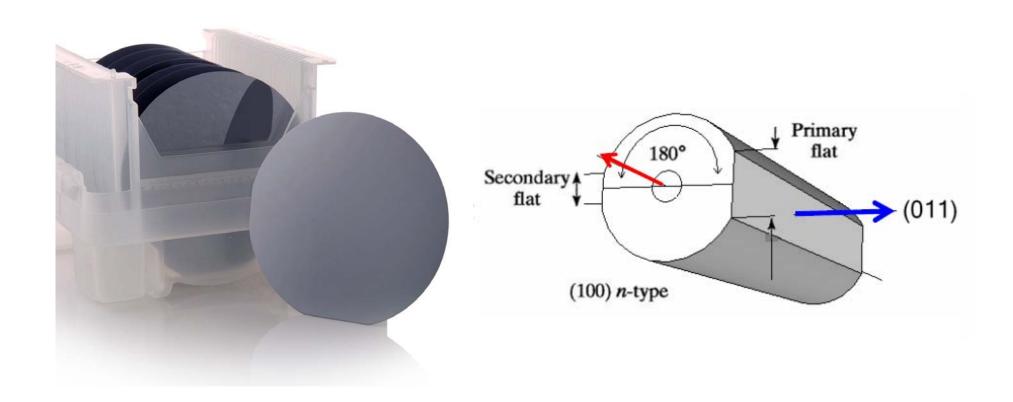
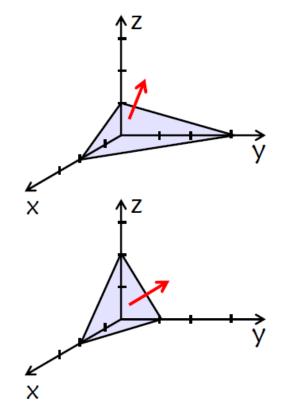
硅片中的晶向



怎样计算(100)和(011)的夹角?

计算任意两个晶面的夹角



晶面1法向的单位矢量:

$$N_1 = (h_1\vec{a} + k_1\vec{b} + l_1\vec{c})/(h_1^2 + k_1^2 + l_1^2)^{1/2}$$

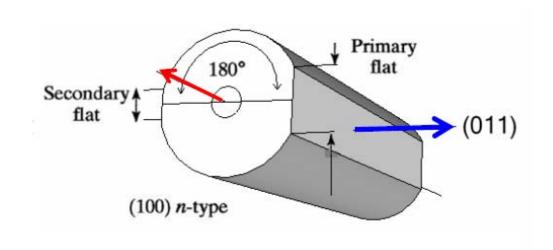
晶面2法向的单位矢量:

$$N_2 = (h_2\vec{a} + k_2\vec{b} + l_2\vec{c})/(h_2^2 + k_2^2 + l_2^2)^{1/2}$$

$$Cos(\theta) = N_1 \bullet N_2$$

= $(h_2 h_1 + k_2 k_1 + l_2 l_1) / (h_2^2 + k_2^2 + l_2^2)^{1/2} (h_2^2 + k_2^2 + l_2^2)^{1/2}$

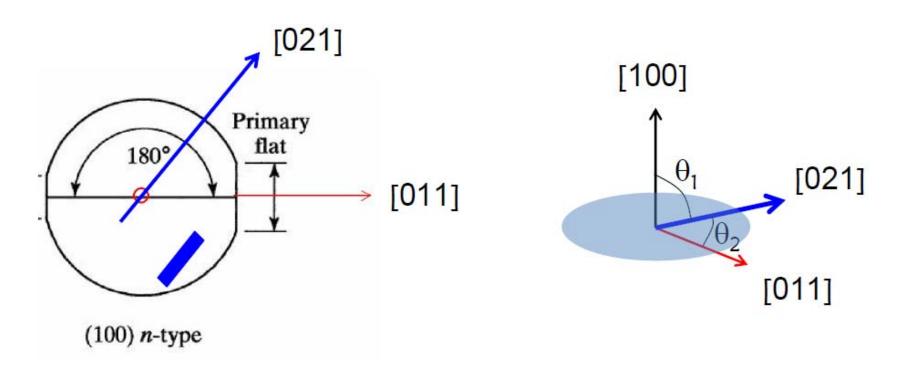
<u>计算(100)和(011)的夹角</u>



$$\cos(\theta) = (1x0 + 0x1 + 0x1)/(\sqrt{1}x\sqrt{2}) = 0$$

so θ =90 degrees (100) 和 (011) 垂直

例题:在硅片内找到[021]晶向



$$\cos(\theta_1) = (1x_0 + 0x_2 + 0x_1)/(1x\sqrt{5}) = 0$$
, so $\theta_1 = 90$

 $\cos(\theta_2) = (0x0 + 2x1 + 1x1)/(\sqrt{5}\sqrt{2})$, so $\theta_2 = 18.5$ degrees

晶体结构

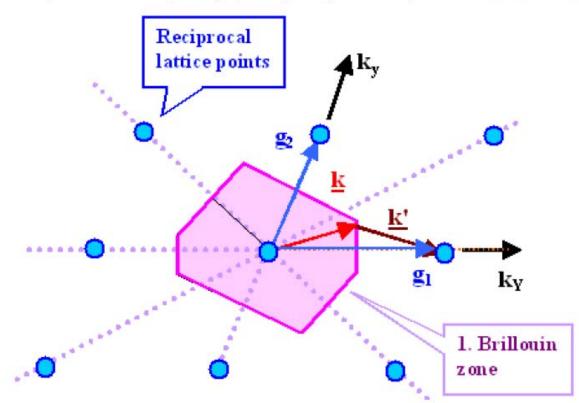
正格

- 1. $\vec{R}_n = \vec{n_1}\vec{a_1} + \vec{n_2}\vec{a_2} + \vec{n_3}\vec{a_3}$
- 2.与晶体中原子位置 相对应;
- 3.是真实空间中点的 周期性排列;
- 4.线度量纲为[长度]

倒格

- 1. $\vec{K}_n = h_1' \vec{b}_1 + h_2' \vec{b}_2 + h_3' \vec{b}_3$
- 2.与晶体中一族晶面相 对应;
- 3.是与真实空间相联系的傅里叶空间中点的周期性排列;
- 4.线度量纲为[长度]-1

任选一倒格点为原点,从原点向它的第一、第二、第三……近邻倒格点画出倒格矢,并作这些倒格矢的中垂面,这些中垂面绕原点所围成的多面体称第一布里渊区,其"体积"为倒格子原胞体积 $\Omega^*=b_1\cdot(b_2\times b_3)$



◆第一布里渊区又可表述为从原点出发,不与任何中垂面相交,所能达到的倒空间区域。第n个布里渊区则是从原点出发跨过(n-1)个倒格矢中垂面所达到的区域;

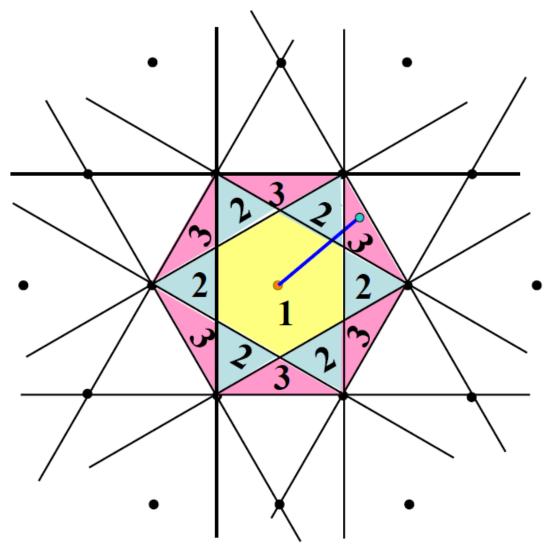
◆各级布里渊区的体积相等。

布里渊区的边界面是倒格矢的垂直平分面

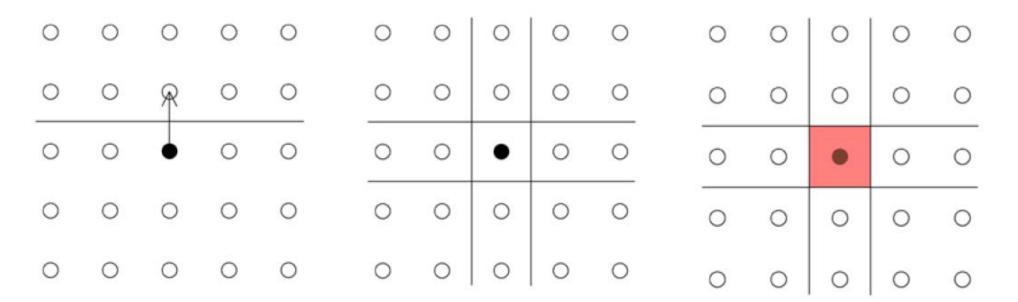
布里渊区的几何作图法:

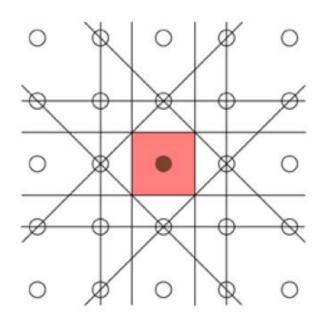
- ❖ 根据晶体结构,作出该晶体的倒易空间点阵, 任取一个倒格点为原点;
- 由近到远作各倒格矢的垂直平分面;
- ❖ 在原点周围围成一个包含原点在内的最小封闭体积,即为简约区或第一布里渊区。

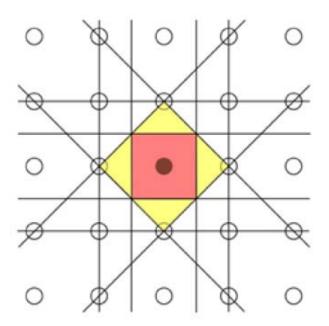
简约区就是倒易空间中的Wigner-Seitz原胞

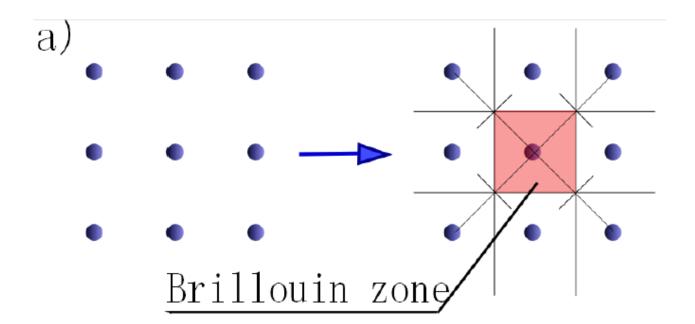


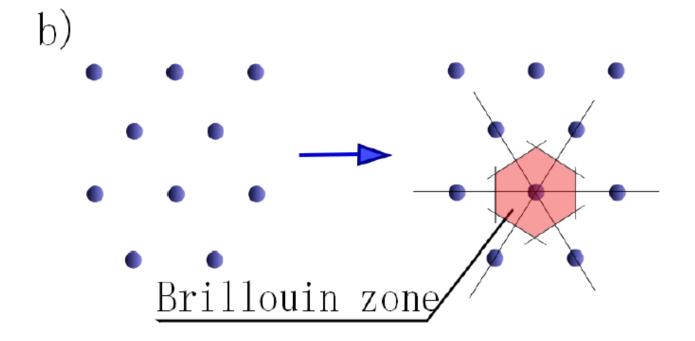
每个布里渊区的体积均相等,都等于第一 布里渊区的体积,即倒格子原胞的体积Ω_b

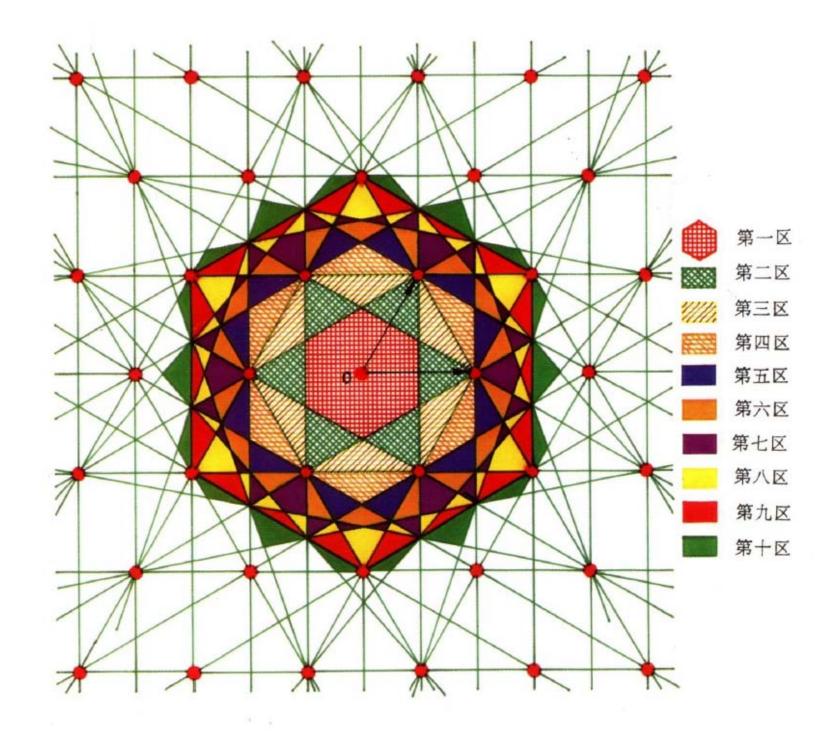




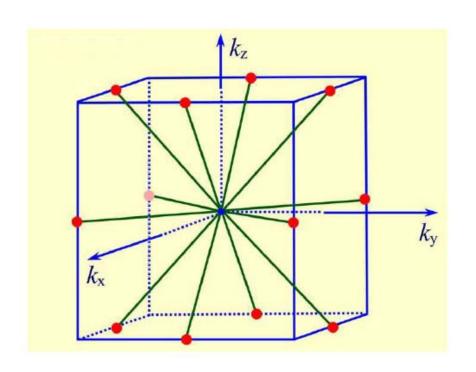


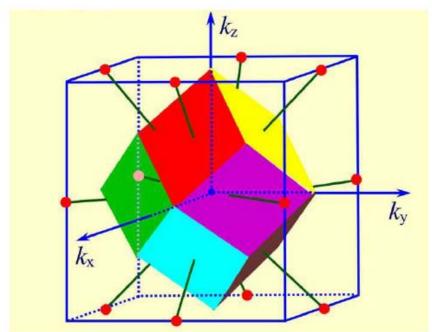




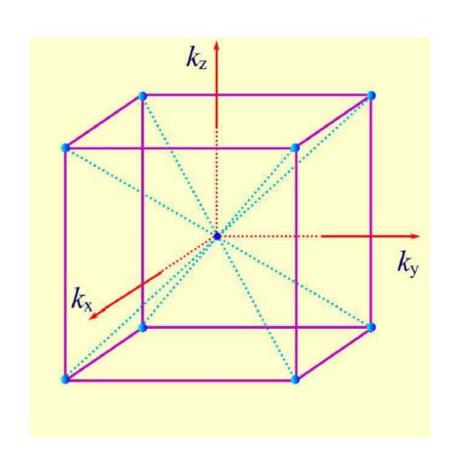


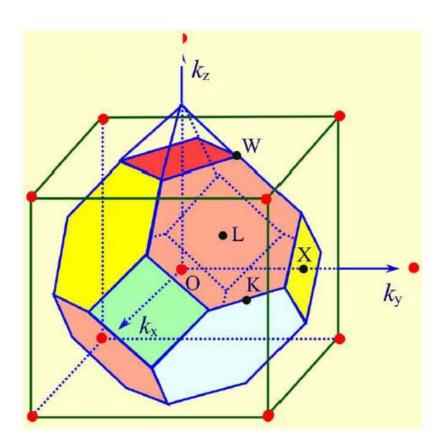
正格子	格常数	倒格子	格常数	简约区 (第一布里渊区)	
sc	a	sc	$\frac{2\pi}{a}$	由6个{100}面 围成的立方体	
bec	a	fcc	$\frac{4\pi}{a}$	由12个{110}面 围成的正12面体	
fcc	a	bec	$\frac{4\pi}{a}$	由8个{111}面和6个{100} 面围成的14面体	





体心立方晶格的倒格子与简约区





面心立方晶格的倒格子与简约区

晶体表面相 (扩展知识,不做要求)

对于晶体表面结构的研究表明,晶体表面的结构不完全是晶体内部相应结构的面的延续

晶体表面是晶体三维周期性结构和真空之间的过渡层,可以将它看作是特殊的相——表面相

晶体内部与表面平行的平面基矢 \bar{a}_1 and \bar{a}_2

晶体表面二维晶格基矢 $ar{a}_1^s$ and $ar{a}_2^s$

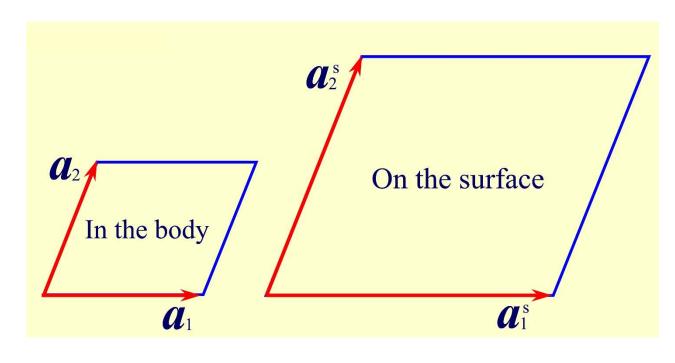
这两族基矢有可能是不同的 —— 表面的再构

典型表面再构之一 $R(h_1,h_2,h_3)_{p\times q}$ \bar{a}_1/\bar{a}_1^s and \bar{a}_2/\bar{a}_2^s ; $\bar{a}_1^s=p\bar{a}_1$ and $\bar{a}_2^s=q\bar{a}_2$

 $R ext{ —— 晶体材料 } h_1h_2h_3 ext{ —— 晶体表面平面的密勒指数}$

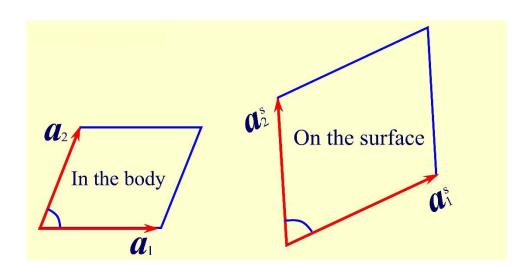
$$Si(111)_{7\times 7}$$

—— 硅(111)表面原子排列的周期为体内相应平面的7倍



典型表面再构之二 —— $R(h_1,h_2,h_3)_{p\times q-Q}$

No
$$\vec{a}_1 / / \vec{a}_1^s$$
 and $\vec{a}_2 / / \vec{a}_2^s$
 $\angle \vec{a}_1, \vec{a}_2 = \angle \vec{a}_1^s, \vec{a}_2^s$



例如 $Ni(100)_{\sqrt{2}\times\sqrt{2}-45^0(S)}$

- —— 其中S为表面吸附原子
- —— 不同的方法可以获得不同的再构表面,表面的再构现 象与表面原子的驰豫、原子的吸附有关,通常可由低能电子衍射(LEED)获得表面再构的几何规律

第二章

固体的结合

第二章 固体的结合

- •2.1: 离子性结合
- •2.2: 共价结合
- •2.3: 金属性结合
- •2.4: 范德瓦尔斯结合
- •2.5: 元素和化合物结合的规律性

学习目的:

从晶体的<u>几何对称性</u>观点讨论了<u>固体的分类</u>! 很难直接看到晶体结构对其性能影响的物理本质

原子或离子间的相互作用或结合的性质与固体材料的结构和物理、化学性质有密切关系,是研究固体材料性质的重要基础!

(物理本质:)全部归因于静电吸引作用!

规律性: 晶体的结合决定于其组成粒子间的相互作用→<u>化学键</u>→由<u>结合能及结合力</u>来反映!

晶体结合能的普遍规律

晶体的结合能就是将自由的原子(离子或分子)结合 成晶体时所释放的能量。

$$\boldsymbol{E}_{b} = \boldsymbol{E}_{N} - \boldsymbol{E}_{0}$$

 E_0 是晶体的总能量, E_N 是组成该晶体的N个原子在自由状态时的总能量, E_n 即为晶体的结合能。

原子间的相互作用力

相互作用势能

$$u(r) = -\frac{A}{r^m} + \frac{B}{r^n}$$

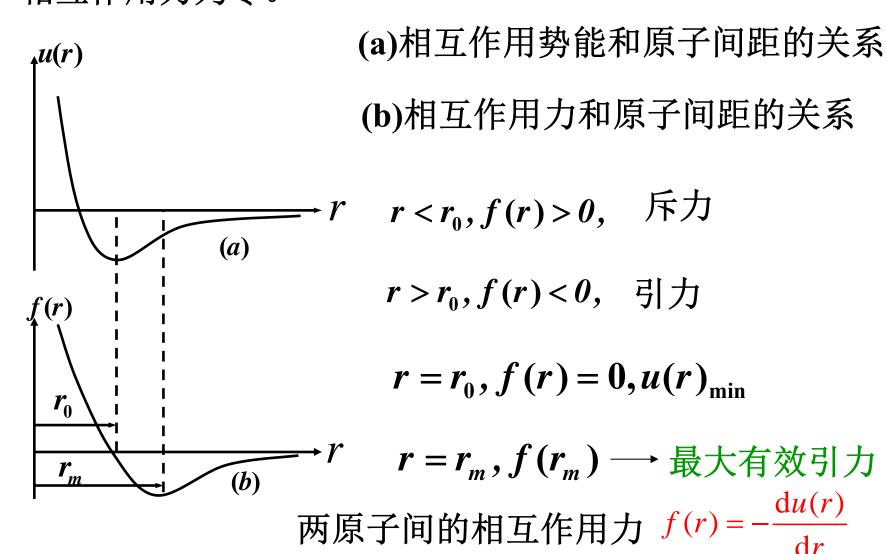
$$f(r) = -\frac{\mathrm{d}u(r)}{\mathrm{d}r}$$

两原子间的距离; $A \setminus B \setminus m \setminus n > 0$,

$$A \setminus B \setminus m \setminus n > 0$$

$$-rac{A}{r^m}$$
 — 吸引能 $+rac{B}{r^n}$ — 排斥能

假设相距无穷远的两个自由原子间的相互作用能为零,相互作用力为零。



$$f(r)$$

$$r_0$$

$$(a)$$

$$r_0$$

$$(b)$$

$$-\left(\frac{\mathrm{d} u}{\mathrm{d} r}\right)/_{r=r_0}=0\implies r_0$$

 $(r_0$ 平衡时原子间最近邻的距离。)

$$\left(\frac{\mathrm{d}^{2}u}{\mathrm{d}r^{2}}\right)_{r_{0}}>0$$

 $(r=r_0$ 处相互作用能有最小值。)

$$u(r) = -\frac{A}{r^m} + \frac{B}{r^n} \qquad (\frac{d^2u}{dr^2}) = \frac{m(m+1)(n-m)A}{(m+1)r_0^{m+2}} > 0$$

可知n > m,排斥作用是短程的。

$$\left(\frac{\mathrm{d}f}{\mathrm{d}r}\right) = -\left(\frac{\mathrm{d}^{2}u}{\mathrm{d}r^{2}}\right)_{r_{m}} = 0 \implies r = r_{m}, f(r_{m}) \longrightarrow \frac{1}{2} + \frac{1}{2}$$

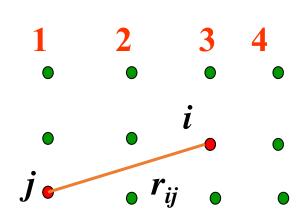
晶体总的相互作用能

设晶体中第i个原子与第j个原子之间的相互作用势能为 $u(r_{ij})$,

第*i*个原子与晶体中所有其它原子的相互作用势能为:

$$u_i = \sum_{j=1}^{N'} u(r_{ij})$$

则由N个原子组成的晶体的总的相互作用势能为:



$$u(r) = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{N} u_i = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{N} \sum_{j=1}^{N} u(r_{ij})$$

因为晶体中原子数很多,因此晶体表面原子与晶体内部原子的差别可以忽略,上式近似为:

$$U(r) = \frac{N}{2}u_i = \frac{N}{2}\sum_{j=1}^{N}u(r_{ij})$$

$$U(r)$$
 $\left\{\begin{array}{c} 原子数目\\ 原子间距 \end{array}\right\}$ 晶体体积的函数 $U(v)$

若取 $E_N=0$,则晶体的结合能:

$$E_{b} = E_{N} - E_{0} = -E_{0} = -U(r_{0})$$

§ 2.1 离子性结合

I 族碱金属元素 —— Li、Na、K、Rb、Cs

VII 族的卤素元素 —— F、Cl、Br、I

结合为离子晶体 —— NaCl, CsCl等

半导体材料 —— CdS、ZnS

1. 离子晶体结合的特点

CsCl晶体 —— Cs原子失去电子,Cl获得电子,形成离子键

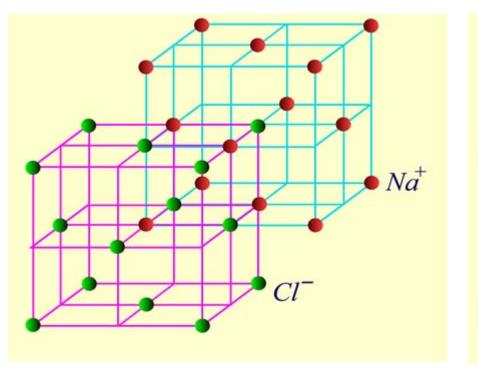
—— 离子为结合单元,电子分布高度局域在离子实的附近, 形成稳定的球对称性的电子壳层结构

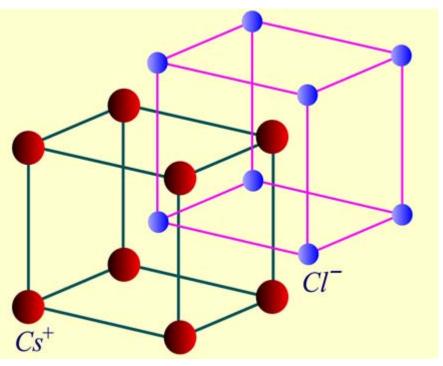
$$Na^{+} \Rightarrow Ne, \quad K^{+} \Rightarrow Ar, \quad Rb^{+} \Rightarrow Kr, \quad Cs^{+} \Rightarrow Xe$$
 $F^{-} \Rightarrow Ne, \quad Cl^{-} \Rightarrow Ar, \quad Br^{-} \Rightarrow Kr, \quad I^{-} \Rightarrow Xe$

- ☑ 离子晶体的模型: 正、负离子 —— 刚球 図 离子晶体结合力 —— 库仑吸引力作用 排斥力: 靠近到一定程度,由于泡利不相容原 理,两个离子的闭合壳层电子云的交迭产生强大的 排斥力 —— 排斥力和吸引力相互平衡时,形成稳定的离子 晶体
 - ☑ 一种离子的最近邻离子为异性离子
 - 図 离子晶体的配位数最多只能是8 (例如CsCl晶体)
 - 离子晶体结合的稳定性 —— 导电性能差、熔点高、硬度高和膨胀系数小

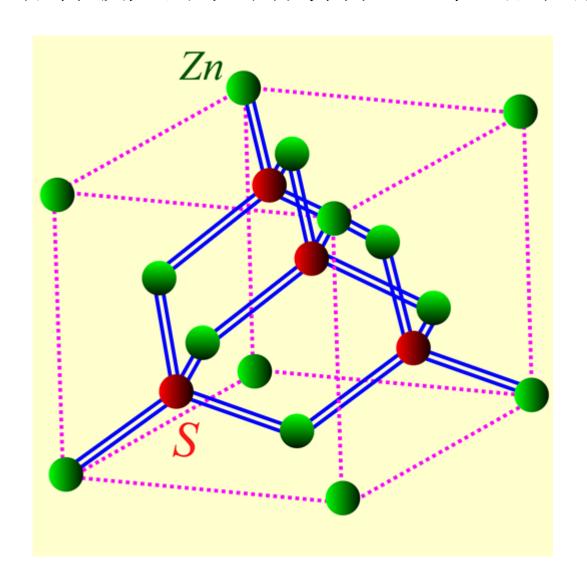
氯化钠型 —— NaCl、KCl、AgBr、PbS、MgO (配位数6)

氯化铯型 —— CsCl、TlBr、TII(配位数8)





离子结合成分较大的半导体材料ZnS等(配位数4)



- 2. 离子晶体结合的性质
 - 1) 系统内能的计算

晶体内能 —— 所有离子相互吸引库仑能和重叠排斥能之和

以NaCl晶体为例, r —— 相邻正负离子的距离

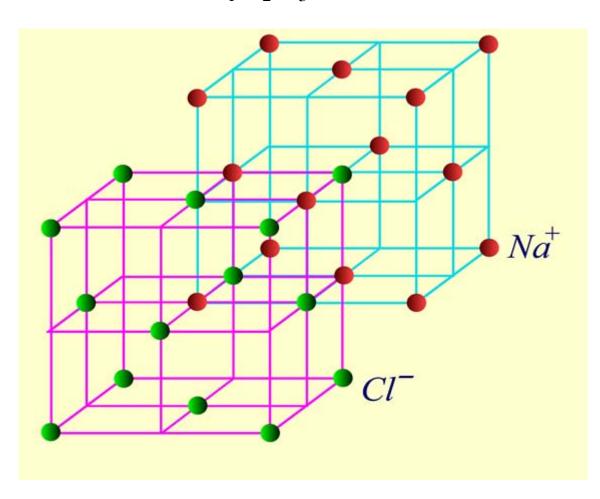
☑一个正离子的平均库仑能

$$\frac{1}{2} \sum_{n_1, n_2, n_3} \frac{q^2 (-1)^{n_1 + n_2 + n_3}}{4\pi \varepsilon_0 (n_1^2 r^2 + n_2^2 r^2 + n_3^2 r^2)^{1/2}} \qquad n_1, n_2, n_3$$
—— 正整数

—— 求和遍及所有正负离子

—— 因子1/2: 库仑相互作用能为两个离子所共有

正离子的平均库仑能 $\frac{1}{2}\sum_{n_1,n_2,n_3}$ ' $\frac{q^2(-1)^{n_1+n_2+n_3}}{4\pi\varepsilon_0(n_1^2r^2+n_2^2r^2+n_3^2r^2)^{1/2}}$



☑一个负离子的平均库仑能

$$\frac{1}{2} \sum_{n_1, n_2, n_3} \frac{(-q)^2 (-1)^{n_1 + n_2 + n_3}}{4\pi \varepsilon_0 (n_1^2 r^2 + n_2^2 r^2 + n_3^2 r^2)^{1/2}} \quad n_1, n_2, n_3$$

- —— 求和遍及所有正负离子
- —— 因子1/2: 库仑相互作用能为两个离子所共有
- ☑ 一个原胞有两个离子,其原胞的能量

$$\sum_{n_1, n_2, n_3} \frac{q^2 (-1)^{n_1 + n_2 + n_3}}{4\pi \varepsilon_0 (n_1^2 r^2 + n_2^2 r^2 + n_3^2 r^2)^{1/2}}$$

$$-\alpha = \sum_{n_1, n_2, n_3} \frac{(-1)^{n_1 + n_2 + n_3}}{(n_1^2 + n_2^2 + n_3^2)^{1/2}} - \alpha 马德隆常数 取决于晶体的结构$$

几种常见的晶体晶格的马德隆常数

离子晶体	NaCl	CsCl	ZnS
马德隆常数	1.748	1.763	1.638

相邻两个离子因电子云有显著重叠时的排斥能

$$be^{-r/r_0}$$
 or $\frac{b}{r^n}$

NaCl — 计近邻离子排斥作用,每个原胞平均排斥能

☑ 晶体中有N个原胞,系统的内能

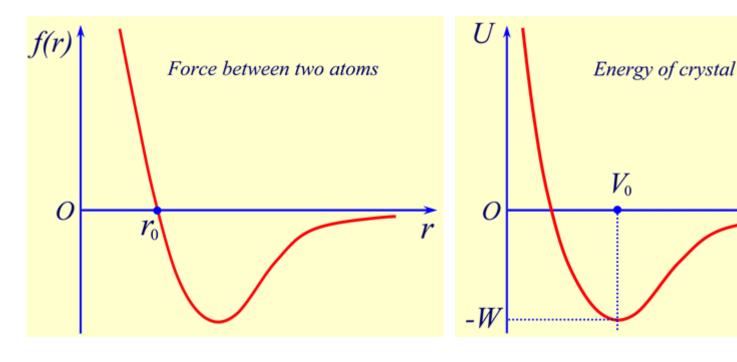
$$U = N\left[-\frac{\alpha q^2}{4\pi\varepsilon_0 r} + 6\frac{b}{r^n}\right] = N\left[-\frac{A}{r} + \frac{B}{r^n}\right]$$

$$A = -\frac{\alpha q^2}{4\pi\varepsilon_0}, \ B = 6b$$

2) 平衡时晶体的体积和晶格常数 原子形成晶体以后,系统具有更低的能量

—— 如果分散周期性排列的原子构成的系统,其内能为零,形成晶体时内能降低,放出能量W,称W为结合能

一W —— 结合成晶体后系统的内能

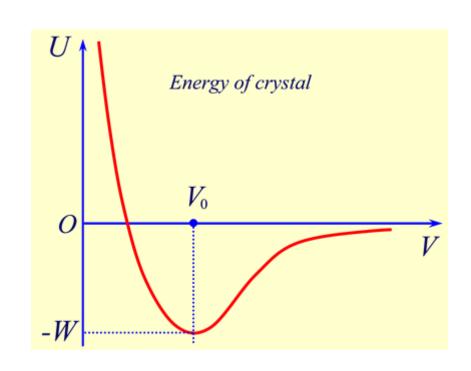


不考虑热效应, 外界作功等于系统内能增量

$$-pdV = dU \quad p = -\frac{dU}{dV}$$

一般条件下,晶体只受大气压的作用,对晶体体积的影响很小

——如果已知晶体的内能,根据极值条件来确定晶体平衡时的体积和晶格常数



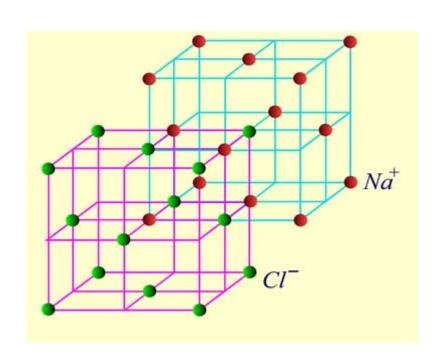
NaCl晶体的内能
$$U = N[-\frac{A}{r} + \frac{B}{r^n}]$$

晶格常数
$$\frac{dU}{dr}\Big|_{r=r_0} = 0 - \frac{A}{r_0^2} + \frac{nB}{r_0^{n+1}} = 0$$

NaCl的晶格常数
$$r_0 = (\frac{nB}{A})^{\frac{1}{n-1}}$$

NaCl原胞体积
$$\frac{1}{4}a^3 = \frac{1}{4}(2r_0)^3$$
 $= 2r_0^3$

NaCl晶体体积
$$V_0 = 2Nr_0^3$$



3) 晶体的体变模量和结合能

体变模量
$$K = \frac{dp}{-dV/V}$$
 $p = -\frac{dU}{dV}$ $K = (V\frac{d^2U}{dV^2})$ 平衡状态 $K = (V\frac{d^2U}{dV^2})_{V_0}$ $U = N[-\frac{A}{r} + \frac{B}{r^n}]$ $V_0 = 2Nr_0^3$ $K = \frac{1}{18r_0}[-\frac{2A}{r_0^3} + \frac{n(n+1)B}{r_0^{n+2}}]$ $\frac{dU}{dr}\Big|_{r=r_0} = 0$ $-\frac{A}{r_0^2} + \frac{nB}{r_0^{n+1}} = 0$ $A = -\frac{\alpha q^2}{4\pi\varepsilon_0}$

体变模量
$$K = \frac{(n-1)\alpha q^2}{4\pi\varepsilon_0 \times 18r_0^4}$$

体变模量
$$K = \frac{(n-1)\alpha q^2}{4\pi\varepsilon_0 \times 18r_0^4}$$

—— 实验测得的晶格常数 r_0 和体变模量K,由上式可以确定排斥力中的参数 n

晶体的结合能
$$W = -U(r_0)$$
 $U = N[-\frac{A}{r} + \frac{B}{r^n}]$

利用
$$\frac{dU}{dr}\Big|_{r=r_0} = 0$$
 $-\frac{A}{r_0^2} + \frac{nB}{r_0^{n+1}} = 0$ $A = -\frac{\alpha q^2}{4\pi\varepsilon_0}$

$$W = \frac{N\alpha q^2}{4\pi\varepsilon_0 r_0} (1 - \frac{1}{n})$$