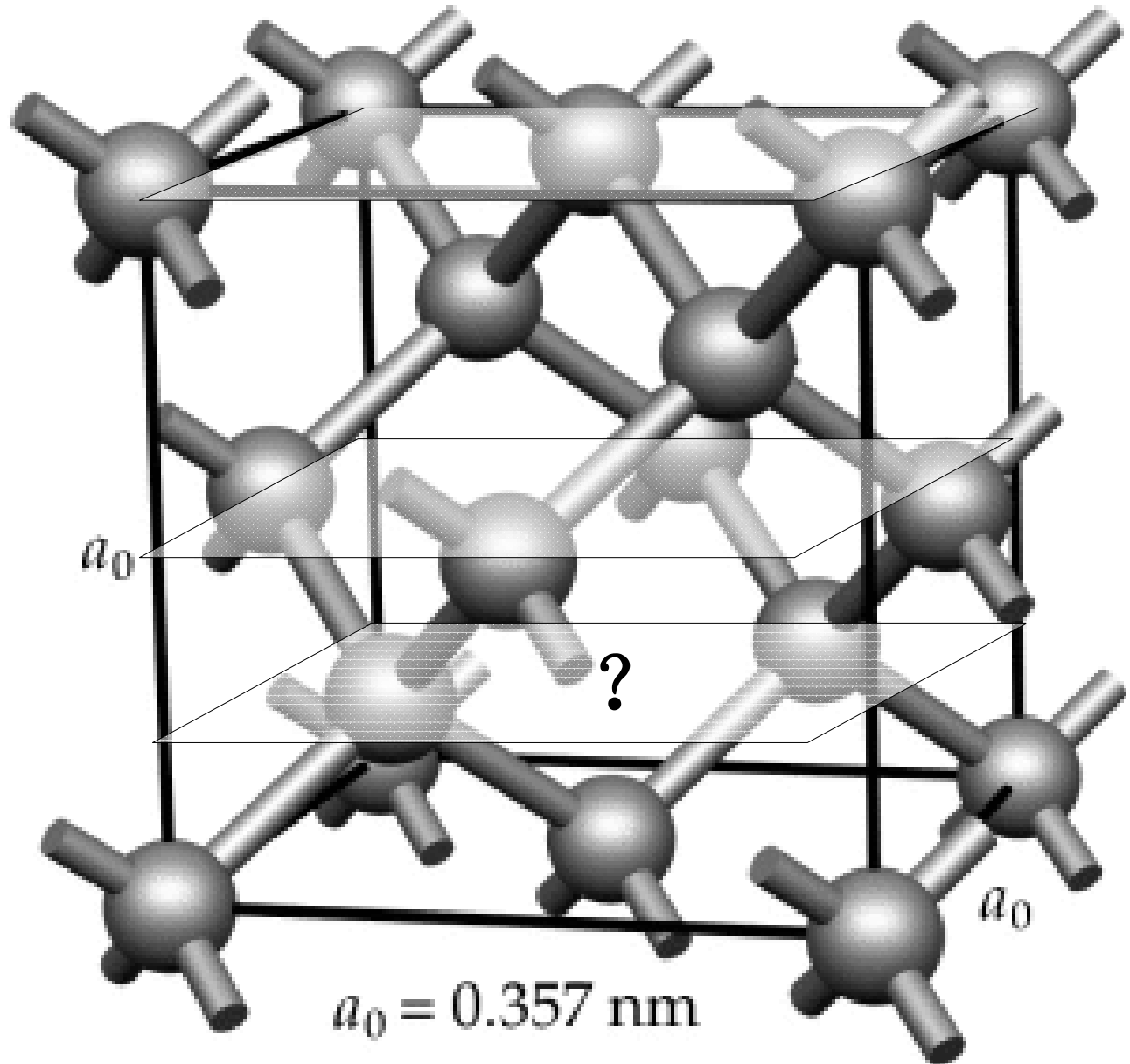


# 上讲回顾：晶体结构的其他性质

- 晶列，晶向指数
- 晶面，晶面指数
- 晶体的宏观对称性(操作)
  - \* 平移对称性对宏观对称操作的一些限制
  - \* 要点
    1. 晶列、晶面、操作等，都是对晶格(不是原子)而言；
    2. 在宏观对称操作如转动、反演、镜面、螺旋、滑移等中，至少保持一个点、轴、面等保持不动

# 特别强调：晶面指的是格点所在平面

- 右图是金刚石的原子排列结构：即图中的球是原子，而不是格点
- 问：(001)晶面族最靠近原点的是哪个晶面？



# 本讲目的：引入倒空间的有关概念

1. 为什么要倒(动量)空间？
2. 晶格的平移周期性，在动量空间如何描写？

# 第9讲、倒格子和第一Brillouin区

1. 晶格的Fourier变换
2. 倒格子
3. 正、倒格子对应的几何关系
4. 重要的例子
5. 第一Brillouin区

# 为什么要倒(k)空间？

# 1、晶格的Fourier变换

- 一个物理问题，既可以在正(坐标)空间描写，也可以在倒(动量)空间描写
  - \* 坐标表象 $r$ ，动量表象 $k$
- 为什么选择不同的表象？为什么动量空间？
  - \* 适当地选取一个表象，可使问题简化、容易处理
    - # 如电子在均匀空间(特例=自由电子)运动，虽然坐标一直变化，但 $k$ 守恒，这时在坐标表象当然不如在动量表象简单
  - \* 衍射实验的理论基础
    - # 在量纲上，坐标空间和动量空间互为倒数，因此也把坐标和动量空间分别称为正、倒空间；其他也沿用这种称谓

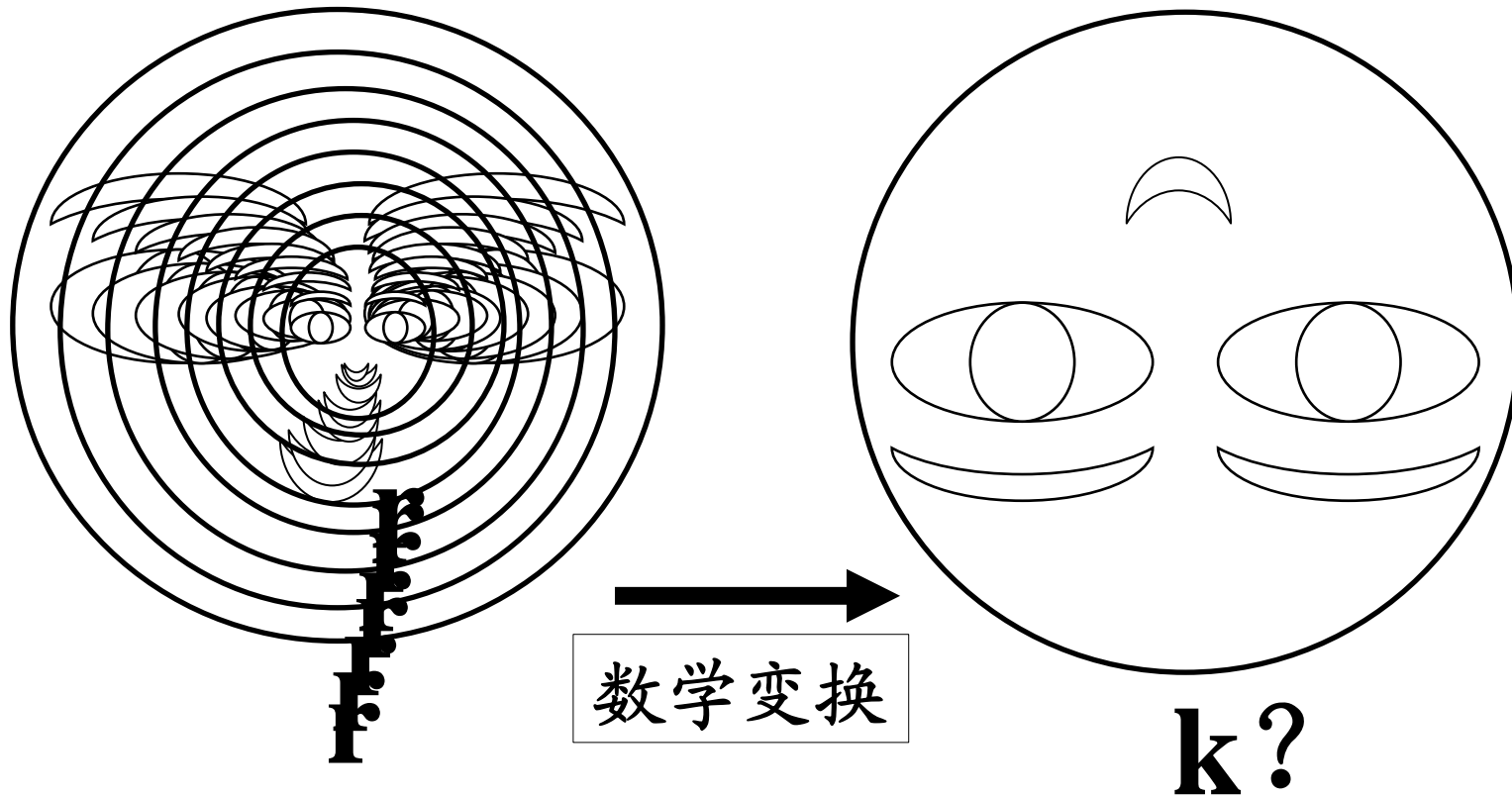
正(坐标)空间

周期性

倒(动量)空间

- 数学: (正)格子
- 观察: 显微镜?

- 观察: X射线衍射
- 数学: 倒格子



坐标空间中用格矢( $\mathbf{R}_l$ )描写晶体平移周期性；那么，在动量空间呢？



# 只是一个数学变换

$$V(\mathbf{r}) = \sum_l V_{\text{atom}}(\mathbf{r} - \mathbf{R}_l)$$

$$\rho(\mathbf{r}) = \sum_l \rho_{\text{atom}}(\mathbf{r} - \mathbf{R}_l)$$

- 势能、电荷密度等满足迭加原理的物理量

$$F(\mathbf{r}) = \sum_l f(\mathbf{r} - \mathbf{R}_l)$$

- 如果晶体具有平移周期性  $\mathbf{R}_l = \mathbf{R}_m + \mathbf{R}_n$

\* 则是 $\mathbf{R}_l$ 的周期函数  $F(\mathbf{r} + \mathbf{R}_l) = F(\mathbf{r})$

- 可对其作Fourier展开  $F(\mathbf{r}) = \sum_h F_{\mathbf{K}_h} e^{i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{r}}$

- $F_{\mathbf{K}_h}$ 称为Fourier系数

\* 两边乘共轭因子  $e^{-i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{r}}$  后积分可得这个系数

$$\frac{1}{V} \int F(\mathbf{r}) e^{-i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{r}} d\mathbf{r} = \sum_{h'} F_{\mathbf{K}_{h'}} \frac{1}{V} \int e^{i(\mathbf{K}_{h'} - \mathbf{K}_h) \cdot \mathbf{r}} d\mathbf{r}$$

$$\frac{1}{V} \int F(\mathbf{r}) e^{-i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{r}} d\mathbf{r} = F_{\mathbf{K}_h}$$

倒格子和第一Brillouin区

仅当 $\mathbf{K}_{h'} = \mathbf{K}_h$ 时，这个积分不为零，且等于V

- 因为  $F(\mathbf{r}) = F(\mathbf{r} + \mathbf{R}_l)$ , 就有

$$F_{\mathbf{K}_h} = \frac{1}{V} \int F(\mathbf{r}) e^{-i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{r}} d\mathbf{r} = \frac{1}{V} \int F(\mathbf{r} + \mathbf{R}_l) e^{-i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{r}} d\mathbf{r}$$

- 作变量替换,  $\mathbf{r}' = \mathbf{r} + \mathbf{R}_l$ , 就有

$$\begin{aligned} F_{\mathbf{K}_h} &= \frac{1}{V} \int F(\mathbf{r}') e^{-i(\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{r}' - \mathbf{K}_h \cdot \mathbf{R}_l)} d\mathbf{r}' \\ &= \left[ \frac{1}{V} \int F(\mathbf{r}') e^{-i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{r}'} d\mathbf{r}' \right] e^{i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{R}_l} = F_{\mathbf{K}_h} e^{i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{R}_l} \end{aligned}$$

- 即  $F_{\mathbf{K}_h} (1 - e^{i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{R}_l}) = 0$

$$F_{\mathbf{K}_h} \neq 0 \longrightarrow e^{i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{R}_l} = 1 \quad \mathbf{K}_h \cdot \mathbf{R}_l = 2\pi m, \quad m \text{ 整数}$$

- 即如有平移周期性, 那么一定在Fourier空间存在  $\mathbf{K}_h$  矢量满足这个关系

问题是：这个 $\mathbf{K}_h$ 矢量有什么意义？

# 看格点的Fourier变换？

- 数学上如何用一个函数来描写格点？

\*  $\delta$  函数! 
$$\rho(\mathbf{r}) = \sum_{\mathbf{R}_l} \delta(\mathbf{r} - \mathbf{R}_l)$$

- 这是周期函数，因此，可对其进行Fourier变换

$$\rho_{\mathbf{k}} = \int \rho(\mathbf{r}) e^{-i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r}} d\mathbf{r} = \sum_{\mathbf{R}_l} \int \delta(\mathbf{r} - \mathbf{R}_l) e^{-i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r}} d\mathbf{r} = \sum_{\mathbf{R}_l} e^{-i\mathbf{k}\cdot\mathbf{R}_l}$$

- 格点满足平移周期性，则有 $\mathbf{K}_h$ 满足

$$\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{R}_l = 2\pi m$$

- 那么乘上不变因子 
$$\rho_{\mathbf{k}} = \sum_{\mathbf{R}_l} e^{-i(\mathbf{k} - \mathbf{K}_h) \cdot \mathbf{R}_l}$$

- 利用 **Poisson** 求和公式，即可得

$$\rho_{\mathbf{k}} = \sum_{\mathbf{R}_l} e^{-i(\mathbf{k}-\mathbf{K}_h)\cdot\mathbf{R}_l} = \sum_{\mathbf{K}_h} \delta(\mathbf{k}-\mathbf{K}_h)$$

- 即当矢量  $\mathbf{K}_h$  与  $\mathbf{R}_l$  乘积是  $2\pi$  的整数倍时，在坐标空间  $\mathbf{R}_l$  处的  $\delta$  函数的 **Fourier** 变换为在动量空间以  $\mathbf{K}_h$  为中心的  $\delta$  函数！
- 这告诉了我们什么信息， $\mathbf{K}_h$  对应什么？
  - \* 坐标空间里， $\delta(\mathbf{r}-\mathbf{R}_l)$  函数表示在  $\mathbf{R}_l$  的格点，当满足上述条件时，其 **Fourier** 变换也是  $\delta(\mathbf{k}-\mathbf{K}_h)$  函数，表示坐标空间几何点的 **Fourier** 变换也是几何点！
  - \* 或者说前面  $\mathbf{K}_h$  与  $\mathbf{R}_l$  的关系定义了倒空间矢量， $\mathbf{K}_h$  的量纲为  $\mathbf{R}_l$  的倒数

在正空间，格矢 $\mathbf{R}_l$ 端点(格点)的集合就是格子；那么，矢量 $\mathbf{K}_h$ 端点的集合呢？

## 2、倒格子(reciprocal lattice)

- 定义：对Bravais格子中所有的格矢 $\mathbf{R}_l$ ，有一系列动量空间矢量 $\mathbf{K}_h$ ，满足  $e^{i\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{R}_l} = 1$

$$\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{R}_l = 2\pi m, \quad m \text{ 为整数}$$

的全部端点 $\mathbf{K}_h$ 的集合，构成该Bravais格子的倒格子，这些点称为倒格点， $\mathbf{K}_h$ 称为倒格矢

- 因此，Bravais格子也称为正格子 (direct lattice)
- 等价关系：知道 $\mathbf{K}_h$ ，就知道 $\mathbf{R}_l$ ；反过来也一样
- 它们满足Fourier变换关系，因此，倒空间也称Fourier空间

# 倒格子基矢？

- 对正格子  $\mathbf{R}_l = l_1 \mathbf{a}_1 + l_2 \mathbf{a}_2 + l_3 \mathbf{a}_3$
- 代入  $\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{R}_l = l_1 \mathbf{K}_h \cdot \mathbf{a}_1 + l_2 \mathbf{K}_h \cdot \mathbf{a}_2 + l_3 \mathbf{K}_h \cdot \mathbf{a}_3 = 2\pi m$
- 如果选择一组  $\mathbf{b}$ ，使  $\mathbf{b}_i \cdot \mathbf{a}_j = 2\pi \delta_{ij}$
- 那么矢量  $\mathbf{K}$  就可由  $\mathbf{b}$  组成  $\mathbf{K}_h = h_1 \mathbf{b}_1 + h_2 \mathbf{b}_2 + h_3 \mathbf{b}_3$
- 这就定义了倒格子基矢，它可以满足正、倒格矢之间的  $\mathbf{K} \cdot \mathbf{R} = 2\pi m$  的关系
  - \* 这样形式上与正格矢一样， $\mathbf{K}_h$  也具有平移对称性
    - 可用基矢和整数表示的平移周期性
    - $\mathbf{K}_h$  定义了倒空间的 Bravais 格子， $\mathbf{b}_i$  就是倒格子基矢



- $\mathbf{b}_i \cdot \mathbf{a}_j = 2\pi\delta_{ij}$  表示什么?

- 是正交关系! 即 $\mathbf{b}_1$ 与 $\mathbf{a}_2$ 和 $\mathbf{a}_3$ 正交!

- 看 $\mathbf{a}_2$ 和 $\mathbf{a}_3$ 确定的平面, 即 $\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3$  矢量垂直于该平面

\*  $\mathbf{b}_1$ 与 $\mathbf{a}_2$ 和 $\mathbf{a}_3$ 分别正交!

- 即矢量 $\mathbf{b}_1$ 与矢量 $\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3$ 平行! 因此, 可设

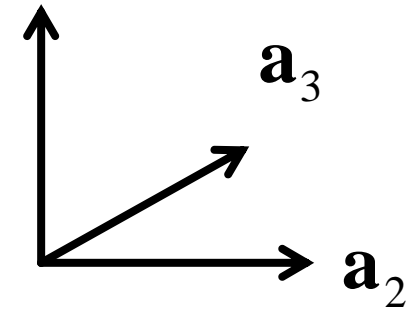
$$\mathbf{b}_1 = \eta(\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)$$

- 确定  $\eta$  可利用正交关系, 就有

$$\mathbf{a}_1 \cdot \mathbf{b}_1 = \eta \mathbf{a}_1 \cdot (\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3) = 2\pi$$

$$\eta = \frac{2\pi}{\mathbf{a}_1 \cdot (\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)} = \frac{2\pi}{\Omega} \quad \mathbf{b}_1 = \frac{2\pi}{\Omega} (\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3) \quad \Omega = |\mathbf{a}_1 \cdot (\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)|$$

$\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3$



- 类似地，就可以得到

$$\begin{aligned}
 \mathbf{b}_1 &= 2\pi \frac{\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3}{\mathbf{a}_1 \cdot (\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)} & \mathbf{a}_1 &= 2\pi \frac{\mathbf{b}_2 \times \mathbf{b}_3}{\mathbf{b}_1 \cdot (\mathbf{b}_2 \times \mathbf{b}_3)} \\
 \mathbf{b}_2 &= 2\pi \frac{\mathbf{a}_3 \times \mathbf{a}_1}{\mathbf{a}_1 \cdot (\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)} & \mathbf{a}_2 &= 2\pi \frac{\mathbf{b}_3 \times \mathbf{b}_1}{\mathbf{b}_1 \cdot (\mathbf{b}_2 \times \mathbf{b}_3)} \\
 \mathbf{b}_3 &= 2\pi \frac{\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2}{\mathbf{a}_1 \cdot (\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)} & \mathbf{a}_3 &= 2\pi \frac{\mathbf{b}_1 \times \mathbf{b}_2}{\mathbf{b}_1 \cdot (\mathbf{b}_2 \times \mathbf{b}_3)}
 \end{aligned}$$

- 有些教科书也将这个关系作为倒格子基矢定义，即由这三个矢量可以定义倒格矢，倒格矢给出的端点集合构成倒格子
- 互为倒正，即正格子也可看作倒格子的倒格子

# $\mathbf{K}_h$ 端点的集合构成倒空间中的 Bravais 格子

- 倒格矢  $\mathbf{K}_h = h_1 \mathbf{b}_1 + h_2 \mathbf{b}_2 + h_3 \mathbf{b}_3$

- 满足平移对称  $\mathbf{K}_h = \mathbf{K}_{h'} + \mathbf{K}_{h''}$

- 倒格子原胞体积，是正格子原胞体积的倒数，可得

$$\Omega^* = \left| \mathbf{b}_1 \cdot (\mathbf{b}_2 \times \mathbf{b}_3) \right| = \frac{(2\pi)^3}{\Omega}$$

## 二维倒格子

$$\mathbf{b}_1 = 2\pi \frac{\mathbf{a}_2 \times \hat{\mathbf{k}}}{\hat{\mathbf{k}} \cdot (\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2)}$$

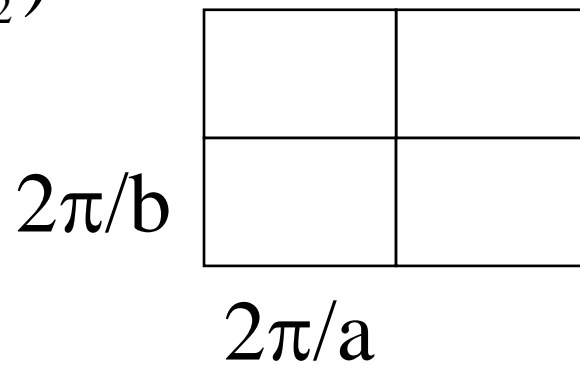
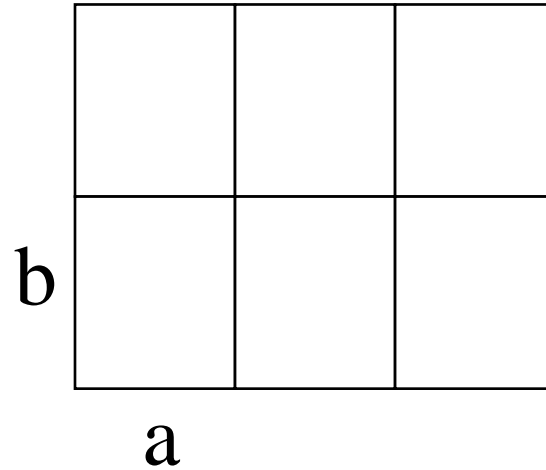
$$\mathbf{b}_2 = 2\pi \frac{\hat{\mathbf{k}} \times \mathbf{a}_1}{\hat{\mathbf{k}} \cdot (\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2)}$$

$$\mathbf{a}_3 = \hat{\mathbf{k}}$$

# 倒格子：二维

$$\mathbf{b}_1 = 2\pi \frac{\mathbf{a}_2 \times \hat{\mathbf{k}}}{\hat{\mathbf{k}} \cdot (\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2)}$$

$$\mathbf{b}_2 = 2\pi \frac{\hat{\mathbf{k}} \times \mathbf{a}_1}{\hat{\mathbf{k}} \cdot (\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2)}$$



$$\mathbf{a}_1 = a\hat{\mathbf{i}}$$

$$\mathbf{a}_2 = b\hat{\mathbf{j}}$$



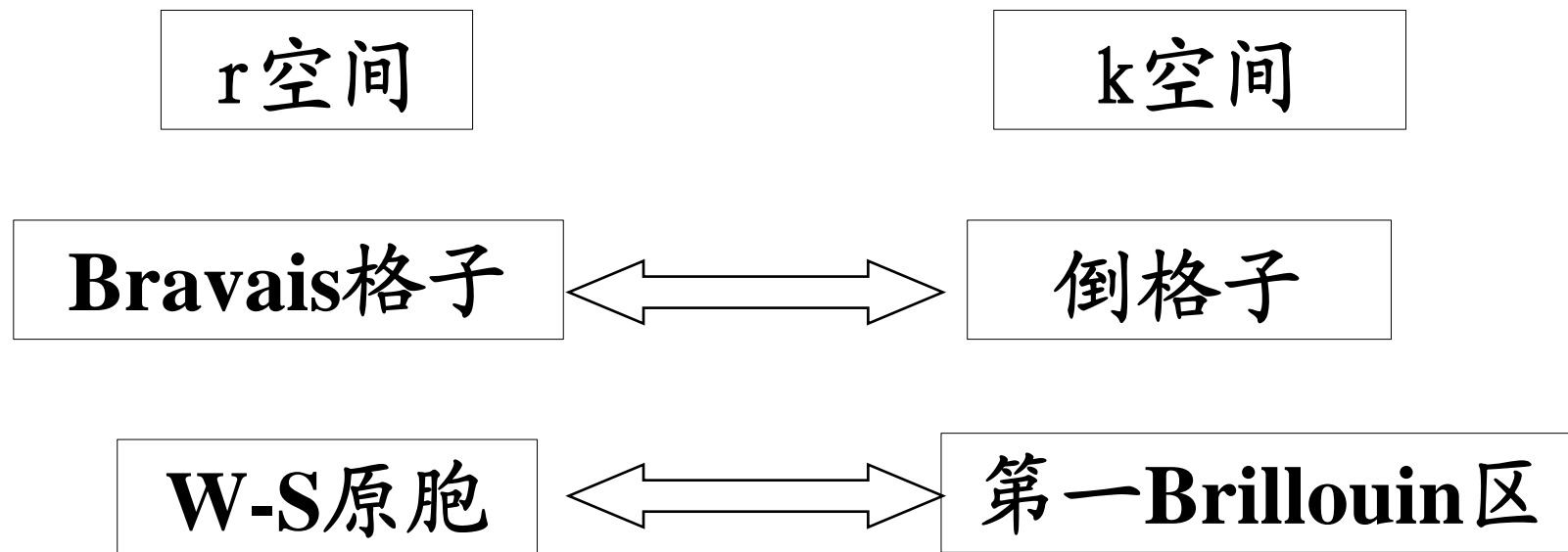
$$\mathbf{b}_1 = \frac{2\pi}{a}\hat{\mathbf{i}}$$

$$\mathbf{b}_2 = \frac{2\pi}{b}\hat{\mathbf{j}}$$

→视野拓展→  
正格子和倒格子之间的关系

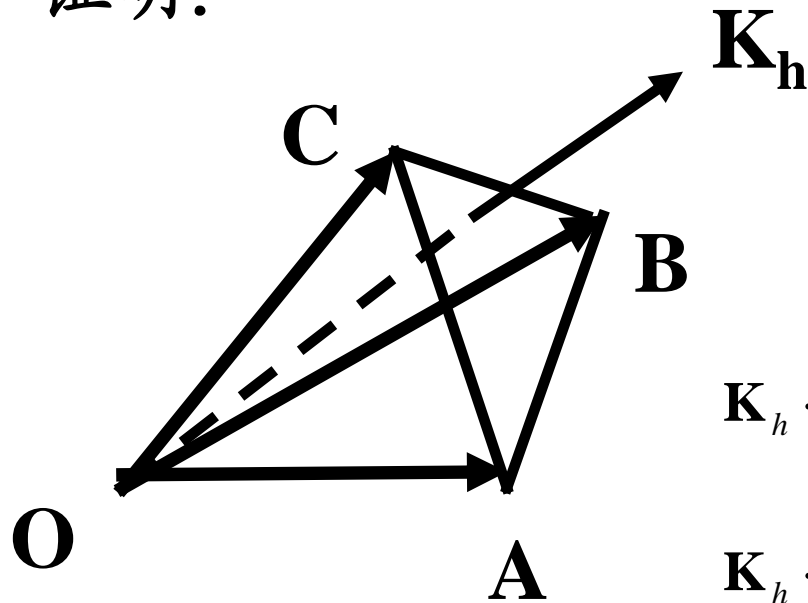
### 3、正、倒格子对应的几何关系

- 不同空间描写晶体的对称性



# $\mathbf{K}_h = h_1 \mathbf{b}_1 + h_2 \mathbf{b}_2 + h_3 \mathbf{b}_3$ 与晶面 $(h_1 h_2 h_3)$ 正交

- 注意不是密勒指数  $(hkl)$ ，晶面指数  $(h_1 h_2 h_3)$ 。即该晶面族最靠近原点晶面的截距分别为  $a_1/h_1$ ,  $a_2/h_2$ ,  $a_3/h_3$
- 证明:



$$\mathbf{CA} = \mathbf{OA} - \mathbf{OC} = \frac{\mathbf{a}_1}{h_1} - \frac{\mathbf{a}_3}{h_3}$$

$$\mathbf{CB} = \mathbf{OB} - \mathbf{OC} = \frac{\mathbf{a}_2}{h_2} - \frac{\mathbf{a}_3}{h_3}$$

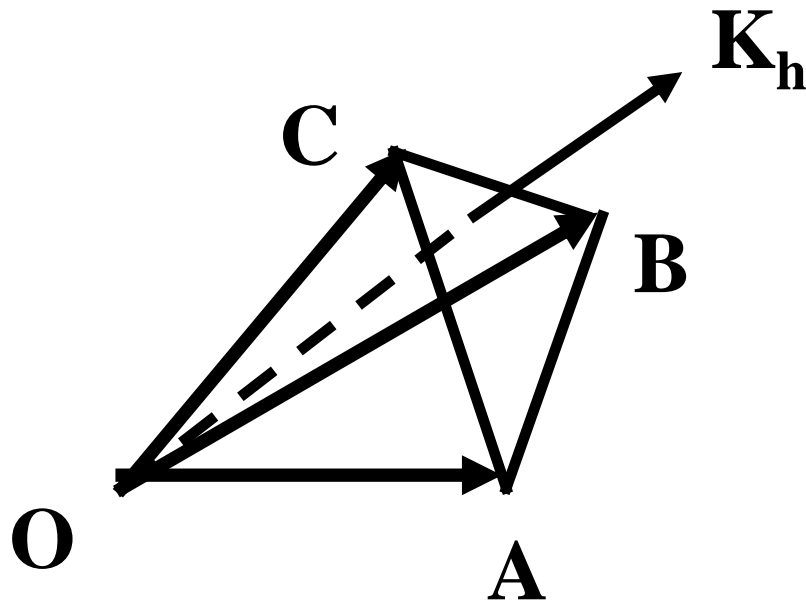
$$\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{CA} = (h_1 \mathbf{b}_1 + h_2 \mathbf{b}_2 + h_3 \mathbf{b}_3) \cdot \left( \frac{\mathbf{a}_1}{h_1} - \frac{\mathbf{a}_3}{h_3} \right) = 0$$

$$\mathbf{K}_h \cdot \mathbf{CB} = (h_1 \mathbf{b}_1 + h_2 \mathbf{b}_2 + h_3 \mathbf{b}_3) \cdot \left( \frac{\mathbf{a}_2}{h_2} - \frac{\mathbf{a}_3}{h_3} \right) = 0$$



# 倒格矢的长度与面间距

- 设晶面 $(h_1h_2h_3)$ 的面间距为 $d$
- 则最靠近原点的晶面到原点的距离即 $\mathbf{OA}$ 在面方向上的投影



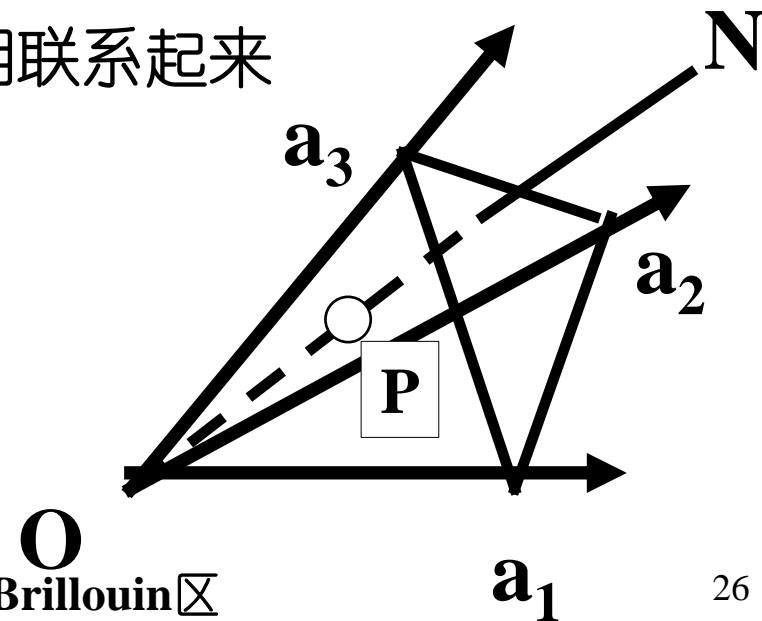
$$\begin{aligned}d &= \frac{\mathbf{a}_1 \cdot \mathbf{K}_h}{h_1 |\mathbf{K}_h|} \\ &= \frac{\mathbf{a}_1 \cdot (h_1 \mathbf{b}_1 + h_2 \mathbf{b}_2 + h_3 \mathbf{b}_3)}{h_1 |h_1 \mathbf{b}_1 + h_2 \mathbf{b}_2 + h_3 \mathbf{b}_3|} \\ &= \frac{2\pi}{|\mathbf{K}_h|} \quad |\mathbf{K}_h| = \frac{2\pi}{d_h}\end{aligned}$$

$$\mathbf{K}_h = \frac{2\pi}{d_h} \hat{\mathbf{n}}_h$$

注意，面间距是与晶面指数而不是密勒指数相关

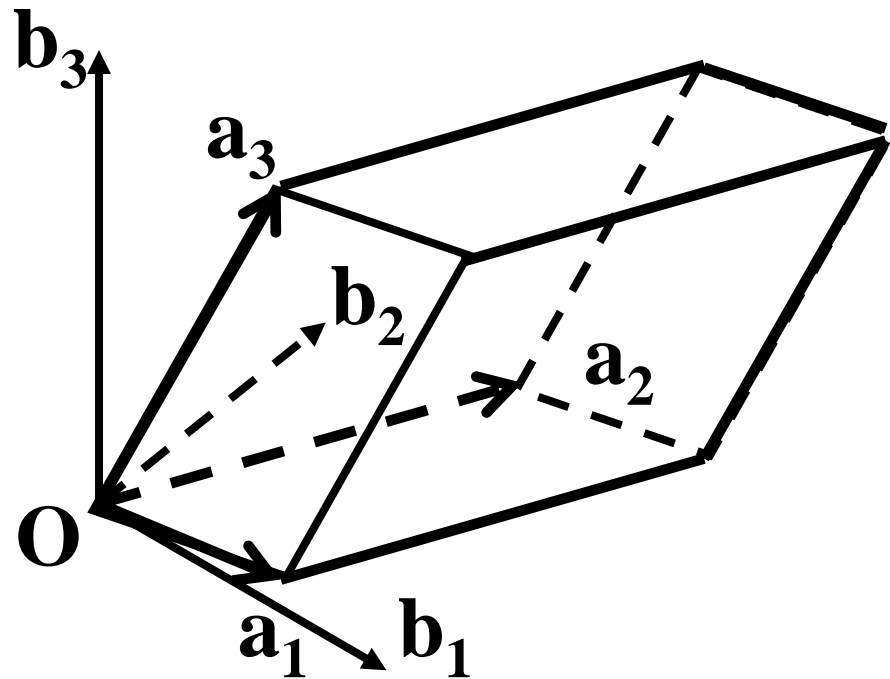
# 倒格子与Bravais格子的几何关系

- 由倒格矢与晶面面间距的关系
  - \* 可得晶面与倒格点的关系
- 自原点O引晶面族法线N，截取P使  $OP = 2\pi / d$ 
  - \* P点即倒格点，沿N平移OP，形成格子，即倒格子
  - \* 晶面 $\leftrightarrow$ 倒格点
  - \* 衍射极大就这样与晶面相联系起来



# 倒格子基矢与正格子基矢的关系

- 正格子基矢组成 $a_1a_2$ ,  $a_2a_3$ ,  $a_3a_1$ 坐标面, 各有对应晶面, 面间距分别是 $d_1, d_2, d_3$ .
  - \* 可作OP垂直于 $a_1a_2$ 晶面,  
取长度为 $b_3=2\pi/d_3$   
同理, 得 $b_2, b_3$

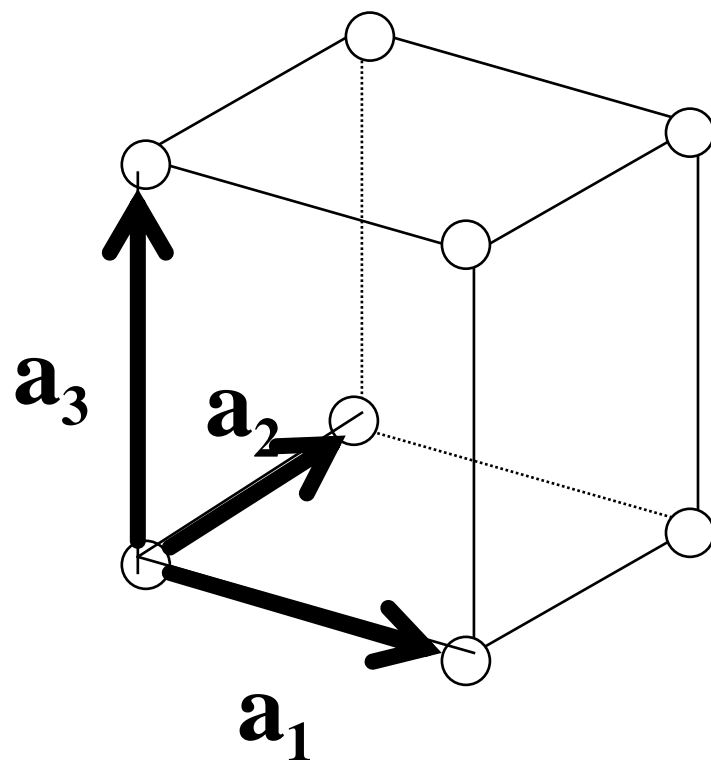


## 4、重要的例子

- 简单立方结构: **sc**
- 面心立方结构: **fcc**
- 体心立方结构: **bcc**
- 简单六角结构: **sh**

# 简单立方: Simple cubic (sc)

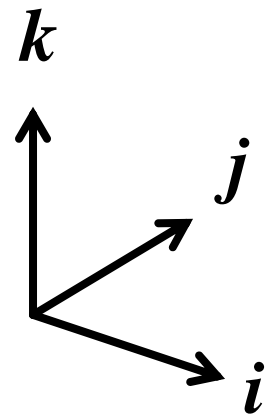
- 简单立方格子的倒格子仍然是简单立方格子



$$\mathbf{a}_1 = a\hat{\mathbf{i}}$$

$$\mathbf{a}_2 = a\hat{\mathbf{j}}$$

$$\mathbf{a}_3 = a\hat{\mathbf{k}}$$



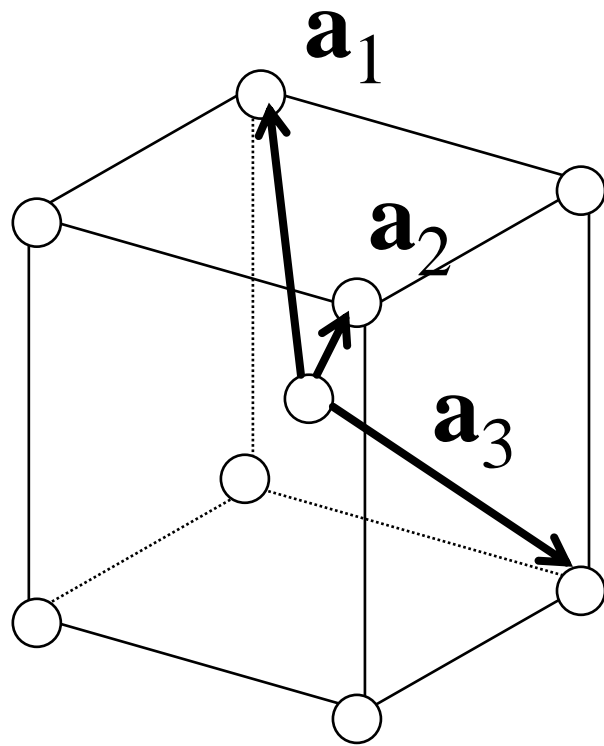
$$\mathbf{b}_1 = \frac{2\pi}{a}\hat{\mathbf{i}}$$

$$\mathbf{b}_2 = \frac{2\pi}{a}\hat{\mathbf{j}}$$

$$\mathbf{b}_3 = \frac{2\pi}{a}\hat{\mathbf{k}}$$

# 体心立方

- 体心立方格子的倒格子是面心立方格子



$$\mathbf{a}_1 = \frac{a}{2}(-\hat{\mathbf{i}} + \hat{\mathbf{j}} + \hat{\mathbf{k}})$$

$$\mathbf{a}_2 = \frac{a}{2}(+\hat{\mathbf{i}} - \hat{\mathbf{j}} + \hat{\mathbf{k}})$$

$$\mathbf{a}_3 = \frac{a}{2}(+\hat{\mathbf{i}} + \hat{\mathbf{j}} - \hat{\mathbf{k}})$$

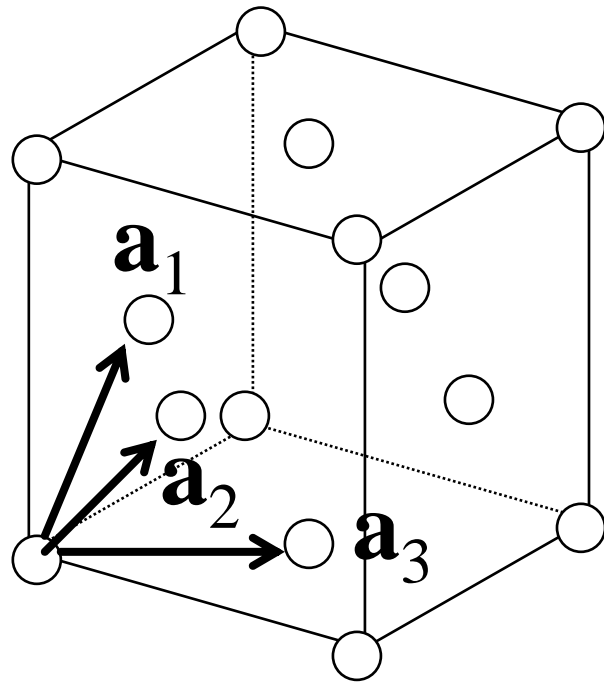
$$\mathbf{b}_1 = \frac{2\pi}{a}(\hat{\mathbf{j}} + \hat{\mathbf{k}})$$

$$\mathbf{b}_2 = \frac{2\pi}{a}(+\hat{\mathbf{i}} + \hat{\mathbf{k}})$$

$$\mathbf{b}_3 = \frac{2\pi}{a}(+\hat{\mathbf{i}} + \hat{\mathbf{j}})$$

# 面心立方

- 面心立方格子的倒格子是体心立方格子



$$\mathbf{a}_1 = \frac{a}{2}(\hat{\mathbf{j}} + \hat{\mathbf{k}})$$

$$\mathbf{a}_2 = \frac{a}{2}(\hat{\mathbf{k}} + \hat{\mathbf{i}})$$

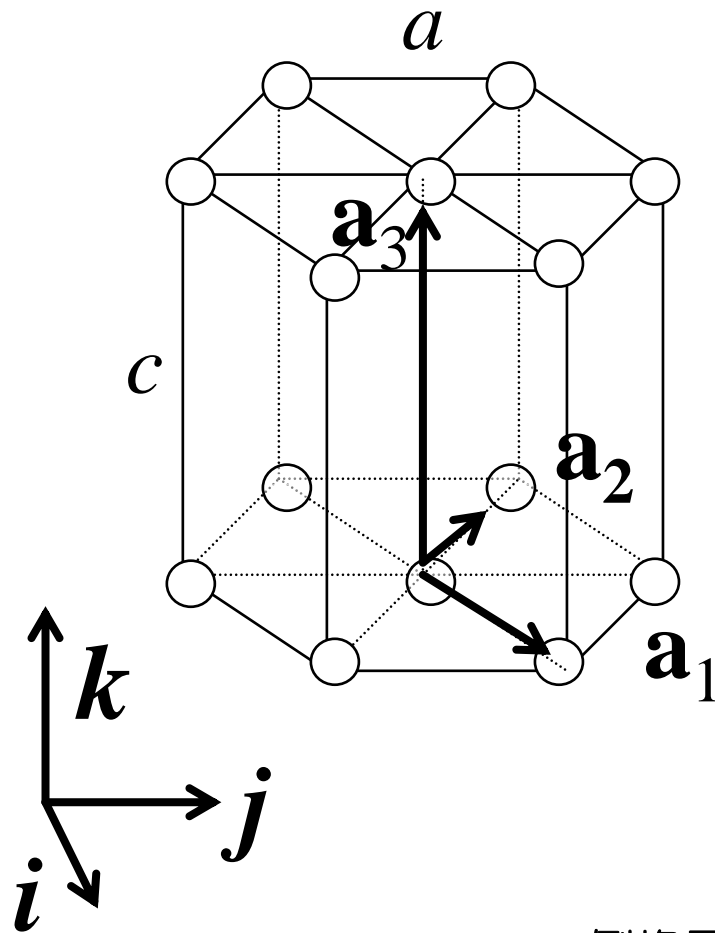
$$\mathbf{a}_3 = \frac{a}{2}(\hat{\mathbf{i}} + \hat{\mathbf{j}})$$

$$\mathbf{b}_1 = \frac{2\pi}{a}(-\hat{\mathbf{i}} + \hat{\mathbf{j}} + \hat{\mathbf{k}})$$

$$\mathbf{b}_2 = \frac{2\pi}{a}(\hat{\mathbf{i}} - \hat{\mathbf{j}} + \hat{\mathbf{k}})$$

$$\mathbf{b}_3 = \frac{2\pi}{a}(\hat{\mathbf{i}} + \hat{\mathbf{j}} - \hat{\mathbf{k}})$$

# 简单六角: simple hexagon (sh)



$$\mathbf{a}_1 = \frac{a}{2}(\sqrt{3}\hat{\mathbf{i}} + \hat{\mathbf{j}})$$

$$\mathbf{a}_2 = \frac{a}{2}(-\sqrt{3}\hat{\mathbf{i}} + \hat{\mathbf{j}})$$

$$\mathbf{a}_3 = c\hat{\mathbf{k}}$$

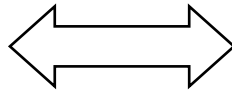
$$\mathbf{b}_1 = \frac{2\pi}{\sqrt{3}a}(\hat{\mathbf{i}} + \sqrt{3}\hat{\mathbf{j}})$$

$$\mathbf{b}_2 = \frac{2\pi}{\sqrt{3}a}(-\hat{\mathbf{i}} + \sqrt{3}\hat{\mathbf{j}})$$

$$\mathbf{b}_3 = \frac{2\pi}{c}\hat{\mathbf{k}}$$

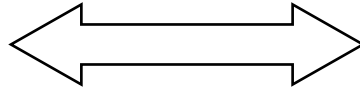


**Real lattice**



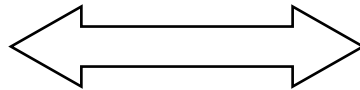
**Reciprocal lattice**

**sc**



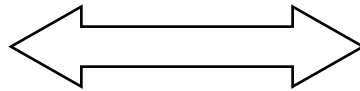
**sc**

**fcc**



**bcc**

**bcc**

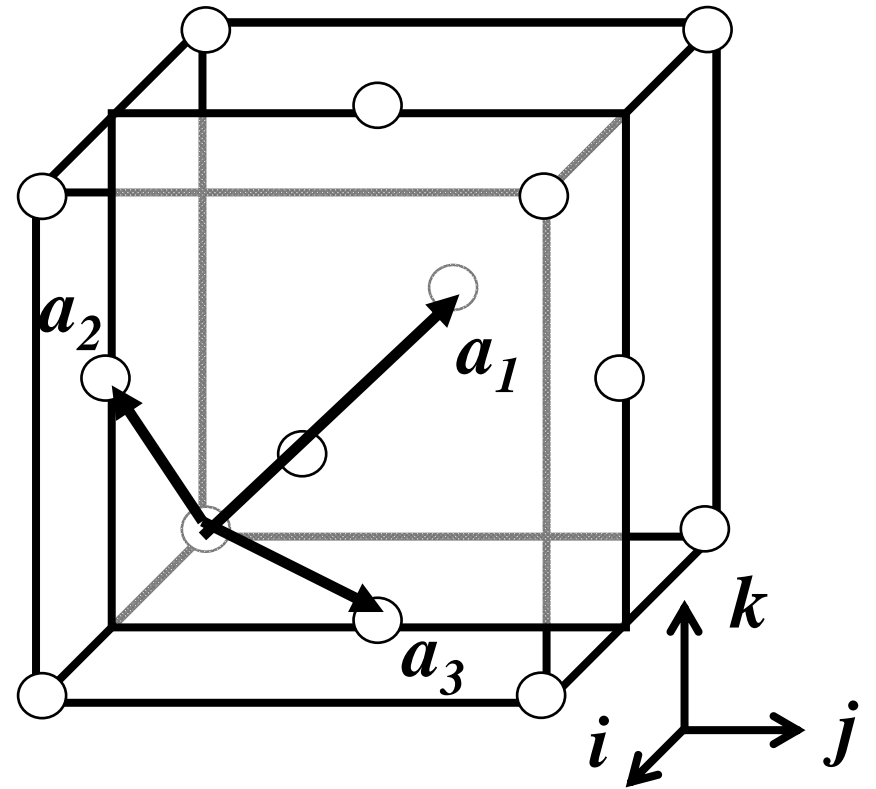


**fcc**

**思考题：倒格子是否保持其对应正格子的宏观对称性？**

# 例：晶面的面间距？

- 该晶面的密勒指数？
  - \* (100)!
- 但以原胞基矢为单位，这个晶面截取的是？
  - \*  $\infty, 1, 1$
  - \* 其倒数互质成最小整数则为(011)
  - \* 它是决定面间距的指数
  - \* 计算某一晶面族面间距时，用最靠近原点的晶面，用原胞基矢得到



$$10.10: d = \frac{2\pi}{|\mathbf{K}_h|} = \frac{2\pi}{|\mathbf{b}_2 + \mathbf{b}_3|} = \frac{2\pi}{\left| \frac{2\pi}{a} \left[ (+\hat{\mathbf{i}} - \hat{\mathbf{j}} + \hat{\mathbf{k}}) + (+\hat{\mathbf{i}} + \hat{\mathbf{j}} - \hat{\mathbf{k}}) \right] \right|} = \frac{a}{2}$$

# 倒格子也是Bravais格子，那么，有无对应的倒空间原胞？

- 倒空间常用的是Brillouin区，而不是倒空间原胞
  - \* 常把倒空间的第一Brillouin区俗称为倒空间的Wigner-Seitz原胞
  - # 与正格子原胞不同，另有重要意义

## 5、 Brillouin区

- 倒空间原胞？

- \* 正格子中每个格点代表一个基元，倒格子无这种对应，故倒格子原胞不常用，倒空间常用Brillouin区

- Brillouin区

- \* 以坐标空间取Wigner-Seitz原胞的方式，即取倒格矢中垂面将空间划分成一个个不同阶Brillouin区

- # 这样划分的中垂面都具有高对称性，都将导致衍射极大→称为Bragg面

- \* 含原点不经任何中垂面的区域为第一Brillouin区

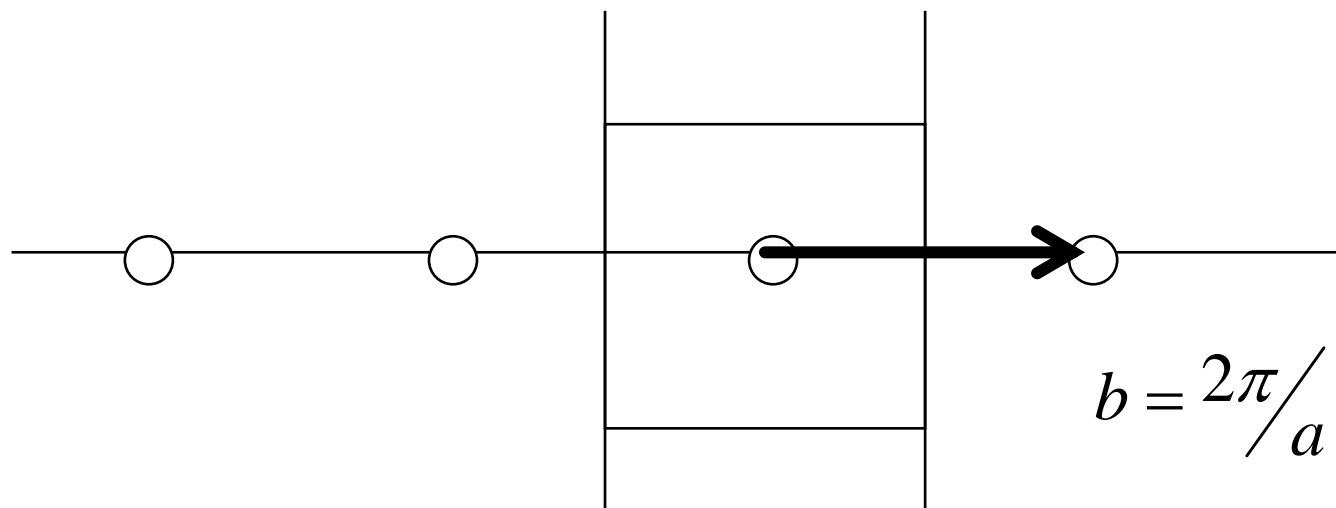
- \* 其余为第二、三... 等不同阶的Brillouin区(以后讲解)

- 倒空间常用Brillouin区，而不是倒空间原胞

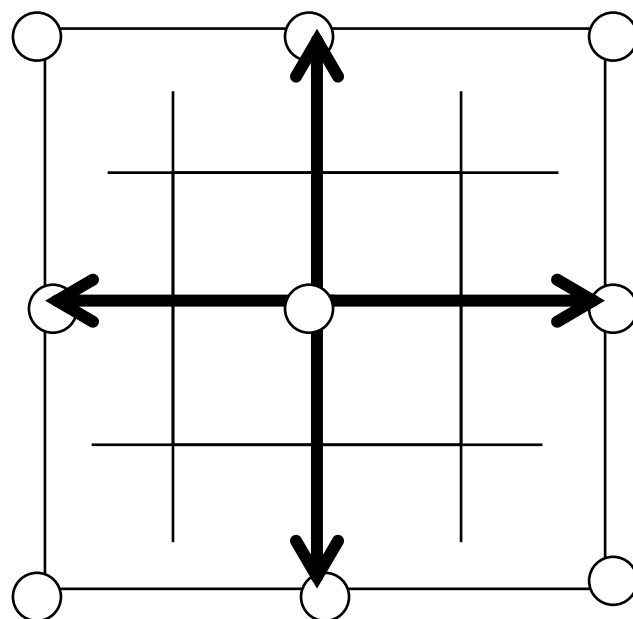
- \* 把第一Brillouin区俗称为倒空间的Wigner-Seitz原胞，但高阶Brillouin区也有意义

10.107.0.68/ycd#边界面有高度对称性，在能带结构中具有重要意义

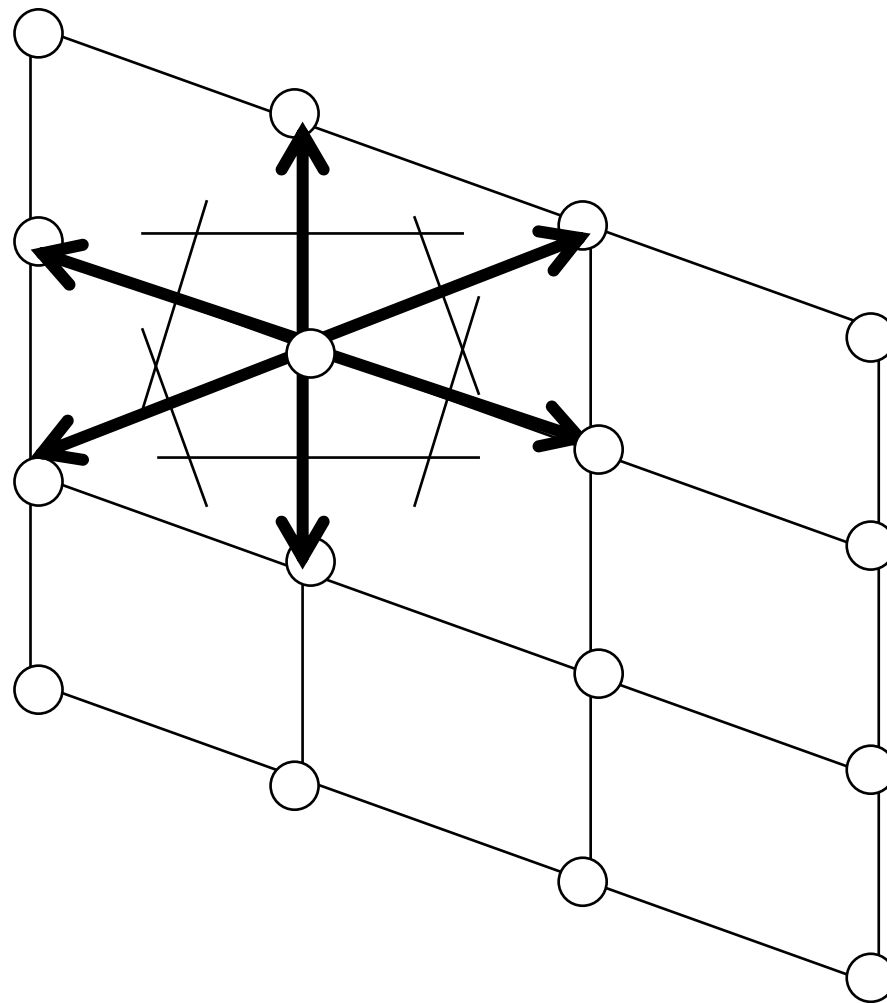
# 例：1D第一Brillouin区



# 例：2D第一Brillouin区



# 例：2D第一Brillouin区





# 例：体心立方的第一Brillouin区

- 倒格子是面心立方格子

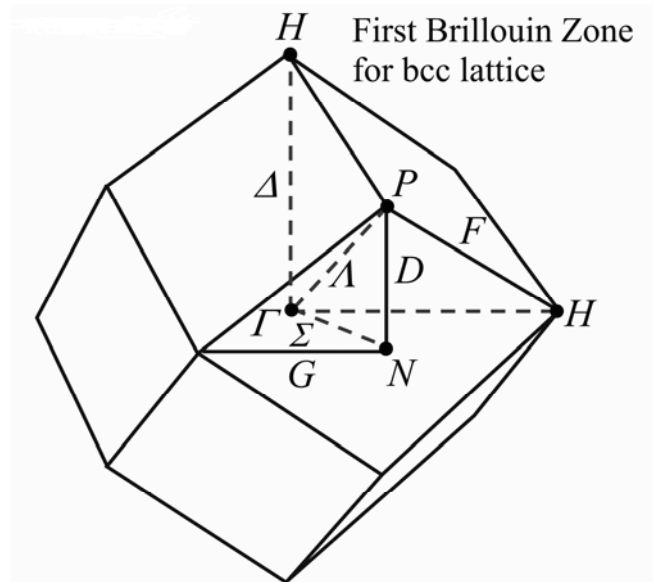
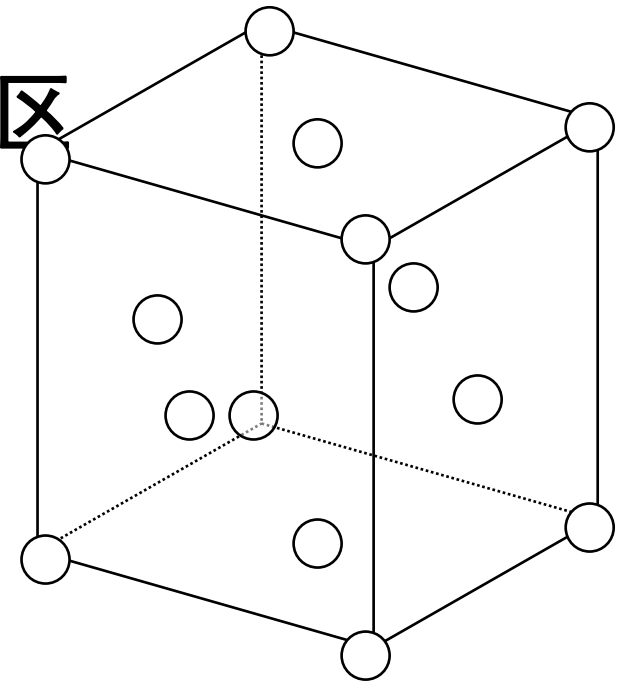
- \* 对顶角的倒格点来说，最近邻的倒格点即12个面心格点，所以最短的倒格矢显然是指向12个面心格点的矢量，它们的中垂面截成正十二面体，正好是倒空间原胞的体积

- \* 高对称轴和点如图所示

$$\mathbf{P} = (0.5, 0.5, 0.5) \frac{2\pi}{a}$$

$$\mathbf{H} = (1, 0, 0) \frac{2\pi}{a}$$

$$\mathbf{N} = (0.5, 0.5, 0) \frac{2\pi}{a}$$



# 例：面心立方的第一Brillouin区

- 倒格子是体心立方格子

- \* 对中心倒格点来说，最近邻的倒格点即8个顶角，所以最短的倒格矢显然是体心指向8个顶角的矢量，它们的中垂面截成八面体

- \* 但是体积太大，还需截。次近邻的到格点显然是临近的晶胞的体心，在轴上，有6个中垂面，截 $k_x$ ,  $k_y$ 和 $k_z$ 轴

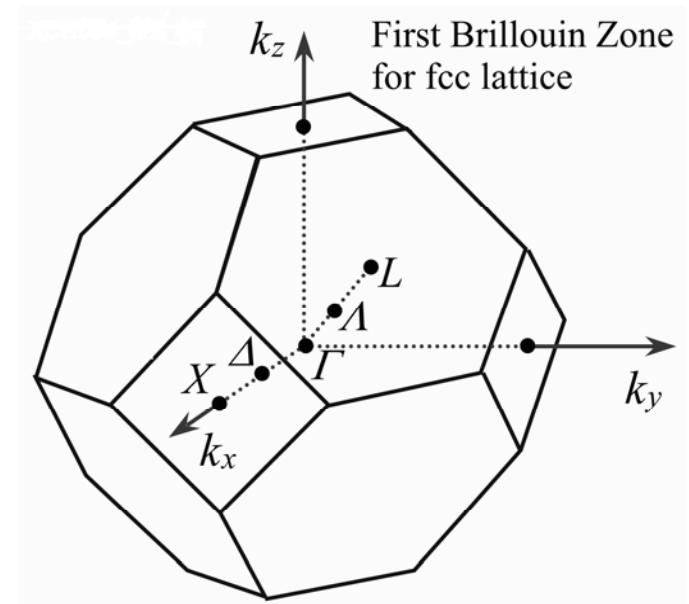
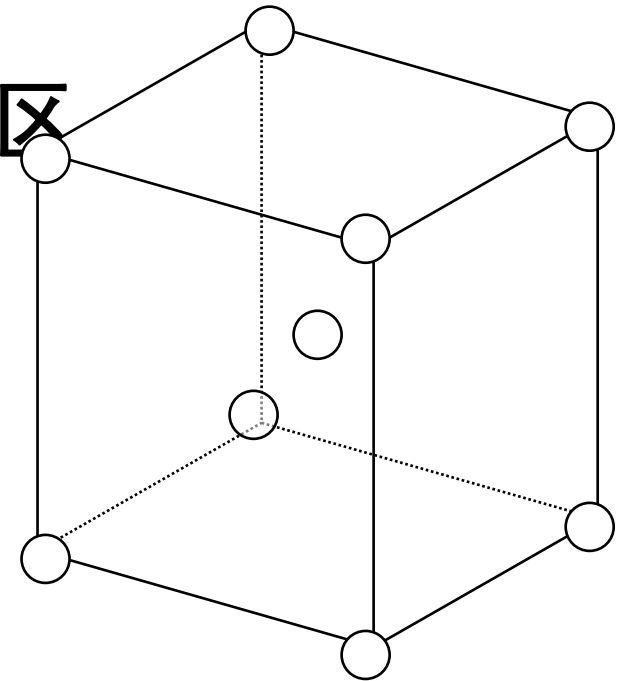
- #  $\rightarrow$  第一Brillouin区不一定是最近邻倒格点的中垂面所围

- \* 高对称轴和点如图所示

- $L = (0.5, 0.5, 0.5) \frac{2\pi}{a}$

- $X = (1, 0, 0) \frac{2\pi}{a}$

- $K = (0.75, 0.75, 0) \frac{2\pi}{a}$



# 本讲要点：兼答本讲目的所提问题

## 1. 衍射实验的理论准备

- \* 简化 $\rightarrow$ 倒格子是正格子的一个**Fourier**变换

## 2. 倒格子

- \* 倒格子基矢，倒格矢
- \* **Brillouin**区(倒空间的**Weigner-Seitz**原胞)

## 3. 正格子和倒格子之间的关系

- \* 互为正、倒
- \* 倒格矢与晶面正交
- \* 几何关系：倒格点 $\leftrightarrow$ 晶面

# 新引入概念

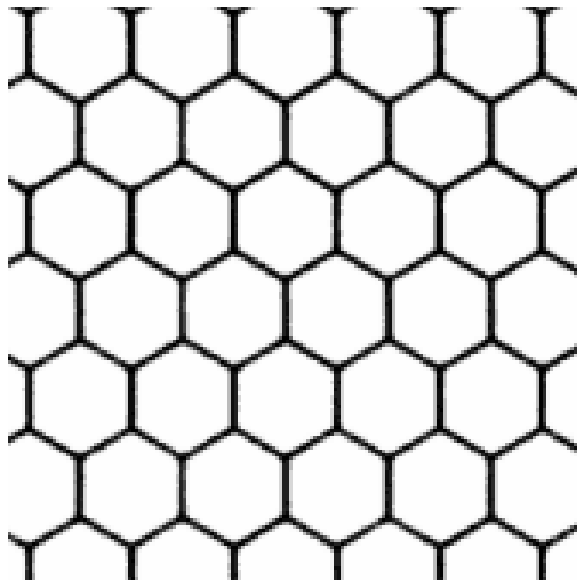
- 倒格子
  - \* 也是一种Bravias格子
  - # 基矢, 原胞(第一Brillouin区)

# 思考题

- 倒格子是否保持其正格子的宏观对称性？

# 习题

9. 原子排列成二维蜂窝结构，交点是原子所在位置。试确定它的倒格子基矢，并作它的 Brillouin 区 (即 Wigner-Seitz 原胞)。



# 课堂讨论题

1. 一给定的正格子是否只有一唯一的倒格子与之对应？
2. 给定的正格子基矢是否只有唯一的倒格子基矢与之对应？
3. 一正格矢 $\mathbf{R}_l$ 是否只有一唯一的倒格矢 $\mathbf{K}_h$ 与之对应？