课程信息

- •第一次作业提交截止时间: 3月11日 23:59pm
- •完成第一章课后测试(超星平台),截止时间3月14日24点。
- 第二次作业:
- 1. 阅读黄昆《固体物理学》第二章2-1至2-5小节、第三章3-1至3-3小节,胡老师讲义2-1至2-5小节,并解释以下重要概念:离子键、共价键、金属性结合、范德瓦尔结合、电离能、亲合能、负电性、格波、色散关系、光学波、声学波、玻恩-卡门边界条件、声子。
- 2. 书后习题2.3, 3.3

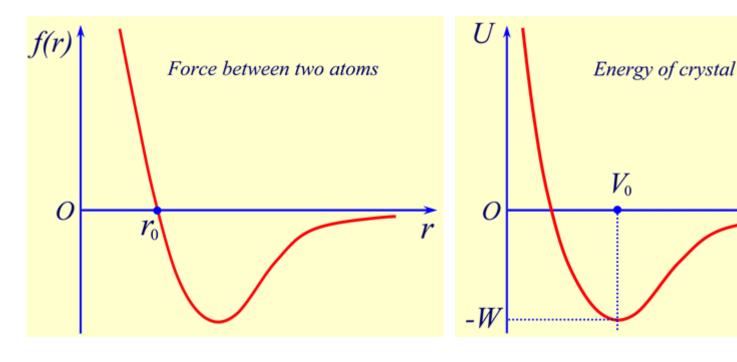
• 3. 画出固体中原子相互作用力f(r)与原子间距r的关系, 并在图中标明: 1)平衡位置; 2)最大有效引力。

• 4. (2020年期末考试题)小明将1万个直径为1cm,重量为100g的小铁球用长度为10cm,弹性系数为1000N/m的弹簧连成一个圆环。估算此圆环中能够传播的机械波的最大频率及最短波长,并与晶体中的格波做比较。

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

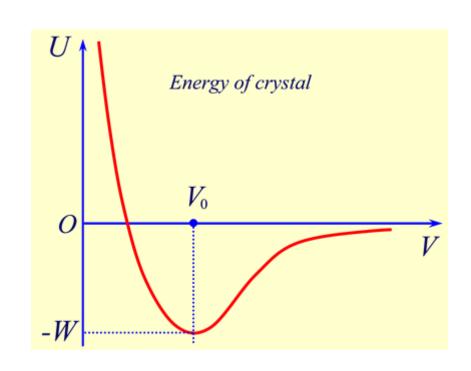


不考虑热效应, 外界作功等于系统内能增量

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

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



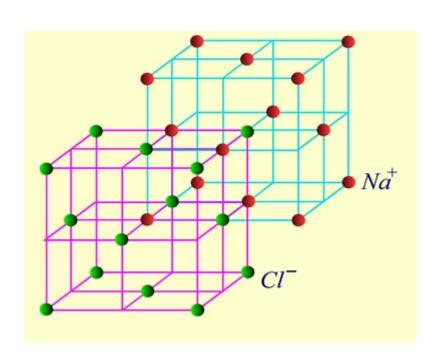
NaCl晶体的内能
$$U = N[-\frac{A}{r} + \frac{B}{r^n}]$$

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

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

§ 2.2 共价结合

⊠ 共价结合是靠两个原子各贡献一个电子 —— 形成共价键

☑ 共价键的现代理论 —— 以氢分子的量子理论为基础

—— 两个氢原子A和B,在自由状态下时,各有一个电子

—— 归一化波函数 ϕ_A and ϕ_B

单个原子中的电子的波函数 ϕ_A and ϕ_B

分别满足薛定谔方程

$$(-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2 + V_A)\phi_A = \varepsilon_A\phi_A$$

$$(-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2 + V_B)\phi_B = \varepsilon_B\phi_B$$

 V_A , V_B —— 原子核的库仑势

- —— 当原子相互靠近,波函数交叠,形成共价键
- —— 两个电子为两个氢原子所共有

描写其状态的哈密顿量

$$H = -\frac{\hbar^2}{2m}\nabla_1^2 - \frac{\hbar^2}{2m}\nabla_2^2 + V_{A1} + V_{A2} + V_{B1} + V_{B2} + V_{12}$$

—— 下标A和B代表两个原子,1和2代表两个电子

薛定谔方程 $H\psi = E\psi$

☑ 分子轨道法 (Molecular Orbital method ——
MO method) 简化处理

- —— 忽略两个电子之间的相互作用 V_{12} ,简化为单电子问题
- —— 假定两个电子总的波函数 $\psi(\bar{r}_1, \bar{r}_2) = \psi_1(\bar{r})\psi_2(\bar{r})$

分子轨道波函数

$$\psi_1(\vec{r}), \psi_2(\vec{r})$$

满足薛定谔方程

$$(-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla_1^2 + V_{A1} + V_{B1})\psi_1 = \varepsilon_1\psi_1$$

$$(-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla_2^2 + V_{A2} + V_{B2})\psi_2 = \varepsilon_2\psi_2$$

—— 单电子波动方程

两个等价的原子A和B $\varepsilon_1 = \varepsilon_2 = \varepsilon_0$

选取分子轨道波函数为原子轨道波函数的线性组合

$$\psi_i(\vec{r}) = C_i[\phi_A(\vec{r}) + \lambda_i \phi_B(\vec{r})]$$

Linear Combination of Atomic Orbitals — LCAO

分子轨道波函数 $\psi_i(\vec{r}) = C_i[\phi_A(\vec{r}) + \lambda_i\phi_B(\vec{r})]$

—— 变分计算待定因子 $\lambda = +1$

—— 归一化常数

分子轨道波函数
$$\psi_{+} = C_{+}(\varphi_{A} + \varphi_{B})$$
 Bonding state

$$\psi_{-} = C_{-}(\varphi_{A} - \varphi_{B})$$
 Antibonding state

分子轨道波函数
$$\psi_{+} = C_{+}(\phi_{A} + \phi_{B}), \ \psi_{-} = C_{-}(\phi_{A} - \phi_{B})$$

两种分子轨道
之间能量差别
$$\varepsilon_{+} = \frac{\int \psi_{+}^{*} H \psi_{+} d\bar{r}}{\int \psi_{+}^{*} \psi_{+} d\bar{r}} = 2C_{+}^{2} (H_{aa} + H_{ab})$$

$$\varepsilon_{-} = \frac{\int \psi_{-}^{*} H \psi_{-} d\vec{r}}{\int \psi_{-}^{*} \psi_{-} d\vec{r}} = 2C_{-}^{2} (H_{aa} - H_{ab})$$

$$\mathcal{E}_{+} < \mathcal{E}_{-} \qquad H_{aa} = \int \phi_{A}^{*} H \phi_{A} d\vec{r} = \int \phi_{B}^{*} H \phi_{B} d\vec{r} \approx \mathcal{E}_{0}$$

$$H_{ab} = \int \phi_A^* H \phi_B d\vec{r} = \int \phi_B^* H \phi_A d\vec{r} < 0$$

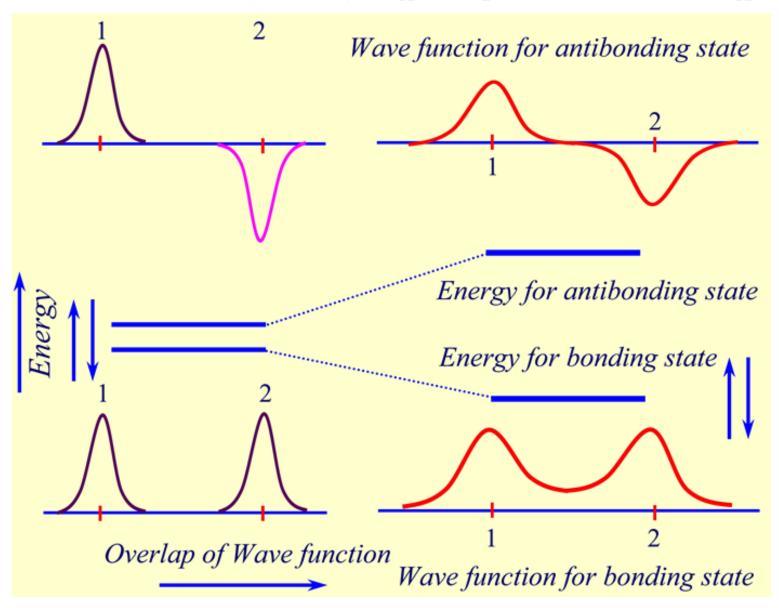
$$\varepsilon_{+} = \frac{\int \psi_{+}^{*} H \psi_{+} d\vec{r}}{\int \psi_{+}^{*} \psi_{+} d\vec{r}} = 2C_{+}^{2} (H_{aa} + H_{ab})$$

$$\varepsilon_{-} = \frac{\int \psi_{-}^{*} H \psi_{-} d\vec{r}}{\int \psi_{-}^{*} \psi_{-} d\vec{r}} = 2C_{-}^{2} (H_{aa} - H_{ab})$$

—— 负电子云与原子核之间的库仑作用,成键态能量相对于原子能级降低了,与此同时反键态的能量升高

—— 成键态上可以填充两个自旋相反的电子,使体系的能量下降,意味着有相互吸引的作用

分子轨道波函数 $\psi_{+} = C_{+}(\phi_{A} + \phi_{B}), \ \psi_{-} = C_{-}(\phi_{A} - \phi_{B})$



共价键结合的两个基本特征 —— 饱和性和方向性

应 饱和性 —— 共价键形式结合的原子能形成的键的数目 有一个最大值,每个键含有2个电子,分别来自两个原子

—— 共价键是由未配对的电子形成

—— 价电子壳层如果不到半满,所有电子都可以是不 配对的,因此成键的数目就是价电子数目

—— 价电子壳层超过半满时,根据泡利原理,部分电子必须自旋相反配对,形成的共价键数目小于价电子数目

IV族 - VII族的元素共价键数目符合8-N原则

☑ 方向性 —— 原子只在特定的方向上形成共价键,各个共价键之间

根据共价键的量子理论,共价键的强弱取决于形成共价键的两个电子轨道相互交叠的程度

- —— 一个原子在价电子波函数最大的方向上形成 共价键
- —— 对于金刚石中C原子形成的共价键
- ,要用"轨道杂化"理论进行解释

原子 —— 6个电子, 1s², 2s²和2p²。

- —— 只有2个电子是未配对的
- —— 而在金刚石中每个C原子和4个近邻C原子形成 共价键

金刚石共价键的基态由2s和2p波函数的组合构成

$$\psi_{h_1} = \frac{1}{2} (\phi_{2s} + \phi_{2p_x} + \phi_{2p_y} + \phi_{2p_z})$$

$$\psi_{h_2} = \frac{1}{2} (\phi_{2s} + \phi_{2p_x} - \phi_{2p_y} - \phi_{2p_z})$$

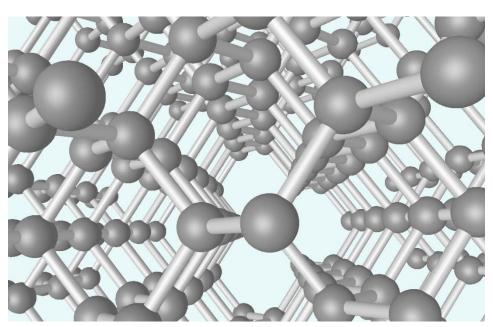
$$\psi_{h_3} = \frac{1}{2} (\phi_{2s} - \phi_{2p_x} + \phi_{2p_y} - \phi_{2p_z})$$

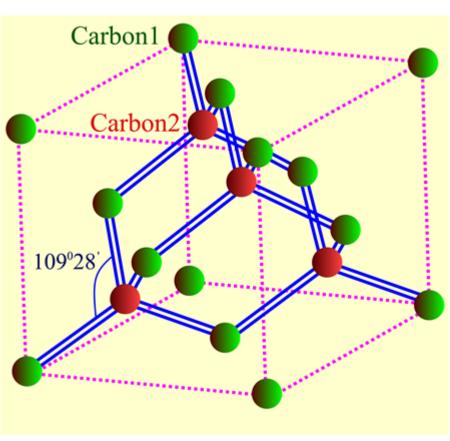
$$\psi_{h_4} = \frac{1}{2} (\phi_{2s} - \phi_{2p_x} - \phi_{2p_y} + \phi_{2p_z})$$

杂化轨道的特点 —— 电子云分别集中在四面体的4个顶角方向上,2个2s和2个2p电子都是未配对的,在四面体顶角方向上形成4个共价键

—— 两个键之间的夹角: 109⁰28⁷

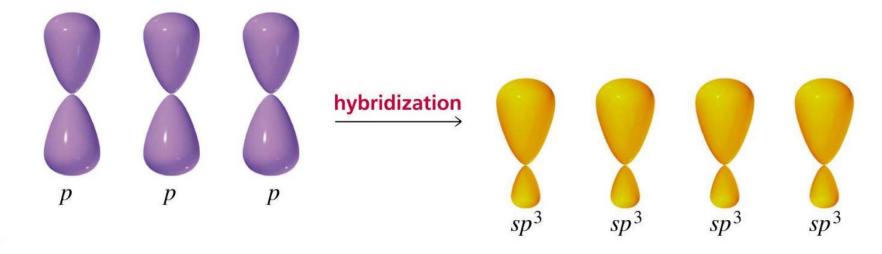
Diamond





sp³杂化轨道

- 25% s 轨道 + 75% p 轨道 = sp^3 杂化轨道.
- $- \gamma_s$ 轨道和三个p 组合形成四个 sp^3 杂化轨道
- $- \uparrow sp^3$ 杂化轨道的能量低于p 轨道,高于s 轨道





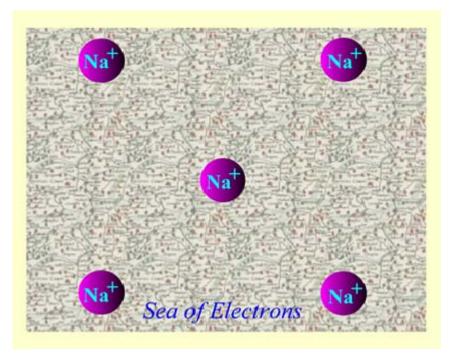
§ 2.3 金属性结合

I族、II族元素及过渡元素 —— 典型的金属晶体,最外层电子一般为1~2个

组成晶体时每个原子最外层电 子为所有原子所共有

价电子 —— 电子云

原子实 —— 沉浸在电子云



电子云和原子实的作用 —— 库仑作用 体积越小电子云密度越高,库仑相互作用 的能愈低,表现为原子聚合起来的作用 ☑ 晶体的平衡 —— 依靠库仑作用力和一定的排斥力 排斥来自两个方面

—— 体积减小,电子云的密度增大,电子的动能将增加

——原子实相互接近到一定的距离时,它们的电子云发生显著的重叠,将产生强烈的排斥作用

—— 金属性结合对原子的排列没有特殊的要求,容易造成原子排列的不规范性,使其具有很大的范性

§ 2.4 范德瓦耳斯结合

☑ VIII 族元素在低温时结合成的晶体 —— 非极性分子晶体

☑ 分子晶体的作用力

——惰性元素最外层8个电子,具有球对称的稳定封闭结构

——某一瞬时正负电中心不重合使原子呈现出瞬时偶极矩

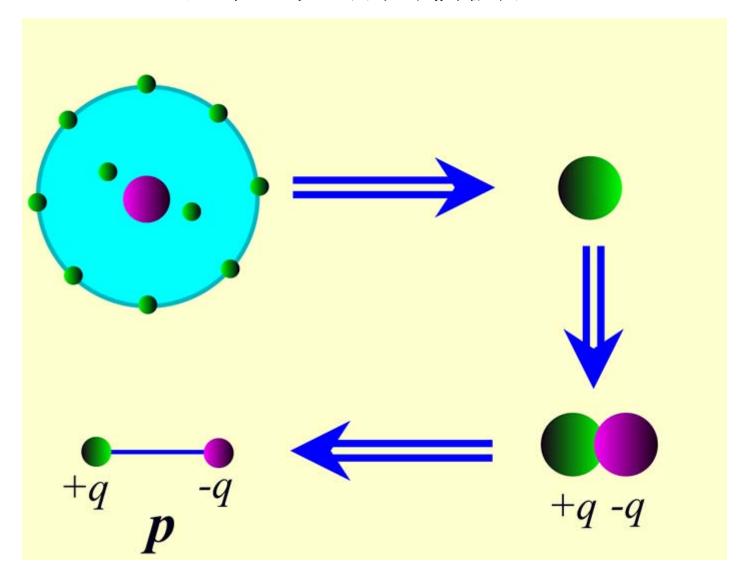
—— 使其它原子产生感应极矩

—— 非极性分子晶体依靠瞬时偶极矩的相互作用而结合

——作用力非常微弱

—— 1873年范德瓦耳斯(Van der Waals) 提出在实际气体分子中,两个中性分子间存在着"分子力"

原子呈现出瞬时偶极矩



- ——惰性元素具有球对称,结合时排列最紧密以使势能最低
- ——Ne、Ar、Kr、Xe的晶体都是面心立方
- ——透明的绝缘体,熔点特低
- —— 分别为24K、84K、117K和161K
- 図 两个惰性原子之间的相互作用势能
- —— 两个相距为r的原子,原子中电子是对称分布
- ——偶极矩作用
- 设原子1的瞬时电偶极矩 \bar{p}_1

在r处产生的电场
$$E \sim \frac{p_1}{r^3}$$

原子1的电场
$$E \sim \frac{p_1}{r^3}$$

原子2在电场的作用下感应偶极矩 $p_2 = \alpha E$ —— α 原子的极化率

两个电偶极子之间的相互作用能 $\Delta E = \frac{p_1 p_2}{r^3} = \frac{\alpha p_1^2}{r^6}$

—— 力随距离增加下降很快,两个原子之间的相互作用很弱

两个原子的相互作用势能
$$u(r) = -\frac{A}{r^6} + \frac{B}{r^{12}}$$

—— B/r¹²: 重叠排斥势能,A和B为经验参数,都是正数

两原子相互作用势能

$$u(r) = -\frac{A}{r^6} + \frac{B}{r^{12}}$$

引入新的参量 ε and σ $4\varepsilon\sigma^6 = A$, $4\varepsilon\sigma^{12} = B$

相互作用势能
$$u(r) = 4\varepsilon[(\frac{\sigma}{r})^{12} - (\frac{\sigma}{r})^6]$$

—— 勒纳一琼斯(Lennard-Jones)

势晶体总的势能 — N 个原子

$$U(r) = \frac{1}{2}N(4\varepsilon)[A_{12}(\frac{\sigma}{r})^{12} - A_6(\frac{\sigma}{r})^6]$$

——1/2因子:相互作用能为两个原子共有

 $----A_{12}和A_{6}$:与晶格结构有关的求和项

晶体总的势能
$$U(r) = \frac{1}{2}N(4\varepsilon)[A_{12}(\frac{\sigma}{r})^{12} - A_6(\frac{\sigma}{r})^6]$$

——非极性分子晶体的晶格常数、结合能和体变模量

晶格常数
$$\left. \frac{dU}{dr} \right|_{r=r_0} = 0$$

平衡状态体变模量
$$K = (V \frac{d^2U}{dV^2})_{V_0}$$

晶体的结合能 $W = -U(r_0)$

§ 2.5 元素和化合物晶体结合的规律性

电离能和电子亲和能

1.电离能

中性原子失去1个电子成为+1价离子时所需要的能量为第一电离能,从+1价离子再移去一个电子所需的能量为第二电离能。

$$z + A \rightarrow z^{+} + e$$

其中 A 为第一电离能

电离能越大,原子对价电子的束缚能力越强。

电离能 (单位:eV)

元素	Na	Mg	Al	Si	P	S	Cl	Ar
电离能	5.138	7.644	5.984	8.149	10.55	10.357	13.01	15.755
元素	K	Ca	Ga	Ge	As	Se	Br	kr
电离能	4.339	6.111	6.00	7.88	9.87	9.750	11.84	13.996

小 ─────大

2. 电子亲和能:

中性原子获得电子成为-1价离子时所放出的能量。

$$y + e \rightarrow y^{-1} + B$$
 B为电子亲合能。

负电性

负电性=0.18(电离能+亲和能)

对比下表各个周期,可看出以下两个特性:

- (1)周期表由上到下,负电性逐渐弱;
- (2) 周期表越往下,一个周期内负电性的差别也越小。

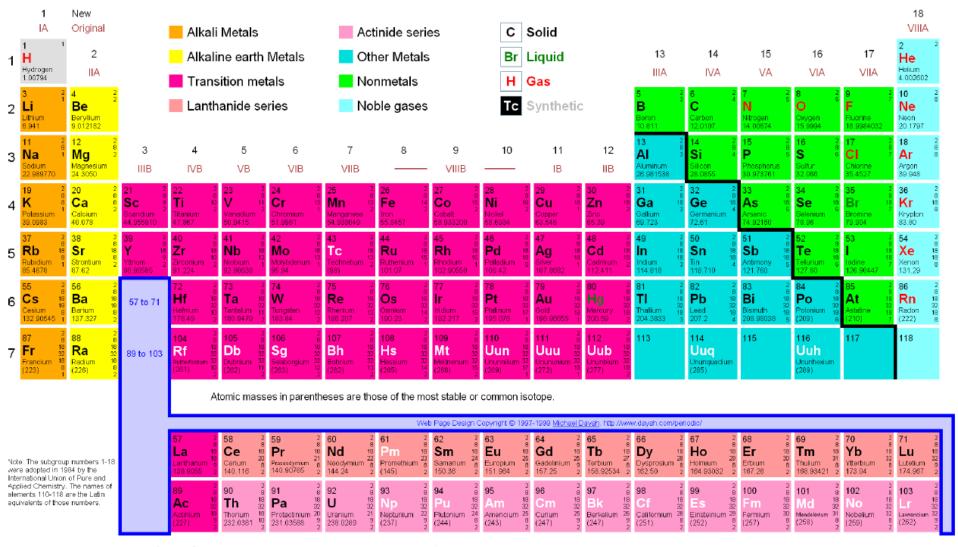
负 电 性

IA	IIA	IIIA	IVA	VA	VIA	VIIA
Li	Be	В	\mathbf{C}	N	0	\mathbf{F}
1.0	1.5	2.0	2.5	3.0	3.5	4.0
Na	Mg	Al	Si	P	S	Cl
0.9	1.2	1.5	1.8	2.1	2.5	3.0
K	Ca	Ga	Ge	As	Se	Br
0.8	1.0	1.5	1.8	2.0	2.4	2.8

IA、IIA负电性低的元素对电子束缚较弱,价电子易于摆脱原子束缚成为共有化电子,因此在形成晶体时便采取典型的金属结合。

IVA、 VA具有较强的负电性,它们束缚电子的能力较强,适于形成共价结合。

周期表左端的元素负电性弱,易于失去电子;而右端的元素负电性强,易于获得电子,因此它们形成离子晶体。



一个有用的网上周期表 - http://www.webelements.com/

氢键和氢键晶体 H(1S1)(不作要求)

氢键是一种由于氢原子结构上的特殊性所仅能形成的特异键型!

1. 举例:

冰,铁电晶体 — 磷酸二氢钾(KH₂ PO₄),固体氟化氢[(HF)_n],蛋白质、脂肪、醣等含有氢键

2. 特点:

H原子只有一个1s电子,可以同时和<u>两个负电性较强</u>的而 半径较小的原子结合 如:0、F、N

① 其中与一个结合较强,具有共价键性质 短键符号表示"一" 注: : 共价键中电荷分布趋向负电性强的原子;

O、F、N负电性较强。

∴ H 原子核就相对露在外面 — 显示正电性

② 另一个靠静电作用同另一个负电性原子结合起来— 氢键(弱于Van der weals 键)

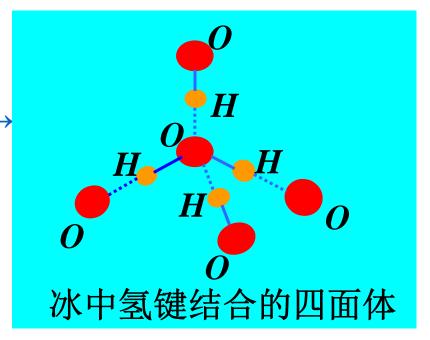
长键符号表示"…"

性质: 氢键具有饱和性和方向性

★ 饱和性:

 H_2O 晶体的键结构为 $O - H...O \rightarrow$ 第三个 O 原子向 H 靠近,受到已结合的两个 O 原子的负电排斥,不能与 H 结合

★ <u>方向性</u>: 冰,四面体结构



每个O原子按四面体结构形式 与其他4个H 邻接;

表明: 氢键能使分子按特定的方向联系起来!

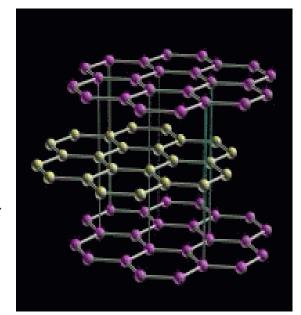
混合键

例子:石墨一层状结构(二维)

1.由 C 原子组成,成键方式≠金刚石

2.层内: 三个价电子 — sp^2 杂化,分别与相邻的三个C 原子 \rightarrow 形成三个共价键

(键长: 1.42Å)



粒子之间相互作用较强!



同一平面内,1200(六角平面网状结构)

平面上的所有 $2p_z$ 电子互相重叠 — 共价键

3. 层间:第三个 p_z 电子可沿层平面自由远动

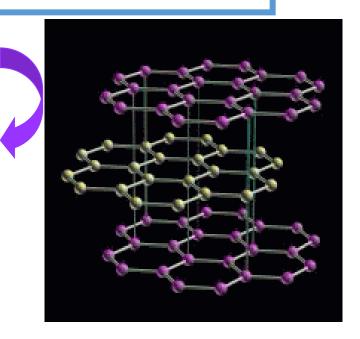
使其具有金属键的性质 — 使石墨晶体具有良好的导电性



网层间通过范德瓦尔斯力结合 — 分子键

层与层间的距离为3.40Å >> 一般的 C-C 链长

导致层与层之间易于滑移 — 表现石墨晶体特有的滑腻性质



性能:

层与层之间靠很弱的Vander weals键结合缺少电子表现层间导电率只有层内导电率的千分之一

层与层之间容易相对位移 → 碱金属,碱土金属,氧化物,硫化物等物质的原子或分子排成平行于石墨层的单层,按一定的次序插进石墨晶体的层与层的空间一石墨插层化合物

可改变导电率 → 达到层面内导电率超过铜→ 成为人造金属!

第三章 晶格振动与晶体的热学性质

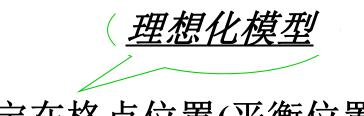
•3.1: 简谐振动

•3.2: 一维单原子链

•3.3: 一维双原子链: 声学波与光学波

学习的意义与目的:

1.回顾:



组成晶体的原子被认为是固定在<u>格点位置(平衡位置)</u> *静止不动*的!

2.认识:

格点

有限温度($T \neq 0K$)下,组成晶体的原子或离子围绕<u>平衡</u>位置作 $\frac{\partial V}{\partial M}$

"晶格振动"



有限温度下,组成晶体的原子并非固定于格点位置,而是以格点为<u>平衡位</u>置作热振动,这种运动称为<u>晶格振动</u>

3. 晶格振动的作用与学习意义:

- ※ 晶格振动使晶体势场偏离严格的周期性;
- ※ 对电子有<u>散射作用</u>,从而影响与电子有关的 运输性质: 电导,霍尔效应,磁阻,温差电效应;
- ※ 晶体的<u>比热</u>, <u>热膨胀</u>和<u>热导</u>等热学性质直接依赖于 晶格振动;
- ※ 晶体的光吸收和光发射等光学性质与晶格振动有关
- ※ 电子-电子间通过晶格振动可出现不同于库仑力的 相互作用,形成所谓库柏对,产生超导性。

- 4. 晶格振动的出现及发展历程
- ① 起源于<u>晶体热学性质</u>的研究 杜隆—柏替经验规律把热容量和原子振动联系起来!

得到: 摩尔热容量为3Nk = 3R 8.3145 $J \cdot mol^{-1} K^{-1}$

<u>问题</u>:与低温热容量相矛盾 — $T\downarrow$, $Cv\downarrow$

- ② 爱因斯坦发展普朗克量子假说—<u>量子热容量理论</u> 得到:热容量与原子振动的具体频率有关
- ③ 建立"格波"形式→研究晶格振动

晶格中各个原子间的振动相互间存在着固定的位相关系—晶格中存在着角频率ω为的平面波

§3.1 简谐近似

晶格振动是典型的小振动问题! — 经典力学观点



力学体系自平衡位置发生微小偏移

→ 该力学体系的运动属于小振动

处理小振动问题的理论方法和主要结果



原子在平衡位置附近作微小振动

→ 布拉伐格矢 R 是平衡位置

简谐近似

简谐近似 —— 体系的势能函数只*保留至二次项*

研究对象 —— 由N个质量为m的原子组成的晶体

第n个原子的平衡位置 \vec{R}_n

偏离平衡位置的位移矢量 $\bar{\mu}_n(t)$

原子的位置 $\vec{R}_n' = \vec{R}_n + \vec{\mu}_n(t)$ 原子位移宗量

3个方向上的分量 μ_{ni} (i = 1, 2, 3)

N个原子的位移矢量 $\bar{\mu}_i(t)$ μ_i $(i = 1, 2, 3, 4, \dots, 3N)$

N个原子体系的势能函数在平衡位置按泰勒级数展开

$$V = V_0 + \sum_{i=1}^{3N} \left(\frac{\partial V}{\partial \mu_i}\right)_0 \mu_i + \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^{3N} \left(\frac{\partial^2 V}{\partial \mu_i \partial \mu_j}\right)_0 \mu_i \mu_j + High \ items$$

$$V_0=0$$
 平衡位置 $(\frac{\partial V}{\partial \mu_i})_0=0$ ——不计高阶项

系统的势能函数
$$V = \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^{3N} \left(\frac{\partial^2 V}{\partial \mu_i \partial \mu_j} \right)_0 \mu_i \mu_j$$

系统的势能函数

$$V = \frac{1}{2} \sum_{i, j=1}^{3N} \left(\frac{\partial^2 V}{\partial \mu_i \partial \mu_j} \right)_0 \mu_i \mu_j$$

系统的动能函数

$$T = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{3N} m_i \dot{\mu}_i^2$$

系统的哈密顿量

$$H = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{3N} m_i \dot{\mu}_i^2 + \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^{3N} \left(\frac{\partial^2 V}{\partial \mu_i \partial \mu_j} \right)_0 \mu_i \mu_j$$

引入简正坐标 $Q_1, Q_2, Q_3, \cdots Q_{3N}$

——原子的坐标和简正坐标通过正交变换联系起来

假设存在线性变换
$$\overline{m_i} \mu_i = \sum_{j=1}^{3N} a_{ij} Q_j$$

系统的哈密顿量
$$H = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{3N} \dot{Q}_i^2 + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{3N} \omega_i^2 Q_i^2$$

- ※ 对热膨胀和热传导等问题必须考虑高阶项
 - --- 特别是3次和4次项的作用
 - ightarrow 这称为非谐项或非谐作用 $V_{ ext{#}}$
- ※ 具体处理问题时,把<u>非谐项</u>看成是对起主要作用 的简谐项的微扰!

简正振动模式: 在简谐近似下,由N个原子构成的晶体的晶格振动,可等效成3N个独立的谐振子的振动.每个谐振子的振动模式 称为简正振动模式

<u>简正振动模式</u>对应着所有的原子都以该模式的频率做振动,它是晶格振动模式中最简单最基本的振动方式.

原子的振动 —格波振动通常是这3N个简正振动模式的线形迭加.

§ 3.2 一维单原子链

绝热近似 —— 用一个均匀分布的负电荷产 生的常量势场来描述电子对

——将电子的运动和离子的运动分开

晶格具有周期性,晶格的振动具有波的形式 ——格波

格波的研究

- —— 先计算原子之间的相互作用力
- ——根据牛顿定律写出原子运动方程,最后求解方程

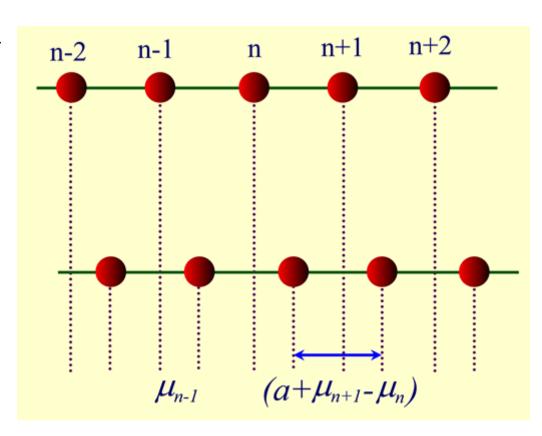
一维无限原子链 —— 每个原子质量m, 平衡时原子间距a

——原子之间的作用力

第n个原子离开平衡位置的位移 μ_n

第n个原子和第n+1 个原子间的相对位移

$$\mu_{n+1} - \mu_n$$



第n个原子和第n+1个原子间的距离 $a + \mu_{n+1} - \mu_n$

平衡位置时,两个原子间的互作用势能 v(a)

发生相对位移 $\delta = \mu_{n+1} - \mu_n$ 后,相互作用势能 $v(a+\delta)$

$$v(a+\delta) = v(a) + \left(\frac{dv}{dr}\right)_a \delta + \frac{1}{2} \left(\frac{d^2v}{dr^2}\right)_a \delta^2 + High \ items$$

$$v(a)$$
 — 常数 $\left(\frac{dv}{dr}\right)_a = 0$ — 平衡条件

简谐近似 —— 振动很微弱,势能展式中只保留到二阶项

相邻原子间的作用力
$$f = -\frac{dv}{d\delta} \approx -\beta\delta$$
 $\beta = (\frac{d^2v}{dr^2})_a$

原子的运动方程

—— 只考虑相邻原子的作用,第n个原子受到的作用力

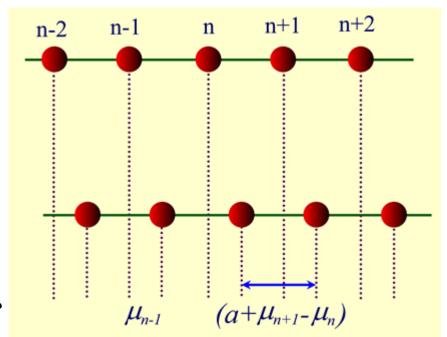
$$\beta(\mu_{n+1} - \mu_n) - \beta(\mu_n - \mu_{n-1}) = \beta(\mu_{n+1} + \mu_{n-1} - 2\mu_n)$$

第n个原子的运动方程

$$m\frac{d^{2}\mu_{n}}{dt^{2}} = \beta(\mu_{n+1} + \mu_{n-1} - 2\mu_{n})$$

$$(n = 1, 2, 3\dots, N)$$

——每一个原子运动方程类似



——方程的数目和原子数相同

方程解和振动频率
$$m \frac{d^2 \mu_n}{dt^2} = \beta(\mu_{n+1} + \mu_{n-1} - 2\mu_n) \longleftarrow$$

设方程组的解

$$\mu_n = Ae^{i(\omega t - naq)}$$

nag — 第n个原子振动位相因子

$$\mu_{n-1} = Ae^{i[\omega t - (n-1)aq]}$$

$$\mu_{n+1} = Ae^{i[\omega t - (n+1)aq]}$$

得到
$$-m\omega^2 = \beta(e^{iaq} + e^{-iaq} - 2)$$

$$\omega^2 = \frac{4\beta}{m} \sin^2(\frac{aq}{2})$$

格波方程
$$\mu_n = Ae^{i(\omega t - naq)}$$
 $\omega^2 = \frac{4\beta}{m} \sin^2(\frac{aq}{2})$

格波的波速
$$v_p = \frac{\omega}{q}$$
 —— 波长的函数

 $\omega \sim q$ ——一维简单晶格中格波的色散关系,即振动频谱

格波的意义

连续介质波
$$Ae^{i(\omega t - 2\pi \frac{x}{\lambda})} = Ae^{i(\omega t - qx)}$$
 波数 $q = \frac{2\pi}{\lambda}$

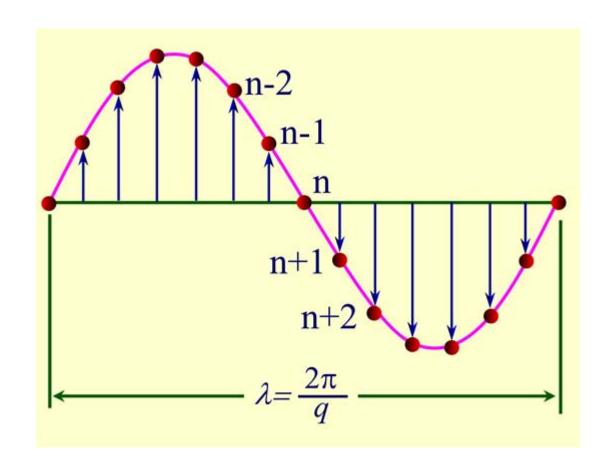
- ——格波和连续介质波具有完全类似的形式
- ——一个格波表示的是所有原子同时做频率为ω的振动

 $\mu_n = Ae^{i(\omega t - naq)}$ —— 简谐近似下,格波是简谐平面波

——格波的波形图

—— 向上的箭头代表原子沿*X*轴向右振动

--- 向下的箭头代表原子沿X轴向左振动

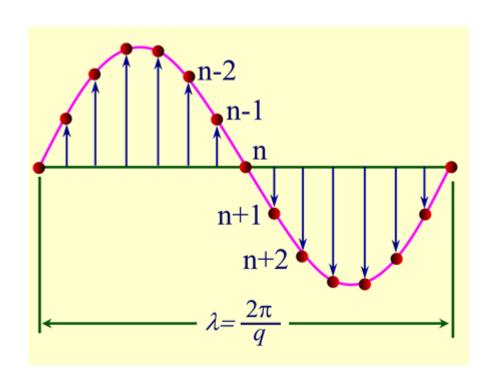


格波方程
$$\mu_n = Ae^{i(\omega t - naq)}$$

格波波长
$$\lambda = \frac{2\pi}{q}$$

格波波矢
$$\bar{q} = \frac{2\pi}{\lambda}\bar{n}$$

格波相速度
$$v_p = \frac{\omega}{q}$$



不同原子间位相差 n'aq - naq = (n'-n)aq

相邻原子的位相差 (n+1)aq - naq = aq

格波
$$\mu_n = Ae^{i(\omega t - naq)}$$

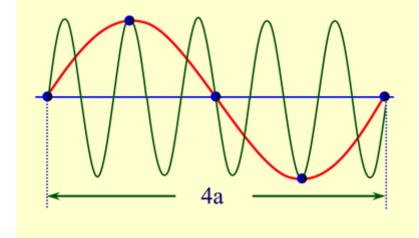
$$\omega^2 = \frac{4\beta}{m} \sin^2(\frac{aq}{2})$$

波矢的取值和布里渊区

相邻原子位相差 $aq \Rightarrow 2\pi + aq$

——原子的振动状态相同

格波1(Red)波矢
$$q_1 = \frac{2\pi}{4a} = \frac{\pi}{2a}$$



相邻原子位相差 $aq_1 = \pi/2$

格波2(Green)波矢
$$q_2 = \frac{2\pi}{4a/5} = \frac{5\pi}{2a}$$

相邻原子的位相差 $aq_2 = 2\pi + \pi/2$

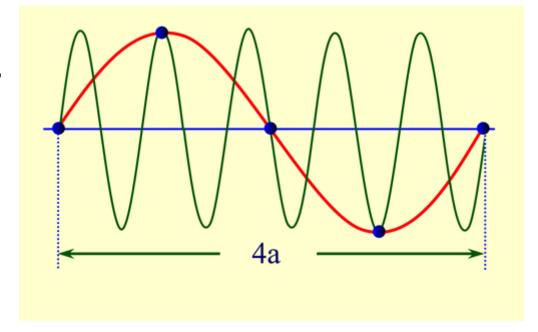
$$aq_1 = \frac{\pi}{2} \qquad aq_2 = 2\pi + \frac{\pi}{2}$$

两种波矢的格波中, 原子的振动完全相同

相邻原子的位相差

$$-\pi < aq \le \pi$$

波矢的取值
$$-\frac{\pi}{a} < q \le \frac{\pi}{a}$$
 ——第一布里渊区



- 只研究清楚第一布里渊区的晶格振动问题
- 其它区域不能提供新的物理内容