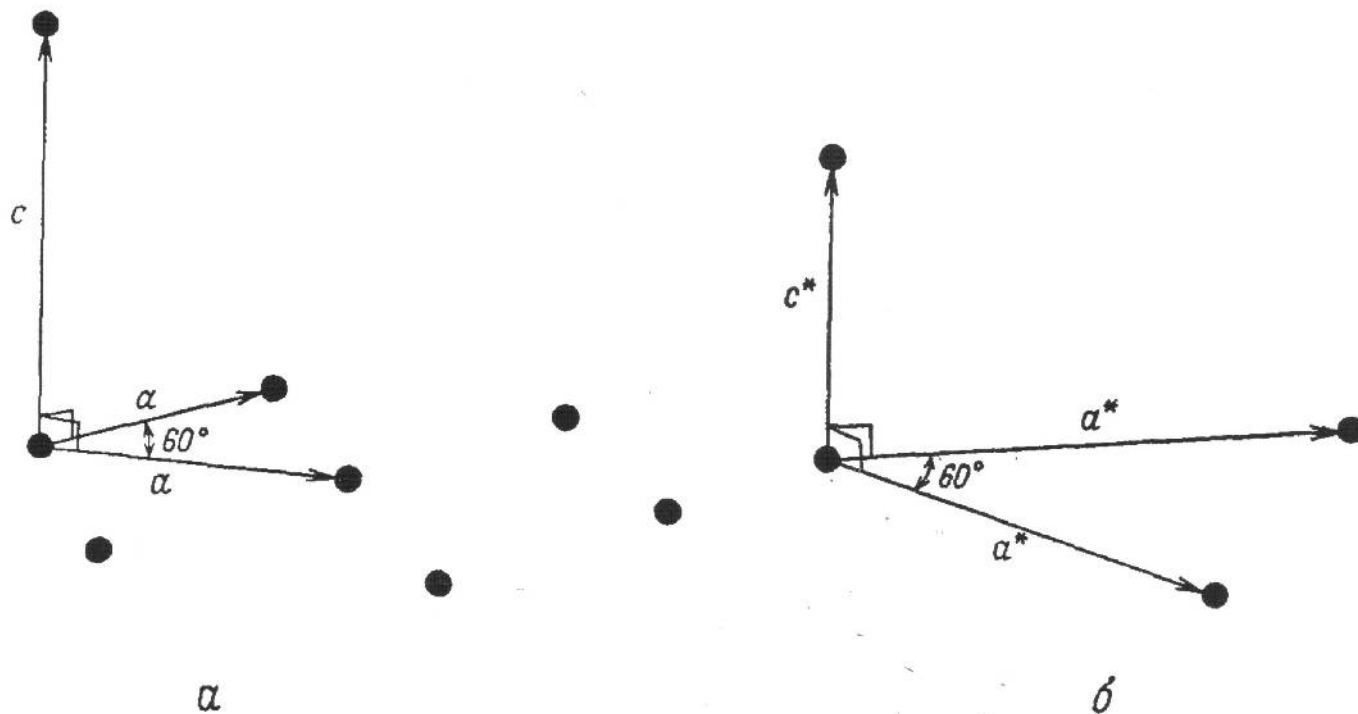
Обратной решеткой по отношению к простой кубической решетке Бравэ, сторона кубической элементарной ячейки которой равна  $a$ , является простая кубическая решетка с кубической элементарной ячейкой со стороной  $2\pi/a$ .

Для гранецентрированной кубической решетки Бравэ со стороной условной кубической ячейки  $a$  обратной решеткой является объемноцентрированная кубическая решетка со стороной условной кубической ячейки  $4\pi/a$ .

Для объемноцентрированной кубической решетки со стороной условной кубической ячейки  $a$  обратной является г.ц.к. решетка со стороной условной кубической ячейки  $4\pi/a$ .

Решетка, обратная к простой гексагональной решетке Бравэ с постоянными решетки  $c$  и  $a$  есть также простая гексагональная решетка с постоянными решетки  $2\pi/c$  и  $4\pi/\sqrt{3}a$  повернутая на  $30^\circ$  вокруг  $c$ -оси по отношению к прямой решетке.

Если  $v$  — объем элементарной ячейки прямой решетки, то элементарная ячейка обратной решетки имеет объем  $(2\pi)^3 / v$ .



Фиг. 5.1.  $a$  — основные векторы для простой гексагональной решетки Бравэ;  
 $b$  — основные векторы для решетки, обратной той, которая порождена основными векторами решетки  $a$ .

## Обратная решетка. Определение 2 (одно из многих)

Расстояние между парой соседних плоскостей из семейства  $(hkl)$  называется межплоскостным расстоянием и обозначается  $d_{hkl}$ . Оно измеряется по нормали к плоскости  $(hkl)$  и зависит от метрических параметров  $a_1, a_2, a_3$  элементарной ячейки.

Построим к каждой плоскости  $(hkl)$  нормальный вектор  $\mathbf{H}_{hkl}$  и определим его длину как величину, обратную межплоскостному расстоянию  $d_{hkl}$ :  $|\mathbf{H}_{hkl}| = d_{hkl}^{-1}$ . В общем случае косоугольной ячейки (рис.4) нормаль к координатной плоскости задается векторным произведением вида  $[\mathbf{a}_i \mathbf{a}_j]$  - вектором, модуль которого равен площади грани  $\mathbf{a}_i \mathbf{a}_j$  ячейки, а межплоскостные расстояния между координатными плоскостями есть частные от деления объема ячейки на площадь этой грани. Объем ячейки определяется смешанным произведением:

$$\Omega = \mathbf{a}_1[\mathbf{a}_2 \mathbf{a}_3] = \mathbf{a}_2[\mathbf{a}_3 \mathbf{a}_1] = \mathbf{a}_3[\mathbf{a}_1 \mathbf{a}_2] .$$

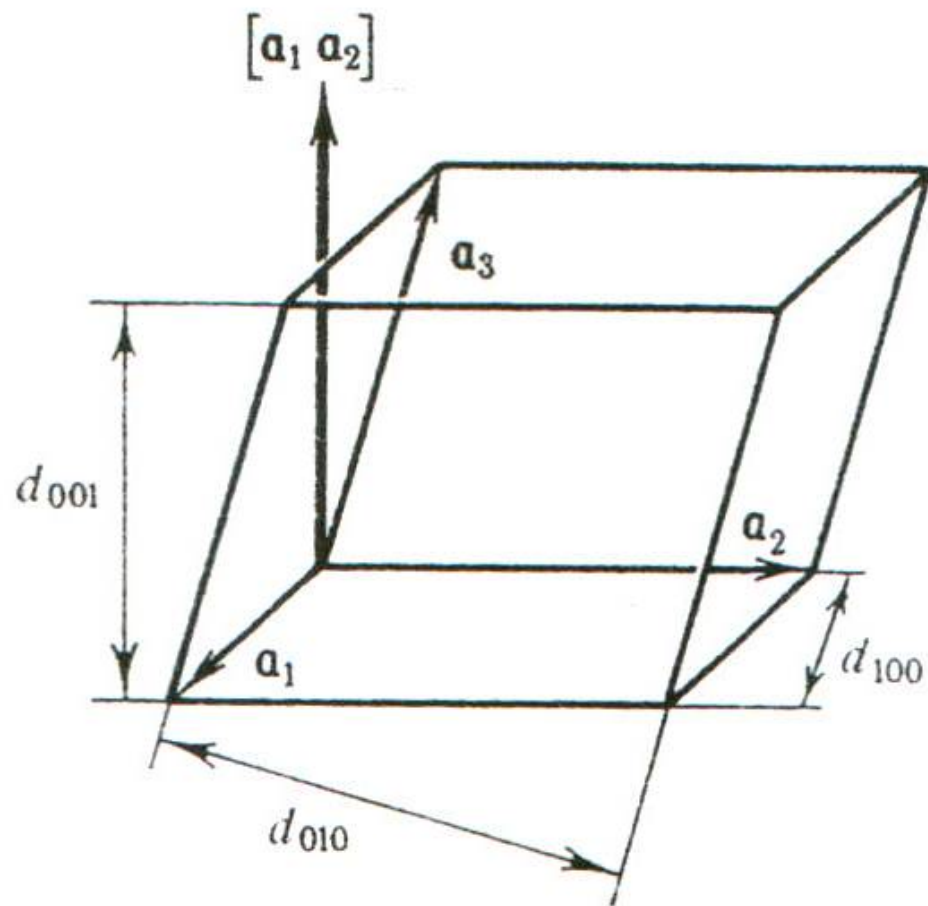
Таким образом,  $d_{100} = \frac{\Omega}{|[\mathbf{a}_2 \mathbf{a}_3]|}$ ,  $d_{010} = \frac{\Omega}{|[\mathbf{a}_3 \mathbf{a}_1]|}$ ,  $d_{001} = \frac{\Omega}{|[\mathbf{a}_1 \mathbf{a}_2]|}$ .

Это определяет три вектора  $\mathbf{H}_{100} = \mathbf{a}_1^*$ ,  $\mathbf{H}_{010} = \mathbf{a}_2^*$ ,  $\mathbf{H}_{001} = \mathbf{a}_3^*$ :

$$\mathbf{a}_1^* = \frac{[\mathbf{a}_2 \mathbf{a}_3]}{\Omega}, \quad \mathbf{a}_2^* = \frac{[\mathbf{a}_3 \mathbf{a}_1]}{\Omega}, \quad \mathbf{a}_3^* = \frac{[\mathbf{a}_1 \mathbf{a}_2]}{\Omega},$$

нормальных к координатным плоскостям. Отсюда, следовательно,

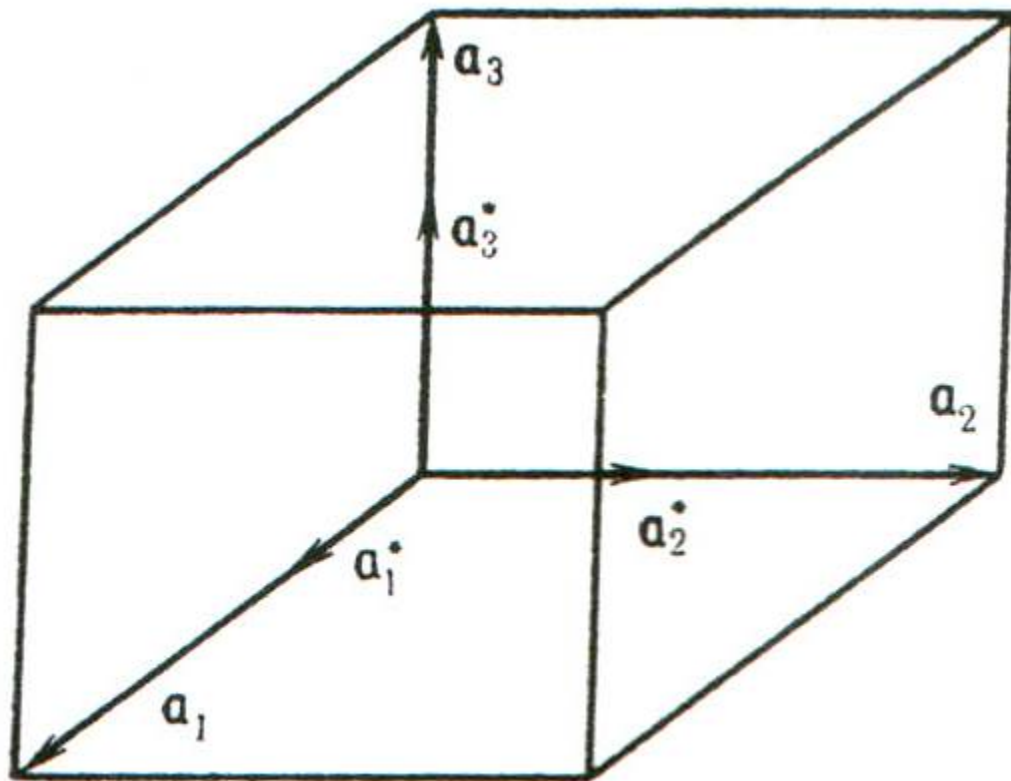
$$d_{100} = a_1^{*-1}, \quad d_{010} = a_2^{*-1}, \quad d_{001} = a_3^{*-1}$$



Межплоскостные расстояния  $d_{100}$ ,  $d_{010}$ ,  $d_{001}$  и нормаль  $[a_1 a_2]$  к плоскости  $(001)$  в общем случае косоугольной ячейки

В частном случае ортогональных решеток:  $a_1^* = a_1^{-1} = d_{100}^{-1}$ ,  $a_2^* = a_2^{-1} = d_{010}^{-1}$ ,  $a_3^* = a_3^{-1} = d_{001}^{-1}$

$$a_i a_j^* = \begin{cases} 1, & i = j \\ 0, & i \neq j \end{cases}$$



Совпадение по направлениям базисных векторов прямой  $a_1, a_2, a_3$  и обратной  $a_1^*, a_2^*, a_3^*$  решеток в ортогональной ячейке



Найдем теперь  $\mathbf{H}$  для произвольной плоскости с миллеровскими индексами  $(h_1 h_2 h_3)$ . Для этого поступим так же, как и для координатных плоскостей, но сделаем вспомогательное построение и вместо элементарной ячейки будем рассматривать маленькую ячейку с базисными векторами:

$$\mathbf{a}'_1 = \frac{\mathbf{a}_1}{h_1} - \frac{\mathbf{a}_3}{h_3}, \quad \mathbf{a}'_2 = \frac{\mathbf{a}_2}{h_2} - \frac{\mathbf{a}_3}{h_3}, \quad \mathbf{a}'_3 = \frac{\mathbf{a}_3}{h_3}.$$

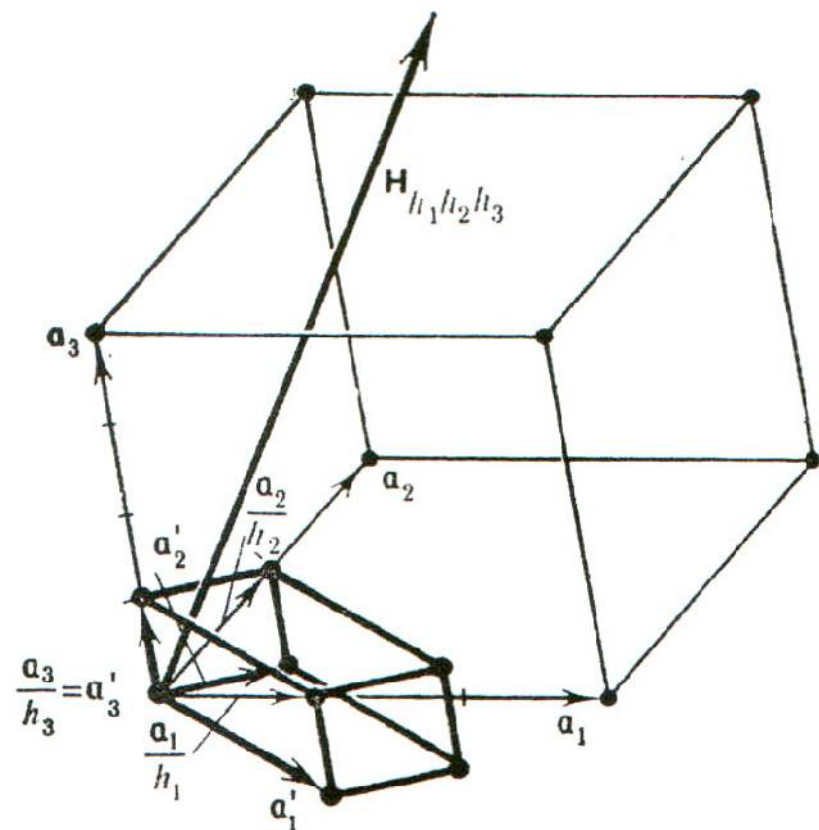
В сторонах плоскости  $(h_1 h_2 h_3)$  лежат векторы  $\mathbf{a}'_1$  и  $\mathbf{a}'_2$  и векторное произведение  $[\mathbf{a}'_1 \mathbf{a}'_2]$  определяет направление  $\mathbf{H}_{h_1 h_2 h_3}$  и площадь маленькой грани, а  $\Omega' = \mathbf{a}'_3 [\mathbf{a}'_1 \mathbf{a}'_2]$ , т.е.

$$d_{h_1 h_2 h_3} = \frac{\Omega'}{|[\mathbf{a}'_1 \mathbf{a}'_2]|}, \quad \mathbf{H}_{h_1 h_2 h_3} = \frac{[\mathbf{a}'_1 \mathbf{a}'_2]}{\Omega'}$$

найдем, что  $[\mathbf{a}'_1 \mathbf{a}'_2] = (h_1 \mathbf{a}_1^* + h_2 \mathbf{a}_2^* + h_3 \mathbf{a}_3^*) \Omega'$ ,  $\Omega' = \frac{\Omega}{hkl}$ , т

$$\mathbf{H}_{hkl} = h_1 \mathbf{a}_1^* + h_2 \mathbf{a}_2^* + h_3 \mathbf{a}_3^*,$$

Построение вектора  $\mathbf{H}_{h_1 h_2 h_3}$  нормального к плоскости  $(h_1 h_2 h_3)$  в общем случае ( $h_1 = 3, h_2 = 2, h_3 = 4$ )



Получается замечательный результат – совокупность векторов  $\mathbf{H}_{hkl}$  выражается через базисные векторы  $\mathbf{a}_1^*, \mathbf{a}_2^*, \mathbf{a}_3^*$  с целочисленными координатами  $hkl$ , которые являются как раз миллеровскими индексами плоскостей ( $hkl$ ). Другими словами, концы векторов  $\mathbf{H}_{hkl}$  образуют решетку  $T^*(S)$ , построенную на векторах  $\mathbf{a}_1^*, \mathbf{a}_2^*, \mathbf{a}_3^*$  точно так же как вектор пространственной решетки  $\mathbf{t}_{p_1 p_2 p_3}$  образует решетку  $T(\mathbf{x})$ , построенную на векторах  $\mathbf{a}_1, \mathbf{a}_2, \mathbf{a}_3$ :

$$T^*(S) = \sum_{hkl=-\infty}^{+\infty} \delta(S - \mathbf{H}_{hkl})$$

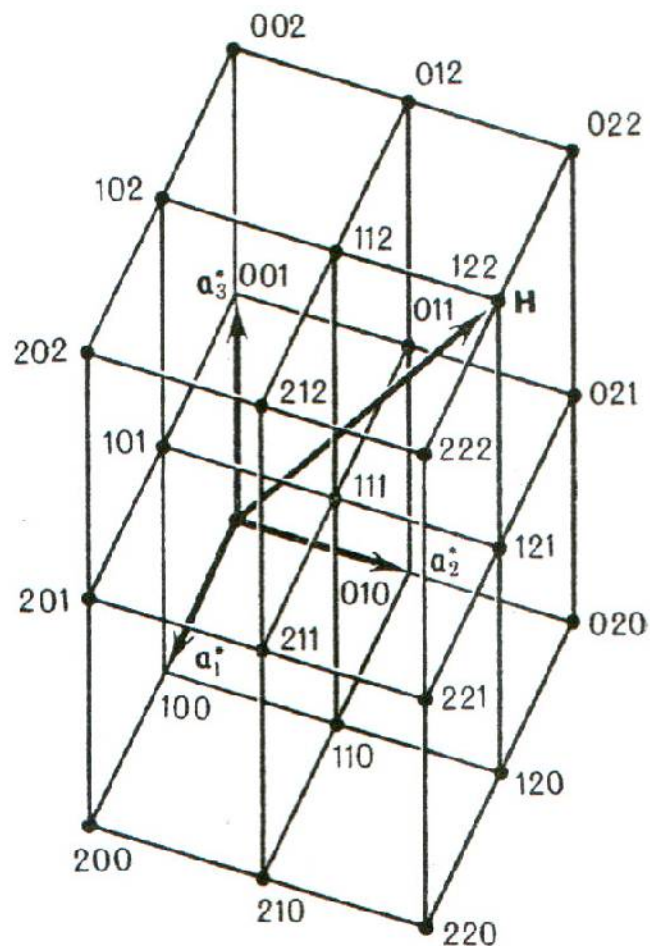
Где  $\delta$  - дельта-функция

Решетка с вектором  $\mathbf{H}_{hkl}$ , построенная на базисных векторах  $\mathbf{a}_1^*, \mathbf{a}_2^*, \mathbf{a}_3^*$ , называется обратной решеткой, векторы  $\mathbf{a}_1^*, \mathbf{a}_2^*, \mathbf{a}_3^*$  (обозначаемые также и  $\mathbf{a}^*, \mathbf{b}^*, \mathbf{c}^*$ ) – координатными векторами обратной решетки. При этом из (11), (14) следует, что

$$\mathbf{H}_{hkl} \frac{\mathbf{a}_1}{h_1} = 1, \mathbf{H}_{hkl} \frac{\mathbf{a}_2}{h_2} = 1, \mathbf{H}_{hkl} \frac{\mathbf{a}_3}{h_3} = 1$$

Обратная решетка определена в трехмерном обратном пространстве с размерностью «обратных длин». Чтобы отличать исходную решетку кристалла, определенную в реальном пространстве, от обратной решетки, первую в таких случаях называют «атомной» или «прямой» решеткой.

атомная решетка является обратной по отношению к обратной решетке, т. е. они взаимно-обратны, и можно величины со звездочками заменить на таковые без звездочек и наоборот, в том числе и  $\Omega$  на  $\Omega^*$  при замене  $\mathbf{a}_i$  на  $\mathbf{a}_i^*$ .



Обратная решетка как совокупность узлов с базисом  $\mathbf{a}_1^*, \mathbf{a}_2^*, \mathbf{a}_3^*$  и один из векторов  $\mathbf{H}$  в ней ( $\mathbf{H}_{122}$ )

Взаимосвязь атомной и обратной решеток может быть сформулирована и так: узловые прямые в одной решетке перпендикулярны плоскостям в другой, расстояния между узлами в одной обратны межплоскостным расстояниям