

金属 X 射线学

陈沚琨 曹斌 編

北京航空学院

1964.1

緒 論

金屬X射綫學是利用X射綫來研究金屬內部的組織與結構的科學。

1895年德國物理學家倫琴首先發現了X射綫。由於X射綫波長短，能量大，穿透力強的特點，X射綫首先被廣泛應用於醫學中，目前已在各工業部門及許多科學領域內也獲得極為廣泛地應用。

第一種應用是X射綫探傷：利用X射綫穿透力強的特點來檢驗各種制件內部的缺陷（如金屬制件中的縮孔、氣孔、裂縫等）。這種檢驗對制件毫無損傷，是檢驗重要零件的質量、揭示各種缺陷出現規律的有力工具，它在改進工藝操作技術方面有很大意義。在航空工業上X射綫探傷技術尤其不可缺少。

第二種應用是用X射綫譜分析，利用X射綫作元素微量、半微量的定性及定量分析。此方法與光譜分析類似。各種元素當被高速電子轟擊時都會發出它自己特有的X射綫譜。根據這些譜綫就能夠判定某種元素是否存在，而根據這些譜綫的強度就可以測定元素含量的多少。

第三種應用是X射綫結構分析：利用X射綫研究晶體中原子排列的點陣類型、原子間距以及各種物理化學過程所引起的晶體結構變化等等。這部分也是本課程研究的主要對象。

X射綫結構分析法是以射綫通過晶體時所產生的衍射現象為基礎的。由於結晶物質的原子間距和X射綫的波長屬於同一數量級（ 10^{-8} 厘米），因而結晶物質的空間點陣可以作為X射綫的天然“光柵”。由於不同物質的結晶點陣及原子間距不同，衍射圖案不同，因此可以根據衍射圖案判斷物質的結構。與此同時，同一物質，在發生物理化學過程（形變、相變、介質作用等）前後的點陣結構有所差異，在衍射圖案上便有一定的反映。將衍射圖案的变化和材料性能（物理性能、化學性能、力學性能等）的变化聯繫起來，便可推斷在材料中所發生的物理化學過程的本質和機理。這對深入介紹各種金屬材料的合金工程有着極其重要的意義。

1913年俄國結晶學家L. B. 夫和英國物理學家布拉格父子同時在不同地方推出了X射綫在晶體內衍射的最簡單的基本公式，從而奠定了晶體X射綫研究的基礎。目前，X射綫結構分析已發展成為一門完整的科學。

在金屬材料的研究中應用X射綫分析法可以確定合金內含有什么相和這些相的相對含量；確定固溶體的點陣類型及溶介度；建立合金平衡圖；測定

射

晶粒大小、残余应力；研究塑性变形，回复及再结晶过程；测定金属内的结构；研究合金在热处理过程中的结构变化等等。应该指出，在广泛应用X射线结构分析法之后，上述各方面的研究是得到更为深刻的了解。此外，还有许多金属学中的重要问题。如马氏体的本性及其转变机理，时效过程、超结构等，目前大都是依靠X射线结构分析而得到最后的结论。虽然如此，X射线结构分析的技术、理论仍处在不断发展中。

X射线探伤和X射线结构分析是研究金属材料宏观及微观结构的最有力的工具。把X射线法和金相法、各种物理化学分析等研究方法结合起来，使我们能够揭开金属材料内部的许多秘密，帮助我们正确制定合金的成分，改善各种加工处理的工艺制度，从而提高金属材料的某些性能。

本课程的主要目的在于掌握X射线物理基础，基本研究方法及有关理论，了解X射线在金属研究中的方法、原理、特点，以便在今后能够解决金属材料研究和生产中的有关问题。

第一章 晶体学基础

X射线晶体结构分析法是研究金属内部结构的一种很重要的方法。在讨论这种方法之前，必须具备一些有关晶体学的基本知识。

本章将介绍一些有关的晶体学的基本概念，这些是：晶体空间点阵、晶体位向表示，晶体中点线面关系的几何公式、晶体投影，以及倒易点阵的概念。

第一节 晶体的空间点阵

晶体与非晶体的差别主要在于它们是否具有规律排列的内部结构。凡是物质内部结构中的质点（原子、离子、分子等）作规律排列的固态物体，称之为晶体，例如金属、合金、盐类等。相反，凡是物质内部结构中的质点不作规律排列的固态物体称之为非晶体，例如玻璃，松香、硬橡胶等。

晶体是本课程研究的对象。若晶体是由一个晶体组成称单晶体（单晶）；若晶体是由一个以上的晶体组成称多晶体（多晶）。

晶体内部质点有规律排列的特点（周期性），因而在单晶的性能上反映出各向异性的特点，而在外形上又反映出对称性的特点。

在晶体学上用来描述内部结构质点有规律排列是空间点阵（或结晶点阵、结晶格子）。空间点阵的严格定义应包含如下三个含意①空间点阵是晶体结构结点抽象出来的三维排列。②空间中等同点周围环境（物质上与几何上）也应等同。③空间点阵必须是无限的，静止的。

图 1—2 很清楚地表明，A B 晶体与 $A_2 B$ 晶体之晶体结构不同，但是两者的空间点阵相同。

图 1—1 为晶体空间点阵。不同晶体有不同的空间点阵，作为研究点阵中最基本的，最简单的单元是单位晶胞。图 1—1 中实线所包的体积就是可能的单位晶胞。用来表征单位晶胞的参数是： a 、 b 、 c 、 α 、 β 、 γ 。只有这六个参数一定，则单位晶胞大小形状一定。

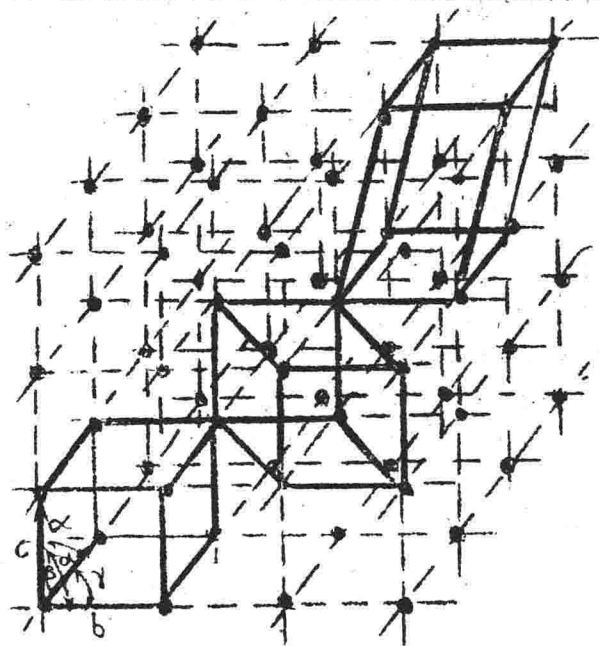


图 1—1 晶体点阵（实线包围的为几种可能的单位晶胞）

为了正确选取单位晶胞，应遵循以下原则：①首先选能充分表明空间点阵的单元的平行六面体。②在满足上述条件下，应使所选平行六面体的平面角尽可能等于直角。③在满足上述两条件下，应选体积最小的平行六面体。

经过对实际晶体之观察分类，后经数学证实，自然界所有晶体归纳为 32 种对称型，共可分七个晶系，共有 14 种晶胞点阵类型。

这七个晶系的参数是：

1. 立方晶系： $a = b = c$ ； $\alpha = \beta = \gamma = 90^\circ$
2. 正方晶系： $a = b \neq c$ ； $\alpha = \beta = \gamma = 90^\circ$
3. 斜方晶系： $a \neq b \neq c$ ； $\alpha = \beta = \gamma = 90^\circ$
4. 六方晶系： $a = b \neq c$ ； $\alpha = \beta = 90^\circ$ $\gamma = 120^\circ$
5. 菱面晶系： $a = b = c$ ； $\alpha = \beta = \gamma \neq 90^\circ$

6. 单斜晶系： $a \neq b \neq c$ ；
 $\alpha = \gamma = 90^\circ \quad \beta \neq 90^\circ$

7. 三斜晶系： $a \neq b \neq c$ ；
 $\alpha \neq \beta \neq \gamma \neq 90^\circ$

图 1—3 是七种晶系的简单晶胞，其中 a 是三斜系， b 是单斜系， c 是斜方系， d 是正方系， e 是立方系， f 是六方系， g 是菱面晶系。

絕大多数的金属和一些其他的結晶物質都比上述簡單点陣更复杂一些。較复杂的結晶点陣是：体心立方点陣，面心立方点陣和密集六方点陣。他們的单位晶胞的形状如图 1—4 所示。

在体心立方点陣的单位晶胞中，立方体的中心均有一个原子，看起来好象由九个原子組成，但实际上只有两个

($8 \times \frac{1}{8}$ 原子 + 1 中心原子 = 2)。因

为位於角上的每一原子均分別同时为 8 个彼此相邻的晶胞所共有。同理的計算，面心立方晶胞內共含有 4 个原子 ($8 \times \frac{1}{8}$ + 6

$\times \frac{1}{2} = 4$)，密排六方晶胞內共含 6 个原子 ($12 \times \frac{1}{6} + 2 \times \frac{1}{2} + 3 = 6$)。

(图 3、4 見下頁)

第二节晶体的定向

在晶体学中，把晶体对称图形引入坐标系的手續称为晶体的定向。

为了对空間点陣中的点、綫、面有一个共同的規定，晶体学採用数字指数来表示。

結点的表示：点陣中的結点表示是以該点的座标值为代表，用 $[(X, y, z)]$ 符号表示。

图 1—5 中 a ， b ， c 分別为簡單立方、面心立方、体心立方的单位晶

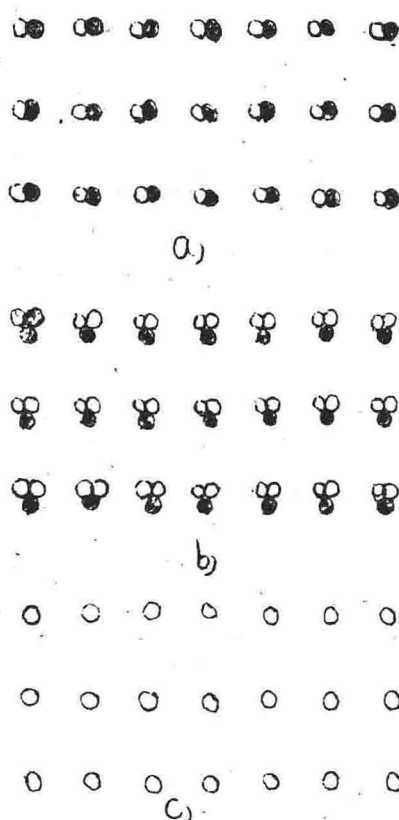


图 1—2 a) 为 AB 晶体点陣

b) 为 A_2B 晶体点陣

c) 为 AB, A_2B 之空間点陣

胞。现在看一下R点在这种情况下的表示。

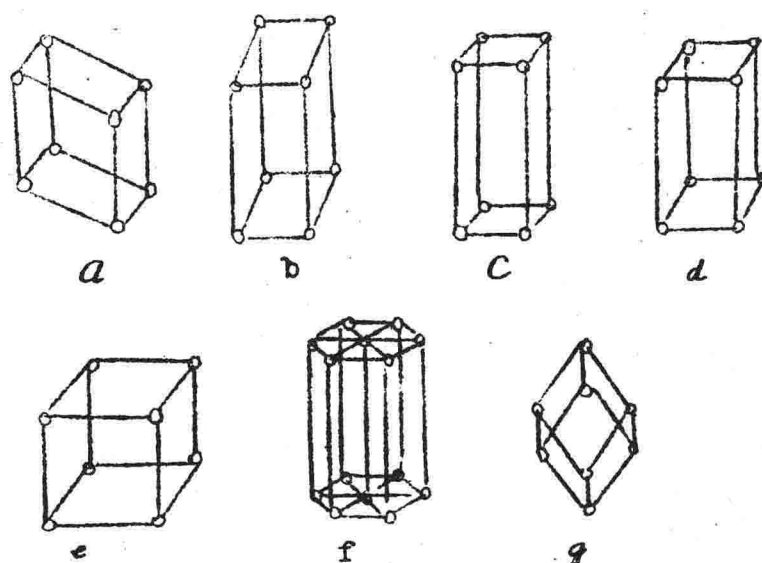


图 1—3 简单晶胞的形状

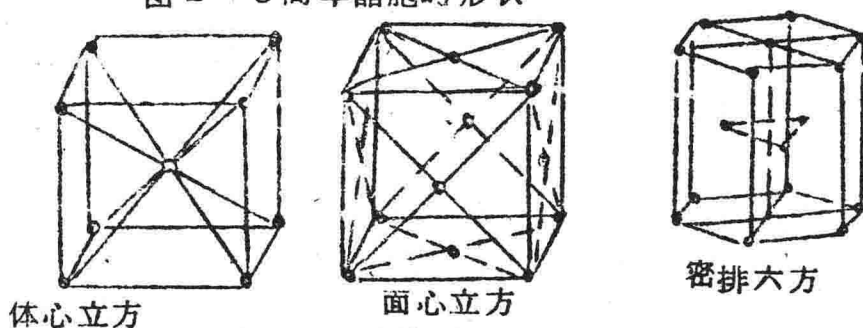


图 1—4 复杂晶胞

$$a) \overrightarrow{OR} = x\overrightarrow{a} + y\overrightarrow{b} + z\overrightarrow{c}$$

R点表示为 $[(x, y, z)]$ 。对于立方系这时R点表示为 $[(111)]$ 。

$$b) \overrightarrow{OR} = \frac{x}{2}\overrightarrow{a} + \frac{y}{2}\overrightarrow{b} + 0\overrightarrow{c}$$

R点表示为 $[(\frac{x}{2}, \frac{y}{2}, 0)]$ 。对于立方系这时R点表示为 $[(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 0)]$ 。

$$c) \overrightarrow{OR} = \frac{x}{2}\overrightarrow{a} + \frac{y}{2}\overrightarrow{b} + \frac{z}{2}\overrightarrow{c}$$

R点表示为 $[(\frac{x}{2}, \frac{y}{2}, \frac{z}{2})]$ 。对于立方系这时R点表示为 $[(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, \frac{1}{2})]$ 。射⑧

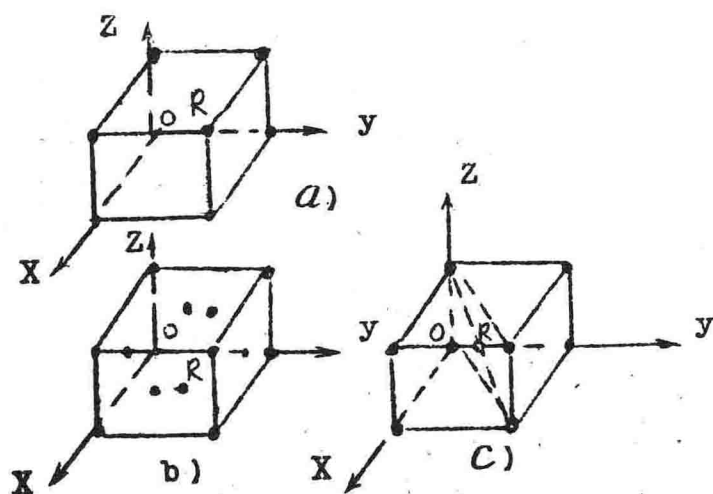


图 1—5 结点 R 的表示

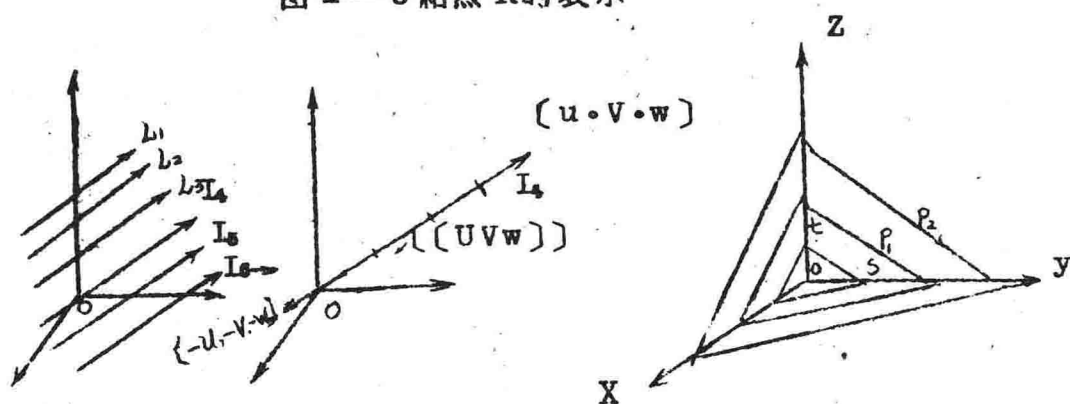


图 1—6 结点直线 L 的表示

图 1—7 结点平面 P 的表示

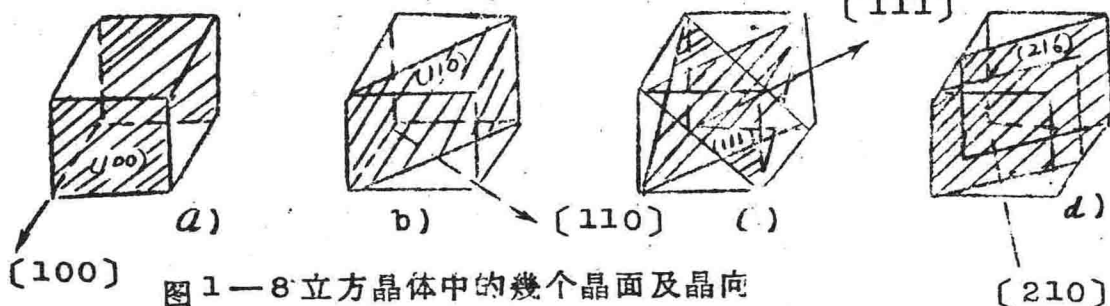


图 1—8 立方晶体中的几个晶面及晶向

结点直线的表示：是以该线族中的一根通过原点 O 的直线为代表，以这条结点直线上距原点最近的结点坐标表示。用 $[u, v, w]$ 符号表示图 1—6 示结点直线 L 的表示为 $[u, v, w]$ 。

若同一直线，方向相反，则方向指数相应改变为 $[-u, -v, -w]$ 。

結点平面方向的表示：結点平面的指数确定是比较复杂，通常的选定是这样：

①如确定結点平面族 P 的指数见图 1—7。选 P 面族中离坐标原点 O 最近的結点平面 P_0 方向做代表。②求 P_0 面在参数坐标系统上的截距 (r, s, t) ，为了避免出现 ∞ ，而採用截距的倒数 $(\frac{1}{r}, \frac{1}{s}, \frac{1}{t})$ 。③取 $\frac{1}{r}, \frac{1}{s}, \frac{1}{t}$ 分母最小公倍，通分之並简化分子为最小整数为 h, k, l ，則 P_0 面的方向指数（或称面指数）为 (hkl) 。

例如在立方晶系的晶面及晶向的表示：

图 1—8 中 $a)$ 表示 (100) 与 $(\bar{1}00)$ ， $b)$ 表示 (110) 与 $(\bar{1}10)$ ， $c)$ 表示 (111) 与 $(\bar{1}\bar{1}\bar{1})$ ， $d)$ 表示 (210) 与 $(\bar{2}10)$ 。

应该指出，所有相互平行的結晶面的晶面指数皆相同，但有时由於結晶面位於原点 O 的这边或那边，以致某些指数的符号可能不同。結晶学中晶面指数的绝对值相同，但符号及排列次序不同的一切結晶面对称为一个面簇，以 $\{hkl\}$ 表示。例如立方系中 $\{100\}$ 代表着： $(100), (010), (001), (\bar{1}00), (\bar{0}10), (\bar{0}\bar{0}1)$ 等六个結晶面（立方体面）。

對於六方晶系的定向採用三个坐标是不够的。例如图 1—9 $a)$ 中的 P 及 Q 面本是同一面簇的結晶面，但採用三軸系統表示将出現为 P 面表示为

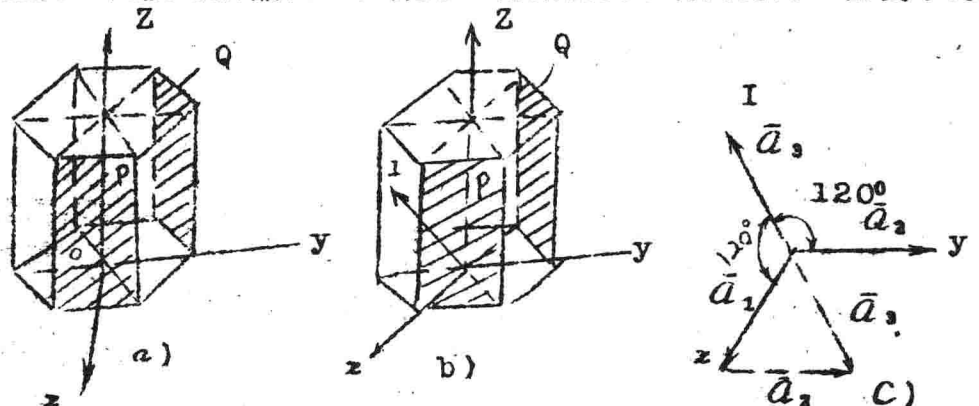


图 1—9 六方晶系的晶面表示

(100) ，而 Q 面表示为 $(\bar{1}20)$ 。

为了补救由於三軸系統而出現的不合理现象，而採用了四軸系統 (X, Y, Z, I) ，其中 X, Y, Z, I 軸之間各間隔 120° ，而与 Z 軸成 90° （见图 1—9 $b)$ ）。

这时，由图 1-9 C 几何关系知，X, Y, Z 轴单位向量 $\vec{a}_1, \vec{a}_2, \vec{a}_3$ 之間呈如下关系：

$$\vec{a}_1 + \vec{a}_2 = -\vec{a}_3, \quad \vec{a}_1 + \vec{a}_2 + \vec{a}_3 = 0 \dots\dots\dots (1-1)$$

六方晶系中的点、线、面指数规定方法与上述规定相同，不过是按四轴系統规定指数。这时結点符号为 $[(X, Y, Z)]$ ，結点直綫方向指数为 $[u, v, s, w]$ ，結点平面指数为 $(h k i z)$ 。

由於 (1-1) 式关系， $i = -(h+k)$ ，实际上 i 为不独立的，有时對於六方晶系的晶面指数可以这样表示： $(h k \cdot z)$ ——这时图 1-7b) 中 P 面表示为 $(10\bar{1}0)$ ，而 Q 面表示为 $(\bar{1}100)$ 。

第三节 点陣几何学的基本公式

在解决 X 射线晶体结构分析的各项问题时，往往需要計算相邻結晶面之間的距离，二結晶面之間的夹角，結晶学上不同方向的夹角，直綫与平面間的夹角等等，这节主要是介绍这些数学关系式，数学式的推导請参照参考书。

晶面法綫的方向：在解决某些結構分析的問題时，晶面的位置常常用其法綫的方向来表示。

假設点陣常数为 a, b, c 晶面指数为 $(h k z)$ ，晶面的法綫与 X, Y, Z 三軸之夹角分別为 α, β, γ 。

$$\left. \begin{aligned} \cos \alpha &= (h/a) / \left(\frac{h^2}{a^2} + \frac{k^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} \right)^{\frac{1}{2}} \\ \cos \beta &= (k/b) / \left(\frac{h^2}{a^2} + \frac{k^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} \right)^{\frac{1}{2}} \\ \cos \gamma &= (z/c) / \left(\frac{h^2}{a^2} + \frac{k^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} \right)^{\frac{1}{2}} \end{aligned} \right\} \dots\dots (1-2)$$

對於立方晶系： $a = b = c$

則晶面法綫的方向余弦为：

$$\left. \begin{aligned} \cos \alpha &= h / (h^2 + k^2 + z^2)^{\frac{1}{2}} \\ \cos \beta &= k / (h^2 + k^2 + z^2)^{\frac{1}{2}} \\ \cos \gamma &= z / (h^2 + k^2 + z^2)^{\frac{1}{2}} \end{aligned} \right\} \dots\dots\dots (1-3)$$

可知，立方晶系的晶面法綫的方向余弦与該晶面的面指数成正比。

晶面間的距离：二相邻平行的晶面之間的垂直距离簡称为面間距 d 。面

間距 d 的大小等於由座標原點所引起的垂直於此面簇中離原點最近之面的綫段的長度。

如图 1-10 所示，若 ABC 为 $\{hkl\}$ 面簇中離原點 O 最近的晶面。OK 为通过原點 O 並垂直於 ABC 面的綫段，則 $\{hkl\}$ 面簇中各晶面之間的距離 d 即等於 $|OK|$ 之長。

这时 OK 与 X, y, z 之夾角分別为 α, β, γ ，OA, OB, OC 長度分別为 $\frac{a}{h}, \frac{b}{k}, \frac{c}{l}$ 。

若正交晶系，則 $\cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma = 1$ 。

$$\left. \begin{aligned} \cos \alpha &= \frac{OK}{OA} = \frac{d}{\frac{a}{h}} = d / (a/h) \\ \cos \beta &= \frac{OK}{OB} = \frac{d}{\frac{b}{k}} = d / (b/k) \\ \cos \gamma &= \frac{OK}{OC} = \frac{d}{\frac{c}{l}} = d / (c/l) \end{aligned} \right\} \dots\dots\dots (1-4)$$

将此关系代入上式化簡後便得在正交晶系中晶面間距的普遍形式：

$$d = \left[\left(\frac{h}{a} \right)^2 + \left(\frac{k}{b} \right)^2 + \left(\frac{l}{c} \right)^2 \right]^{-\frac{1}{2}} \dots\dots\dots (1-5)$$

若是立方晶系， $a = b = c$

$$\text{則 } d = a / (h^2 + k^2 + l^2)^{\frac{1}{2}} \dots\dots\dots (1-6)$$

若是正方晶系， $a = b \neq c$

$$\text{則 } d = \left(\frac{h^2 + k^2}{a^2} + \frac{l^2}{c^2} \right)^{-\frac{1}{2}} \dots\dots\dots (1-7)$$

其他晶系的面間距公式比較复杂，这些是六方晶系：

$$d = \left[\frac{4}{3} \left(\frac{h^2 + hk + k^2}{a^2} \right) + \frac{l^2}{c^2} \right]^{-\frac{1}{2}} \dots\dots\dots (1-8)$$

菱面晶系（三角晶系）：

$$d = \frac{a \sqrt{1 - 3\cos^2 \alpha + 2\cos^3 \alpha}}{\sqrt{(h^2 + k^2 + l^2) \sin^2 \alpha + 2(hk + kl + lh)(\cos^2 \alpha - \cos \alpha)}} \dots\dots\dots (1-9)$$

单斜晶系：

射

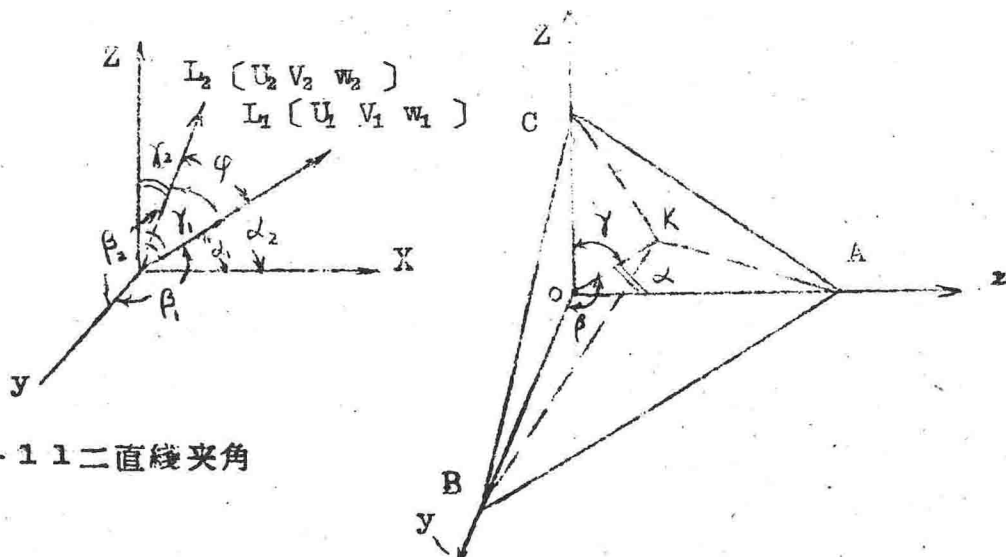


图 1-11 二直线夹角

图 1-10 面间距公式推导几何

$$d = \left(\frac{\left(\frac{h}{a}\right)^2 + \left(\frac{k}{b}\right)^2 + \frac{2hk \cos \beta}{ac}}{\sin^2 \beta} + \left(\frac{l}{c}\right)^2 \right)^{-\frac{1}{2}} \quad \dots\dots\dots (1-10)$$

三斜晶系：

$$d = \sqrt{h^2 (b^2 c^2 \sin^2 \alpha) + k^2 (c^2 a^2 \sin^2 \beta) + l^2 (a^2 b^2 \sin^2 \gamma) + 2hkl \cdot c^2 ab \cdot (\cos \alpha \cos \beta - \cos \gamma) + 2hk \cdot b^2 c a (\cos \alpha \cos \gamma - \cos \beta) + 2hl \cdot a^2 b c (\cos \beta \cos \gamma - \cos \alpha)}^{-\frac{1}{2}} \quad \dots\dots\dots (1-11)$$

二直线间夹角：

图 1-11 示， L_1 与 L_2 直线皆通过原点，他们与坐标轴之夹角分别为 $\alpha_1, \beta_1, \gamma_1$ 与 $\alpha_2, \beta_2, \gamma_2$ 。 L_1 与 L_2 直线间之夹角为 φ ，据解析几何定理求得：

$$\cos \varphi = \cos \alpha_1 \cos \alpha_2 + \cos \beta_1 \cos \beta_2 + \cos \gamma_1 \cos \gamma_2 \quad \dots\dots\dots (1-12)$$

据 (1-3) 式可推导得：(限于正交晶系)

$$\cos \alpha = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{u \cdot a}{\sqrt{u^2 \cdot a^2 + v^2 \cdot b^2 + w^2 \cdot c^2}}$$

$$\cos \beta = \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{v \cdot b}{\sqrt{u^2 \cdot a^2 + v^2 \cdot b^2 + w^2 \cdot c^2}} \quad \dots\dots\dots (1-13)$$

$$\cos r = \frac{Z}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{U \cdot C}{\sqrt{U^2 \cdot a^2 + V^2 \cdot b^2 + W^2 \cdot C^2}} \quad \dots (1-13)$$

代入 (1-12) 式便可求得：

$$\cos \varphi = \frac{a^2 \cdot U_1 U_2 + b^2 \cdot V_1 V_2 + C^2 \cdot W_1 W_2}{(a^2 U_1^2 + b^2 V_1^2 + C^2 W_1^2)^{\frac{1}{2}} (a^2 U_2^2 + b^2 V_2^2 + C^2 W_2^2)^{\frac{1}{2}}} \quad \dots (1-14)$$

對於立方系， $a = b = C$

$$\text{故 } \cos \varphi = \frac{U_1 U_2 + V_1 V_2 + W_1 W_2}{(U_1^2 + V_1^2 + W_1^2)^{\frac{1}{2}} (U_2^2 + V_2^2 + W_2^2)^{\frac{1}{2}}} \quad \dots (1-15)$$

直綫与平面之間的夾角：

圖 1-12 示，設面指數為 (hkl) 的平面 P 与方向指數為 $[uvw]$ 的直綫 L 之間的夾角為 ψ 。設平面 P 法綫 NK 与直綫 L 之間的夾角為 φ 。

則直綫 L 与平面 P 之間的夾角 ψ 可以認為該直綫 L 与平面法綫 NK 所成角度的余角，

$$\text{即：} \quad \psi = 90^\circ - \varphi$$

由 NK 之方向余弦可由 (1-3) 式求得，L 直綫之方向余弦也可由 (1-13) 式中求出，共同代入 (1-14) 式得：

$$\cos \varphi = \sin \psi = \frac{hU + kV + lW}{\left(\frac{h^2}{a^2} + \frac{k^2}{b^2} + \frac{l^2}{C^2} \right)^{\frac{1}{2}} (a^2 U^2 + b^2 V^2 + C^2 W^2)^{\frac{1}{2}}} \quad \dots (1-16)$$

對於立方系， $a = b = C$ ，

$$\text{故 } \sin \psi = \frac{hU + kV + lW}{(h^2 + k^2 + l^2)^{\frac{1}{2}} (U^2 + V^2 + W^2)^{\frac{1}{2}}} \quad \dots (1-17)$$

晶帶与晶帶軸：

在晶体中如果許多晶面簇同时平行一个軸向时，則前者許多晶面总称为屬於同一个晶帶，而後者都同时平行的軸向称为該晶帶的晶帶軸。

圖 1-13 示，屬同一晶帶的晶面是： (100) ， (010) ， (110) ， $(\bar{1}10)$ ， $(1\bar{1}0)$ ， $(\bar{1}\bar{1}0)$ ， (210) ， $(\bar{2}10)$ ……等，晶帶軸 $[001]$ 。

若晶帶軸方向指數為 $[uvw]$ ，則凡屬這一晶帶的晶面指數 (hkl)

必須符合下列條件：

晶帶條件為 $h_1 u + h_2 v + h_3 w = 0$ (1-18)

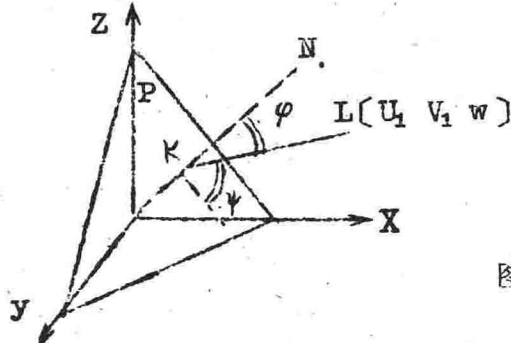


圖 1-12 直線 L 與平面 P 之
夾角幾何

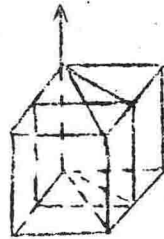


圖 1-13 晶帶與晶帶軸

若 (h_1, k_1, l_1) 和 (h_2, k_2, l_2) 是同一晶帶之兩個晶面簇，則晶帶軸指數 $[u, v, w]$ 為：

$$u = k_1 l_2 - k_2 l_1 \quad v = l_1 h_2 - l_2 h_1 \quad w = h_1 k_2 - h_2 k_1$$

若有一晶面同時屬於兩個晶帶軸分別為 $[u_1, v_1, w_1]$ $[u_2, v_2, w_2]$ ，則該晶面指數為：

$$h = v_1 w_2 - v_2 w_1 \quad k = w_1 u_2 - w_2 u_1 \quad l = u_1 v_2 - u_2 v_1$$

第四節 晶体对称性概念

晶体的外形和晶体的內部結構都有一定的对称性，晶体对称性的概念無論对研究晶体的外形或晶体的內部結構都很重要。

如果将一个形体（幾何图形或空間点陣）的每一点按照某一幾何图形規則移动时，物体的新位置与原位置重合复原，則我們說这个形体是对称的，其幾何动作称为“对称动作”。

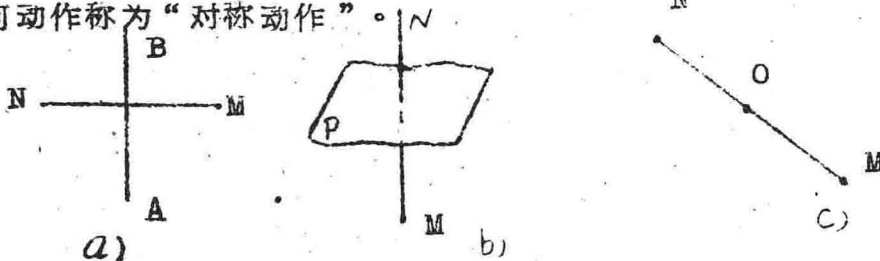


圖 1-14 对称元素的說明

評定物体或图形的各相等（或相当）部分是否对称，必須選擇一定的点、綫（軸）或平面来作基准。例如圖 1-14 中的 N 和 M 点是对称的，但这是对 AB 綫（圖 1-14a））、对 P 平面（圖 1-14b））、对 O 点（圖 1-14c））而言的。这种为了評定物体或图形的相等部分是否对称所必須选定的

点（称为对称中心）线（称为对称轴）或面（称为对称面）为辅助的几何元素统称为对称元素。

为了判定物体或图形的相等部分是否对称，即是否按一定的规律重复，除需要选择上面所说的对称元素外，还需要一定的对称动作，经过这种动作后，如果物体或图形回复了原来的形状则可以肯定物体或图形是对称的。

对称动作有旋转，反映，倒反等等。例如图 1-15a) 所示。它是由三个相等部分组成，如果把图形绕垂直于纸面且通过 O 点之轴旋转 $\frac{2\pi}{3}$ ，则图形并无任何改变，此时的对称动作即为旋转。对称元素为通过 O 点且垂直

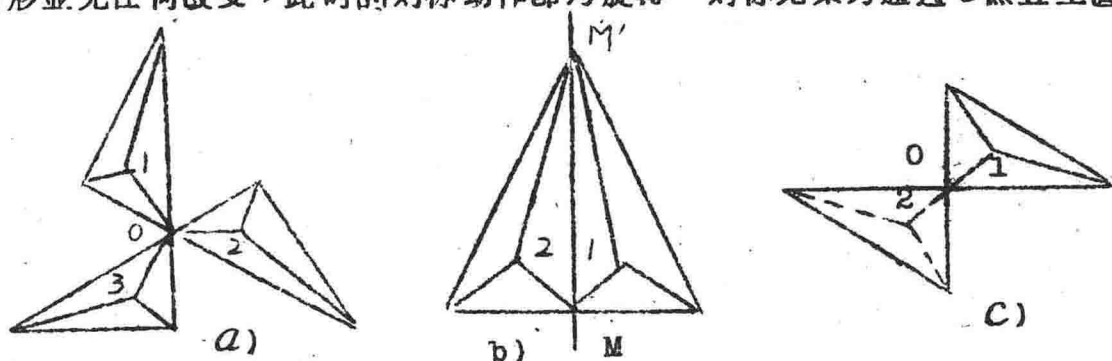


图 1-15 对称动作 a) 旋转 b) 反映 c) 倒反

于纸面的轴（对称轴）。

在图 1-15b) 中垂直纸面且通过 MM' 的平面将象一面镜子，图形的一部分(2)是另一部分(1)所反映的镜像，此时的对称动作作为反映。对称元素为垂直于纸面且通过 MM' 的平面（对称面）。在图 1-15c) 中的 O 点为对称中心，从图形的部分 1 上的任何一点作直线并通过 O 点，在相反方向上与 O 等距离的地方的点与原来的点完全相同，此时的对称动作作为倒反。

对称中心就是形体内部某一定点 O 任何穿过该点的直线在距此点等远的两端。对立方晶系而言，对称中心就是立方体的二空间对角线的交点。

对称面就是形体内“存在”某一个面，这个面把形体分成互为映像的两部分。在立方晶体中共有九个对称面：四个垂直的，一个水平的和四个倾斜的，如图 1-16 所示。其他晶系对称面却较少。

对称轴是这样的假想直线，当形体围绕此线旋转一定角度后的形体和原来的形态相合。为了表示一种对称轴的特征，必须找出使形体与原来的形态相重合时所必须转动的最小角度，这个角度称为基转角。旋转一周（ 2π ）

形体重复出现的次数称为对称轴的次数。

因此若以 Π 表示轴的次数， α 表示基转角，则

$$\alpha = \frac{360^\circ}{\Pi}$$

可以证明晶体中仅有下列五种不同次数的对称轴，一次、二次、三次、四次、六次。这些轴的名称，基本旋转角的数值以及它们的表示方法如下表所示：

对称轴的名称	符号	对称轴的次数 Π	基转角 α
一次	C_1	1	360°
二次	C_2	2	180°
三次	C_3	3	120°
四次	C_4	4	90°
六次	C_6	6	60°

立方晶系具有最多的对称轴，共计有三个四次轴（ $3C_4$ ）六个二次轴（ $6C_2$ ）。

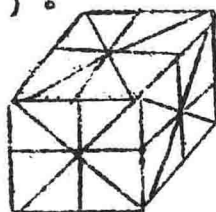


图 16 立方晶系对称面

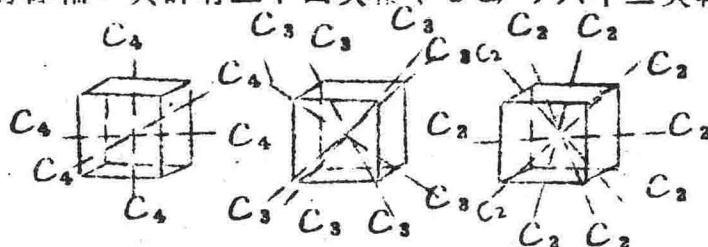


图 17 立方体的对称轴

其他晶系晶体的对称轴都比较少，例如正六方柱只有一个六次对称轴和六个二次对称轴。

第五节 晶体投影

由于晶体学研究的需要，要求有一种通用的而且是简单明了的晶体投影方法是十分重要的。

同一种物质，由于结晶所受外界影响不同，所得的晶体的外形可能有很大的差异，因为它们之间的晶面的数目与大小都可能不同。应该指出，同种物质的晶体外形尽管可以不同，但其相当的晶面之间的夹角总是始终不变的，这就是所谓面角恒等定律。

同种物质的各对应晶面之间的夹角既然不变，那么各对应晶面的法线之

間的交角也必然不变。只要把晶面法綫的方向表示出来，晶面的交角，自然也就可以表示出来。法綫在空間的分布还可以准确地表示出晶体上各晶面的相对位置。晶体投影便是根据这个原理进行的。

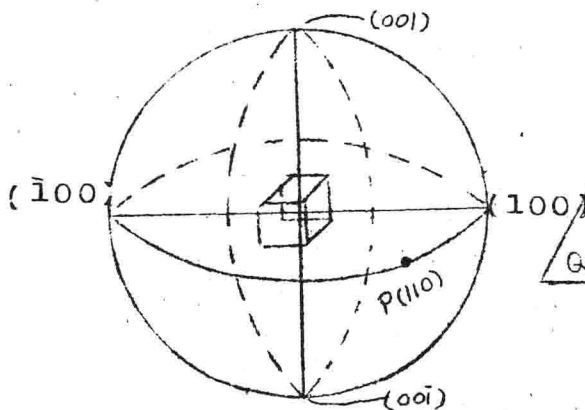


图 1-18 球面投影示意

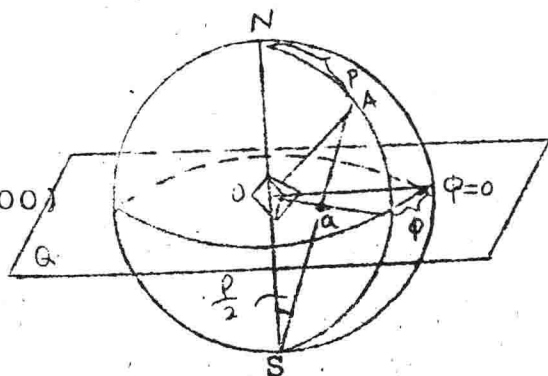


图 1-19 晶面 A 的极射赤面投影

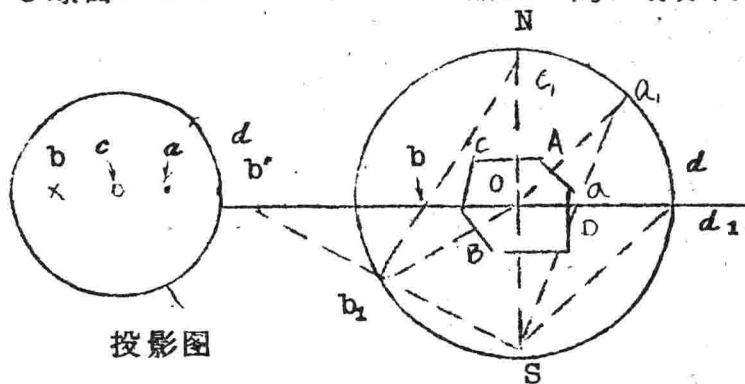


图 1-20 晶体 ABCD 的晶面极赤投影

最简单的投影方法是球面投影法。即把晶体置於圆球中，使晶体的中心与球心相重合。而後作各个晶面的法綫。各法綫与球面的交点即为晶体的球面投影，如图 1-18 所示，根据球面上各投影点的經緯度，便可得出各对法綫的交角，因而也就得出各个面的交角。

球面投影虽然简单，但作起来极不方便，投影点在空間研究也困难，因此实际上广泛应用的晶体投影法是球面投影再加上赤面平面，称之极射赤面投影法（又称极射基平投影），这种方法的原理如下：

以晶体的中心作投影球，通过球心作一水平的平面 Q，作为投影平面 Q，平面和球面相交的结果得一大圆，此大圆相当於球的赤道，如图 1-19 所示。

設 OA 为某一晶面的法綫，此法綫与投影球相交於 A 点。以球的南极 (S) 为視点， S 与 A 点的連綫与 Q 平面交点 a 即为法綫 OA 的极射赤面投影。

因此一个方向或者說一条直綫的极射赤面投影为一个点。晶 方向用其法綫方向表示，因此一个晶面的极射赤面投影也是一个点。

图 1-20 表示晶体 $ABCD$ 的投影。投影的方法是先作出各晶面的法綫，其綫通过投影球中心，並与球面相交於 a, b, c, d 等点，从視点 S (南极) 与交点 a, b, c, d 分別連綫，連綫与投影平面 Q 分別相交於 a, b, c, d 等点。由於 b' 点位於投影园以外，表示起来不方便，这时，視点应取北极而不取南极，即应該作 Nb_1 的連綫 (不应連 Sb_1) Nb_1 連綫与投影面的交点 b 即为晶面 B 的极射赤面投影。

如果所得到的投影点是从南极为視点，則以此記号“ O ”表之，如 a, c, d 点。反之如果所得到的投影点是以北极为視点則以“ $\times$ ”表示之，如图 中的 b 点，以資区别。

从上面这个例子，可以知道水平的晶面之投影位於投影图之中心 (如图 1-20 中的晶面 C)，沿鉛直的晶面投影落在投影园上 (如图 1-20 中的晶面 D)，傾斜晶面之投影落於投影图內 (例如图 1-20 中的晶面 A 及 B)，而且傾斜度越大 (即晶面与投影軸 SN 間之夹角越小)，則其投影离园周越近，反之 (即夹角越大)，其投影越近於园心。

晶体投影在实际应用上需要有一个能够反映空間位置的平面座标作为工具，这就是俄国晶体学家 $\Gamma. B.$ 吳立夫首先創立的吳氏网。

在球面上的座标就是經度与緯度，如果将这些經緯綫分別向視点作极射赤面投影，便得如图 1-21 示的吳氏网。

吳氏网上直綫 AB 称为水平直徑或网赤道，直綫 CD 称为豎直直徑，园周 $ABCD$ 为基本园。 C, D 两点各称为上极与下极。 O 点是网的中心。在网中，通过网的两极的弦称为經綫， MN 型的弧称为緯綫。

利用吳氏网就可以将球面上的問題变作平面上的問題来解决。

吳氏网一般是印在坚固的堅厚紙上，以空間每 2° 为間隔画出这些弧 (都是园弧)，这就作定了作图的准确度。将一張透明紙复盖在网上，作图就在这張透明紙上进行，在透明紙上标出网中心与一条直徑端点的位置 (如吳氏网的 B 点)，这样就可以进行工作。