

結 構 晶 体 学

H. B. 别 洛 夫 著

科 学 出 版 社

結 構 晶 体 学

H. B. 別 洛 夫 著
蕭 序 剛 譯

科 学 出 版 社

1956年10月

內 容 提 要

本書介紹了苏联著名的晶体学家H. B. 別洛夫的重要著作“結構晶体学”簡要明确地論述了結構晶体学的基本概念和关键性問題，內容很丰富是一本有高度学术水平的著作。

書中共分四章，清晰地論述了結体状态，格子結体学的基本定理，布拉格子以及格子誘導对称元素。

本書可供地質学家、結体学家、礦物学家之参考。

結 構 晶 体 学

Структурная кристаллография

H. B. Белов, 1951

原 著 者	(苏) 別 洛 夫 (H. B. Белов)
翻 譯 者	蕭 序 剛
校 訂 者	章 元 龍
出 版 者	科 学 出 版 社

北京朝陽門大街117号

北京市書刊出版業營業許可証出字第061号

原 文 出 版 者	苏 联 科 学 院 出 版 社
印 刷 者	北 京 新 華 印 刷 厂
总 經 售	新 華 書 店

1956年10月第 一 版

書号：0557 印張：3 11/25

1956年10月第一次印刷

开本：787×1092 1/25

(京)0001—5,843

字数：68,000

定价：(10)0.50 元

目 錄

第一章	晶体状态——格子状态	1
第二章	格子晶体学的基本定理	21
第三章	14 种平移格子 (布拉維格子)	51
第四章	格子的誘導对称元素	68

第一章 晶体状态——格子状态

晶体的經典定义認為晶体是一种均匀的各向异性物体。所謂均匀的，就是晶体的性質在它所有各点上都是同样的。自从物質的原子（由不連續微粒構成的）結構已不再是一个假說的那时起，晶体以及結晶物質的定义就需要加以修正。晶体不可能在一些安置着某一种原子的点上以及在一些安置着另外一种原子的点上，也即是可能在原子不完全相同的許多点上，具有同样的性質。就大家熟悉的具体的氯化鈉結構來說，在安置 Na 原子的点上的晶体的性質，無疑地是与同一晶体中安置 Cl 原子的点上的性質不同的；同样此晶体的性質在把 Na 与 Cl 間最近距离分成 1:3 的点上和把此距离分成 1:80 的点上，以及在無數多的其它的点上，也完全有差別。

下面是一个考慮到不連續結構的，由同一种或不同的各种微粒構成的晶体的定义，同时也是一个与經典定义極接近的定义。物体，特別是晶体，被称为是均匀的，如果对于在其内部所取的任意一点，能够找到这么一点，它在性質上完全与起始点相似并与起始点保持一个一定的有限距离 α ——对于通常的無机物質來說，此距离常不大于 $50 \text{ \AA}$ 。这个小于 $50 \text{ \AA}$ 的“用作度量單位的”（“метрическая”）数值可由实验測定出來¹⁾。

1) 数学上把下面三个假定作为(从数学的观点)研究晶体物質的基础:

1. 不是所有晶体空間的点皆是同样的。
2. 晶体物質称为是均匀的，乃是說存在有这样一个具有足够大的半徑 R 的球，使得無論把这球放置 anywhere 总常常可在它的里面找到一个与預先給定的点同等的点（“均匀性的球”）。
3. 晶体物質称为是不連續的，乃是說至少存在着这样一点，圍繞此点可作一个具有一定的半徑 r 之球，在此球内不可能有与它同等的点（当然它本身要除外）（“不連續性的球”）（B. 杰龍列(Делоне), Н. 巴杜罗夫(Палулов), А. 亞歷山大罗夫(Александров) 晶体結構分析的数学基礎 (математические основы структурного анализа кристаллов). 1934 年列寧格勒版, 第 8 頁)。

从这个简单的定义立刻就可导出许多(对認識晶体的性質)甚为重要的結論。我們从晶体內由于某种緣故曾引起我們注意的任意一定点开始,——它可能是 Na 原子的中心或者是 Cl 原子的中心,或者是它們兩者間最短距离的中点,或者是此距离的三分之一处的点,总之,晶体內的任何一点。此点無論怎样來定,当然都是适当的,例如在 NaCl 情况中,可以定 Na 与 Cl 間最短距离上的任何一点。我們把这点記为 00(圖 1)。按照定义,存在有在数值及方向上都是固定的这样一段最短的距离 a , 在它上面有一个与起始点完全同等的点。我們把这点記为 10; 設它位于起始点右边距离为 a 的地方。因为 10 点与 00 点同等, 所以如果从 00 点往右边距离 a 处有一同等点, 那末从 10 点往右边同样距离 a 处也应当有一同等点 20。同样的理由, 从 20 点往右边距离 a 处应当有一同等点 30, 依此类推。若从点 10 开始并且已知道在它左边距离 $\bar{a}$ 处有一同等点 00, 那末, 很明顯地我們立刻得出, 从 00 点往左边距离 $\bar{a}$ 处存在一点 $\bar{1}0$, 再往左則有点 $\bar{2}0$, 依此类推。此点列是一無限的点列, 無論在何种情况下它总是从晶体的一端延伸到晶体的另一端。如果在晶体中已找到一点或者数个类似之点, 那末它們中的每一点必定是具有相同参数 a 的同样的平行点列上的点。

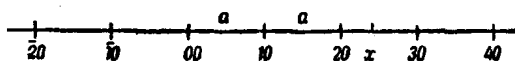


圖 1 結点直綫

在晶体物質中, 所有引起我們同样注意的点, 都是配置在若干平行的無限点列上 (無論何种情况中, 都是从單晶体的一端到另外一端) 并且彼此間的距离都等于一个可能有的最短距离, 或是等于所謂的最短平移 a 。在这种点列上 (或在每一平行点列上), 除开配置在剛才所講到的 10, 20, 30 等等“結点”上的点外, 决不可能有任何一个其它的同等点。假設有这样一点 ω , 它到点列上任何一鄰近的点的距离都比 a 近, 那末, 顯然这样的点是不可能存在的, 因为 a 已經取为同等点間可能有的最短距离了。用平移互相連系起來并延伸成一

無限点列的許多同等点,我們称为結点。

讓我們轉向到不在我們已引出的第一点列內的同等点。从(在已考察过的点列外的)最接近起始点 00 的同等点开始(圖 2)。它的距离 b 可能只有 a 長,或者要長些,一般說, $b \geq a$ 。不难証明 a 和 b 間所成的銳角 γ 不可能小于 60° 。实际上,在三角形 00—10—01(我們把 01 記为在已考察过的点列外与 00 点最近的点)中,如 γ 角 $< 60^\circ$, 如圖 3 所示,則正对这角的边必定是或者小于 a 或者小于 b 的,但 a 和 b 已为我們取为由各点到 00 的最短的距离了。但是,假若距 10 点存在有一較 a (或者 b) 为短的距离,那末按照均匀性的定义,距 00 点也必存在有这样一段距离(如圖 3 虛綫所示),这与假定相矛盾。因此,若

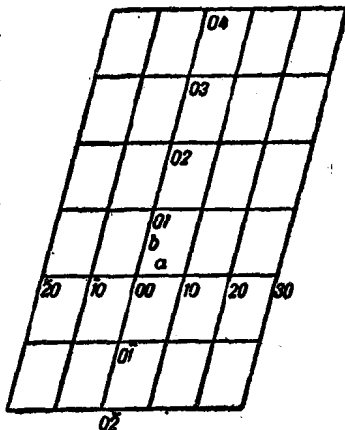


圖 2 結点網

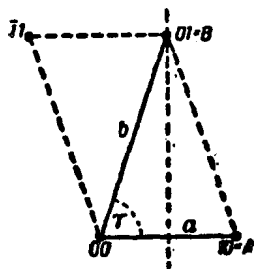


圖 3 用以証明在基本平行四边形中不可能有小于 60° 的角

$b \geq a$ 則角 $\gamma \geq 60^\circ$ 。顯然, 60° 的角对应于 $a = b$ 的情况,这时三角形 00—10—01 为一等边三角形。两个最小平移的比值愈大,可能有的最小角 γ 也就愈大。不难看出(圖 3),此最小角 $\gamma = \arccos \frac{a}{2b}$ 。若 $b = 2a$ 則角 $\gamma \approx 75^\circ$, 若 $b = 4a$ 則角 $\gamma \approx 83^\circ$ 。若比值 $b:a$ 十分大,則角 γ 就越來越接近于直角。

于是,我們确定了与 $a^{(1)}$ 不共綫的次短的距离,并得到点 01。重复一次与前面类似的討論。因为結点 01 决不当与結点 00 有任何差別,又因为从結点 00 向下延伸到距离 b 处可遇到結点,那末从結点 01 向下延伸到(在数值及方向上)同样的距离 b 处,也应当遇到一結点,此結点我們記

1) 这說明 b 可能大于 $2a$ 或大于 a 的任何倍数,但在所有不平行于具有参数 a 的点列的平移中,仍然是最小的。

为 02 。用类似的討論可以得到 $03, 04$ 等結点, 因而也可得到 $0\bar{1}, 0\bar{2}$ 等結点。平移 b 把通过結点 00 的無限点列上的所有結点联系起来。因为結点 01 与結点 00 同等, 所以通过 $01, 02$ 等結点也应当引出許多条無限点列, 这些無限点列均平行于我們已構成的第一条点列并具有同样的平移 a 。在 a 和 b 这两个平移所成的平面上是一个完整的結点網, 它具有許多个由平移 a 和 b 構成的綫圈(平行四边形)。

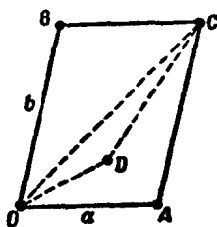


圖 4 用以証明基本平行四边形的中空性

位于同样平面上而不在已構成的網的頂点上的結点是可能有的。任何一个这样的(頂点外的)附加結点总应当置放到許多綫圈中的一个里面, 因此不难看出, 它到最近頂点的距离必然要較已为我們取为最短距离的“單位平行四边形”的一边要短些。

假定有这样的一个結点 D (圖 4) 存在。在一般情况中它应当位于單位平行四边形 $OACB$ 被对角綫 OC 所分成的两个三角形中的一个里面。两个“新的”平移 OD 及 DC 形成一个凸出的折綫 $OD + DC$, 此折綫跨于綫段 OC 上并位于其它一个跨于同样綫段 OC 上的凸出的折綫 $OA + AC = a + b$ 里面。因为 $OD + DC$ 小于 $a + b$, 所以至少有一个新的平移小于 a 或小于 b , 这是与原先的假定相抵触的。

不管在哪一条对角綫上, 均不可能置放此附加結点 D , 因为此附加結点与其它結点間可能有的最大距离——半对角綫常小于單位平行四边形的一边: $d < a + b$; $d < 2b$; $\frac{1}{2}d < b^1$ 。

讓我們轉向到另一結点—— 001 , 此結点不位于我們已構成的(从 00 点开始用两个最短平移構成的)網上, 亦即与此網不共面, 但却是最靠近 00 点的一結点(圖 5)。倘若从不共面这一条件出發, 那

1) 布拉維的証明: 取基本銳角三角形 OAB (參看圖 3) 的每一边作直徑, 在三角形 OAB 外側作半圓, 在任何一个这样的半圓內均不可能存在有(銳角)結点, 因此結点决不存在于三角形 OAB 內, 也不会存在于以 OAB 作为它的一半的平行四边形內。

末, 它的距离 c 就是第三等短的距离 (但一般地说, 在已讨论过的網上, 它可能比第三等和第四等短的距离长, 甚或是更长的一段距离), 在较少数情况下, 它等于次短的距离, 在更加稀少的情况下这第三种距离可能与最短的和次短的距离一样。在特殊情况下, $a \leq b = c$ 或 $a = b = c$ 中, 两个平移間角度可能是 60° , 在其余情况中, 此角都大于 60° 。

重复一次类似前面的讨论, 首先我們得到一个通过 00 点并具有平移 c 的新的無限点列, 进而得到通过 001, 002 等等点且与过 000 点的

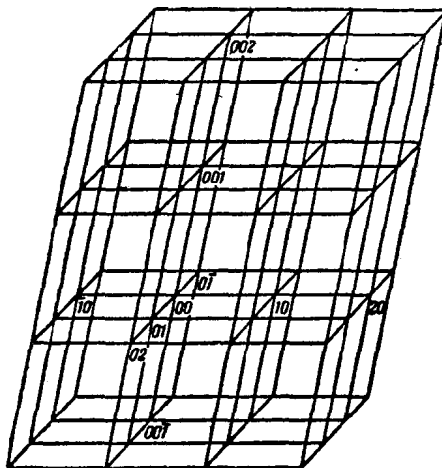


圖 5 結点格子

網同样的許多个無限網, 并且所有这些新的網都是与起初考察过的那个網平行的, 同时通过从起始結点 00 开始構成的第一个網上的每一結点, 我們得到許多具有平移 c 的無限点列 (圖 5)。

这些平行網与平行于第三平移 c 的無限点列共同構成一个三維的格子, 此格子籠罩着整个空間, 籠罩着从晶体的一边到对边的整个“晶体空間”(晶体綫度的大小約为 $\frac{1}{2}$ cm, 平移則 $\sim 10 \text{ \AA}$, 这表示在此点列上大約有 5 百万个結点)。如果把晶体的單晶体集团的大小認為大約是 10^{-4} cm (有許多关于此种大小的实验数据), 那末, 一点列仍旧有 1000 个結点。此种格子的綫圈或它的單位晶胞都是些平行六面体, 而且在一般情况下是斜角平行六面体。

設若起始的几个平移都取成最小的和不共面的, 那末与第一点同等而又不在已構成的三維格子的頂点上的点是不可能存在的。实际上, 任何这样不在頂点上的附加点应当落到任何一个平行六面体内, 或者它的面上, 或者它的棱边上。若用平移重复这种結点, 我們

將在起始晶胞內或者它的面上(棱上)遇到同样的附加結点。在棱上或在面上的情况,根据前面已証明的两个定理,这是不可能的。設有一附加結点位于單位平行六面体内坐标为 $\frac{q}{m}, \frac{r}{n}, \frac{s}{p}$ 的某一点 E 上, 此处 m, n 及 p 均为整数, 而且設 m 是其中最小的数, 那末在 OE 本來的方向上把平移 OE 重复 m 次, 顯然我們將在某一个平行于 yz 平面的平面網上引出位于單位平行四边形內某处的一点, 可是根据前面所証这样的結点是可能存在的。

当(不在已構成格子的頂点上的)附加結点的坐标, 在各坐标平移上分別用三个帶有公分母的不可公約的有理分数 $\frac{q}{m}, \frac{r}{m}, \frac{s}{m}$ 來表示时, 我們遇到了最大的困难。在这种情况下, 將坐标原点到附加結点間的平移重复 m 次, 就可引導出起始格子的一結点, 因而并未產生任何与附加結点有关的矛盾。但是从原点开始, 重复上述平移某有限数 x 次后, 总可使得第一个坐标成为 $y + \frac{1}{m}$ 的形式, 此处 y 为一整数。实际上, 方程式 $\frac{xq}{m} = y + \frac{1}{m}$ 可化成 $qx - my = 1$ 。从不定方程式的一个最簡單的定理, 大家都知道, 在 q 和 m 互質(即不可約的分数 $\frac{q}{m}$) 情况中, 此不定方程式往往有正整数解。同样由 $\frac{xq}{m} = y + \frac{2}{m}$ 而得的方程式 $qx - my = 2$, 由 $\frac{xq}{m} = y + \frac{3}{m}$ 而得的方程式 $qx - my = 3$ 以及依此类推而得的許多方程式往往都有正整数解。于是, 常可找到这么一个晶胞, 在它里面附加結点位于平行于單位平行六面体的 bc 面的平面上, 并且它距原点的距离, 如果沿着 a 軸度量, 則等于 $\frac{1a}{m}$ 。类似于此, 也可找到这末一个晶胞, 其中附加結点是在 $\frac{2a}{m}$ 平面上, 依此类推。若按照平移的原則, 將这些結点轉移到起始晶胞中去, 就可 在其中得到許多位于距原点为 $\frac{1a}{m}, \frac{2a}{m}$ 等处的平面上的附加結点。这些結点的第二个和第三个坐标必須是帶有同样分母 m 的分数(即 b 和 c 的分数倍)。当然, 在 $\frac{na}{m}$ 平面上的結点, 也可能从結点 $\frac{1a}{m}$ 起, 單純用連結平行六面体原点与 $\frac{1a}{m}$ 平面上新結点的新平移重复而得。

于是, 在基本晶胞中如存在有一个具有有理坐标 $\frac{q}{m}, \frac{r}{m}, \frac{s}{m}$ 的附加結点, 就必引出另外 $m-1$ 个結点。但是在証明由三个不共面的最短平移(照数学上術語就是三个有順序的極小)構成的平行六面体

的中空性时,只消假定存在有结点 $\frac{q'}{m}, \frac{r'}{m}, \frac{1}{m}$ 即够。我們將把 c 認為是三个平移 a, b, c 中最長的一个(至少,不是最短的一个)。

設 $m \geq 3$ 的奇数。我們用两个平行于侧面并过体中心的平面將基本平行六面体划分为四个彼此相等的平行六面体。结点 $\frac{q'}{m}, \frac{r'}{m}, \frac{1}{m}$ 应当位于四个不平行六面体的一个里面;不但如此,它还应当位于另外一个棱边为 $\frac{a}{2}(1-\frac{1}{m}), \frac{b}{2}(1-\frac{1}{m}), \frac{c}{m}$ 的,更小的平行六面体的頂面上(圖6)。此附加的(不在格子的頂点上的)结点如果落到小平行六面体的頂点上,那末它的最不合適的位置就是落到斜对着起始平行六面体的置有基本結点的頂点的那个頂点上。若以起始平行六面体的这一頂点为原点,附加結点的各个坐标便等于各个棱边,即 $\frac{a}{2}(1-\frac{1}{m}), \frac{b}{2}(1-\frac{1}{m}), \frac{c}{m}$ (圖6)。

因为平行六面体的对角綫小于它的三个不等的棱边之和,所以若設从大平行六面体的保留下來的頂点到附加结点間的距离为 d ,則可得到:

$$d < \frac{a}{2}\left(1-\frac{1}{m}\right) + \frac{b}{2}\left(1-\frac{1}{m}\right) + \frac{c}{m}.$$

以較大的(不小的) c 代替参数 a 和 b 即得到:

$$d < \frac{c}{2}\left(1-\frac{1}{m}\right) + \frac{c}{2}\left(1-\frac{1}{m}\right) + \frac{c}{m} \text{ 或 } d < c.$$

这就是所要証明的。从早先确定了格子的結点到附加结点間的距离竟比三个已取为最小的平移中的一个还要小了。

在 $m=2$ 的情况中,附加的(不在頂点上的)结点落到基本平行六面体的体中心上,因而已導出的証明就不再適合。此附加結点到原点之距离,应等于半对角綫(即 $\frac{1}{2}d$ ——譯者),并由 $d^2 = a^2 + b^2 +$

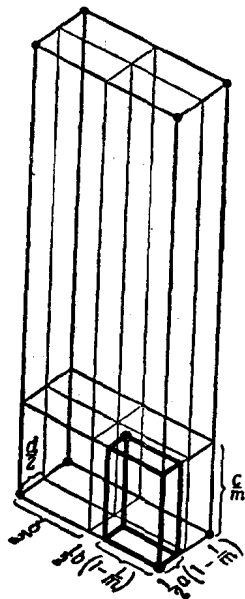


圖6 用以証明格子的基本平行六面体的中空性

第一种情况

$c^2 + 2bc \cos \alpha + 2ca \cos \beta + 2ab \cos \gamma$ 决定。

如果此平行六面体是一个钝角平行六面体，那末上式中帶有余弦的三項都是負的，于是 $d^2 < a^2 + b^2 + c^2$ ； $d^2 < 3c^2$ ，而半对角綫 $\frac{1}{2}d < \frac{1}{2}c\sqrt{3}$ ； $\frac{1}{2}d < 0.867c$ 。这个不等式对于直角平行六面体也保持不变，此时上式中后面帶余弦的三項都等于零。

在銳角平行六面体中¹⁾，其較大的一个半对角綫可能比任何一棱边还要長些。例如，在 $a=b=c$ ， $\alpha=\beta=\gamma=60^\circ$ （上面曾指出，在格子的基本平行六面体中 60° 乃是可能有的最小的平面角）中，則 $d^2 = 3c^2 + 3c^2 = 6c^2$ ； $d = c\sqrt{6}$ ； $\frac{1}{2}d = \frac{1}{2}c\sqrt{6} = 1.22c$ 。

但是在任何一个銳角平行六面体的四个半对角綫中总有一个要比所有棱边中的一个棱边短一些。实际上，如果較大对角綫的向量表达式为 $\mathbf{d} = \mathbf{a} + \mathbf{b} + \mathbf{c}$ ，那末較小的几个对角綫分別是： $\mathbf{d}' = -\mathbf{a} + \mathbf{b} + \mathbf{c}$ ； $\mathbf{d}'' = \mathbf{a} - \mathbf{b} + \mathbf{c}$ ； $\mathbf{d}''' = \mathbf{a} + \mathbf{b} - \mathbf{c}$ 。这些向量的数量值由 $d'^2 = a^2 + b^2 + c^2 + 2bc \cos \alpha - 2ca \cos \beta - 2ab \cos \gamma$ 及另外两个类似式子决定之，在此兩式中一式的第二个具有余弦的項为正，另一式的第三个具有余弦的項为正，但在这三个总和式的每一式中对应各項的絕對值都相等。后面三个表示 d^2 的式中，必有一式所表示的 d^2 是最小的或不大于另二式所表示的 d^2 ，于是，对于对应于此最小 d^2 的对角綫來說： $d^2 < a^2 + b^2 + c^2$ ； $d^2 < 3c^2$ ； $\frac{1}{2}d < \frac{1}{2}c\sqrt{3} = 0.866c$ ，因而定理得証。

在有一个或两个直角平面角的情况中此証明仍还生效。

如果 m 是一个大于 2 的偶数，那末水平面 $\frac{1}{m}$ 上附加結点的最不合適的位置是在平行于 c 軸的中綫上且其坐标为 $\frac{a}{2}, \frac{b}{2}, \frac{c}{m}$ (1)。我們轉向到水平面 $\frac{2}{m}$ 上的第二个附加結点，在此处最不合適的位置也是在中綫上且其坐标为 $\frac{a}{2}, \frac{b}{2}, \frac{2c}{m}$ (2)。可是这两个位置 (1) 和 (2) 不可能同时被占据，因为如其不然，就要得到一个比已經选为最短平移

1) 如所周知，任何一个斜角平行六面体或者是一个钝角平行六面体，或者是一个銳角平行六面体。在第一种情况中，它的两个三面角旁的所有的平面角都是钝角，在第二种情况中，它的两个三面角旁的所有的平面角都是銳角。一个平行六面体不可能同时是钝角的又是銳角的。

的 c 短得很多的豎直平移 $\frac{c}{m}$ 。另外一种最不合適的情况是, 这些附加結点中有一个結点不在平行于 c 軸的中垂綫上, 且若以四个小平行六面体中一个小平行六面体的結点为原点, 則此附加結点的坐标为 $\frac{a}{2}(1-\frac{2}{m}), \frac{b}{2}(1-\frac{2}{m}), \frac{c}{m}$ (圖 7)。我們又得到: $d < \frac{a}{2}(1-\frac{2}{m}) + \frac{b}{2}(1-\frac{2}{m}) + \frac{2c}{m}$; $d < \frac{2c}{2}(1-\frac{2}{m}) + \frac{2c}{m}$; $d < c$, 于是定理得証。

在上面已導出的所有的不等式中, 虽然所有的差数都已假定为有限的数, 但具有無理坐标的結点是和具有有理坐标的結点毫無限制地接近的¹⁾。

基本平行六面体中空性的其它証明原则上是注意到引入沃罗諾依区域(область Вороного)或者弗多洛夫的平行面体(федоровский параллелепедр)的概念。

首先導出与二維的或面網上的基本平行四边形相当的証明。在这种情况下, 中空性的定理断言: 設若从起始結点 00 起作一条帶有最短平移 a 的点列, 并將次短的平移 $b \geq a$, 从結点 00 放置, 那末此次短的平移就將終止于这样一个結点上, 此結点位于一条平行于最初構成的点列的最近点列上。顯然, 这样就保証了基本平行四边形的中空性。

把綫段 $OA = 00 - 10$ 和 $OA' = 00 - \bar{1}0$ 平

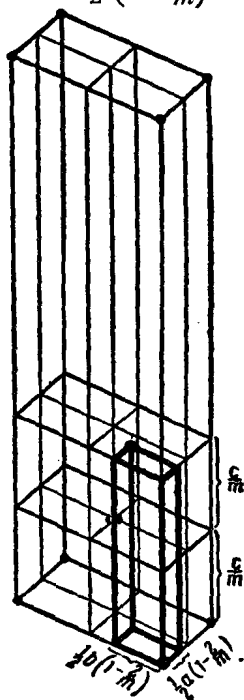


圖 7 用以証明晶体格子基本平行六面体的中空性

第二种情况

- 1) 基本的——簡化的 (приведенный) 平行六面体的中空性的証明, 对于維数大于 3 的晶胞來說, 当 $m \geq 3$ 时顯然是完全適合的。但是在 $m=2$ 时这个証明便不適合, 因为就 4 維空間的立方体而言, 其半对角綫 $\frac{1}{2}d = \frac{1}{2}\sqrt{4a^2} = a$, 而在 5 維的格子中 $\frac{1}{2}d = \frac{1}{2}a\sqrt{5} = 1.118a$ 。从此可得出, 在 4 維空間中基本晶胞的非原始性就可归結为体積中心置点性, 而在維数大于 4 的空間中則可归結为各种其它的可能有的中心置点性。

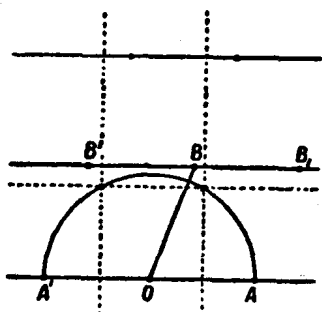


圖 8 用沃羅諾依區域的方法來證明基本平行四邊形的中空性

分為兩半，並從此二綫段的中點引出兩條垂直於點列直綫的垂綫。此等垂綫在平面上划出了一個無限長的條帶，此即所有接近於（不遠於）結點 00 甚於接近於點列上任何其它結點之點所在之區域。再者，在最初構成的點列外的任何一點，均不可能置放在以結點 00 為中心， a 為半徑的圓周內（圖 8）。

平行於起始點列的最近的點列

無論通過何處，結點 $B=01$ 與起始結點間可能有的最大距離將等於 $\sqrt{d^2 + \frac{a^2}{4}}$ ，此處 d 為此最近的點列與起始點列間的最短距離。從起始結點到次近的點列上的可能有的最近結點 01 間之距離為 $2d$ 。最小的可能有的 d 為 $a \sin 60^\circ = \frac{a\sqrt{3}}{2}$ ，此時起始結點到最近點列的結點間的最大距離，顯然為 a 。因為 $2d$ 等於 $a\sqrt{3}$ ，所以定理得證。若 a 的值一定則比值 $2d: \sqrt{d^2 + \frac{a^2}{4}}$ 將隨 d 的加長而增大。

我們轉向到由三個有順序的最小平移構成的三維平行六面體上，並證明它的中空性。在兩個最短平移 a 和 b 所成平面上，划出所有接近於 00 甚於接近於面網上任何其它結點之點所在的區域（沃羅諾依區域）。

結點 00 是六個由結點連成的銳角三角形的公共頂點（圖 9）。每一個三角形的外接圓心都是與三個相應的結點等距離之點。連結這些中心的直綫，顯然是由與兩結點等距離之點組成的。顯然（按照外接圓的作圖法），這些直綫是垂直於平移 $00-10$ ， $00-01$ 及 $00-\bar{1}1$ 的。整個六角形就是所求的圖形，即沃羅諾依區域。

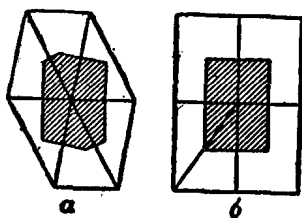


圖 9 晶体網的沃羅諾依區域

a——一般情况
b——退化情况

六个(一)同样会聚于结点 00 的钝角三角形的中心用不着去寻找。因为这些三角形的中心都位于三角形本身之外, 虽然它们同样也与钝角三角形的三顶点等距离, 但是显然是与平行四边形的四个顶点接近的。

如果这些三角形是直角三角形, 亦即如果单位平行四边形是一个矩形, 那末外接圆不是通过三结点, 而是通过平行四边形所有的四个结点。这时六边形就退化成一个矩形了。矩形沃罗诺依区域的每一顶点都是与四个结点等距的。此种图形在数学上的退化在于, 其中不存在有不与所有顶点重合并只与三个点等距之点, 但是在矩形边上的点却都是与两个结点等距的。

若把此六角形(有时退化为矩形)——结点 00 的沃罗诺依区域——作为一直角柱之底面, 我们就可把所有接近于结点 00 甚于接近于面网上任何其它结点的点包含在此直角柱内。若以点 00 为中心, b 为半径作一球面, 显然我们就可确定, 置放在这个已构成的角柱内的不共面的最近结点, 祇能在球体之外(图 10)1)。

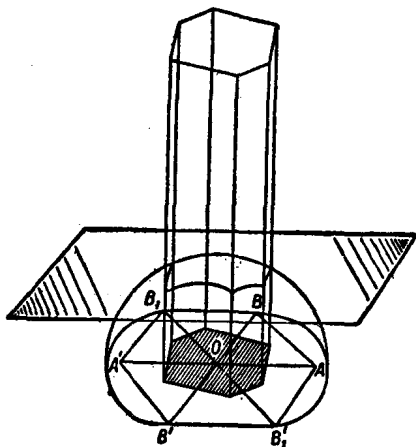


图 10 用沃罗诺依区域的方法证明基本平行六面体的中空性

如果第三个结点 001 位于与起始网的距离为次近的面网上, 那末从 00 到此结点的可能有的最短距离等于 $2d$, 而 d 是两个平行面网间最近的距离。从 00 到最近面网上的结点 001 的最长的距离等于 $\sqrt{d^2 + r^2}$, 此处 r 为六个锐角三角形中每一个三角形的外接圆的半径。显然, 此 r 就是六边形(沃罗诺依区域)的外接圆半径。从前

1) 图 10 采自 B. H. 杰隆列: 数学科学的成就, 第四集, 第 121 页(1938)。

面把具有公共頂点00的六个同样三角形的外接圓心作为沃罗諾依区域的頂点这种作圖法，顯然可得出，此区域的六个頂点共圓的結論。当 $a \leq b$ 时圓的半徑不可能大于 $\frac{b}{\sqrt{3}}$ ，于是最小的 $d = \sqrt{b^2 - \frac{b^2}{3}}$ ，而 $2d = 2b \sqrt{\frac{2}{3}} = 1.6b$ 。从結点 00 到次近網上的可能的最近的 001 結点之最小距离，就是 $2d$ ，同时到距离为 d 的最近面網上的可能的 001 結点間的最大距离則等于 b 。因为常量 $r \leq \frac{b}{\sqrt{3}}$ 小于最小的 $d = b \sqrt{\frac{2}{3}}$ ，所以 $2d$ 和 $\sqrt{d^2 + r^2}$ 比值的大小是随 d 的加高而增大的。

总之，三个最短平移不共面这一条件使得 001 結点祇能位于这样一个網上，此網与置放着格子的起始两个挨次相接的極小的網最接近，于是基本平行六面体中空性的定理得到証明。

把棱边等于最短平移的單位平行六面体認為是格子的基本平行六面体¹⁾是極其自然的。根据在內部或表面上除頂点以外在任何一点上均無附加結点这种性質，这样的平行六面体叫做原始晶胞或原始的單位晶胞。但是基本平行六面体的这种原始性是無數多个其它的平行六面体所共同有的。

不难了解，既然原始平行六面体在它自己的頂点外沒有附加結点，因而它的特征就可能这样表示：在單位平行六面体体積內总共只占有格子的一个結点。实际上，頂点上的一个結点是同时属于会聚在此頂点的八个平行六面体的。因此，这个結点只以 $\frac{1}{8}$ 属于每一个平行六面体。对这种平行六面体來說，从八个这样的頂点，就可得到 $8 \times \frac{1}{8} = 1$ 个結点。所有其它的平行六面体虽然都不是由最短平移構成，但都是与基本平行六面体等体積的，因此它們都是原始平行六面体。这样的平行六面体有無數多个。我們仍从在第 3 頁上所構成的第一个面網开始，且不把从原点到 001 点間的距离取为第三个平移，而是把从原点到平行于基始面網并过 001 結点的一个面網上的任意点間的距离，当作第三平移——平行六面体的第三棱边。顯然，任何一个

1) Б. Н. 杰龍列曾經給出一种数字算法用以推導任何其它原始格子的这种基本平行六面体，并把它叫做簡化的基本平行六面体(основный приведенный параллелепипед)。

这样构成的平行六面体,当然多半是一个斜角平行六面体;它们的体积总是等于基本平行六面体的体积的,因为所有这些新的平行六面体都具有与基本平行六面体同样的高度,即这些高度都等于过 000 的基始网与平行于此基始网并过 001 的网间之最短距离。

可是,在由两个最短平移构成其基本平行四边形的基始网中,同样也可以把不由最短平移 a 及 b 而由一个平移 a 及基本平行四边形的短对角线,或者由 a 及同一基本平行四边形的长对角线构成的平行四边形,取为原始平行六面体的底面。可以取平行于 a 并过 01 点的点列上的任意一点作为基本平行四边形的第三顶点。所有这样的平行四边形都具有与基本平行四边形同样的面积,因而都可能是一个原始平行六面体的底面,此原始平行六面体的第三棱边或者等于最短平移 c , 或者等于一个另外的平移: 此另外的平移的一端为 000 点,另一端为平行于基始网并过 001 点的网上任一结点。(图 11)。

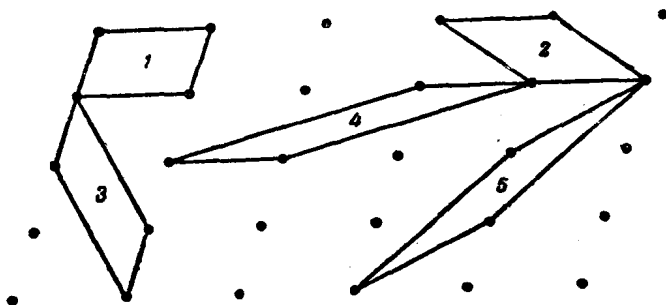


图 11 晶体网的各种不同的原始(中空)平行四边形

总而言之,我们可以选择三个从任何一点,特别是从原点 000, 开始的任意平移,作为单位平行六面体的边。所得到的平行六面体,如果与基本平行六面体等体积,或者换句话说,如果只含有一个结点,则是一个原始平行六面体。如果在新的定向中轴长及轴间角为已知,那末借助于已给出的三个新的轴向量端点的坐标,就不难用数学公式将平行六面体的原始性的条件表示出来,即: