# 课程信息

•作业补交截止日期:考试当天

(补交作业最多按50%计算成绩)

#### § 7.8 异质结

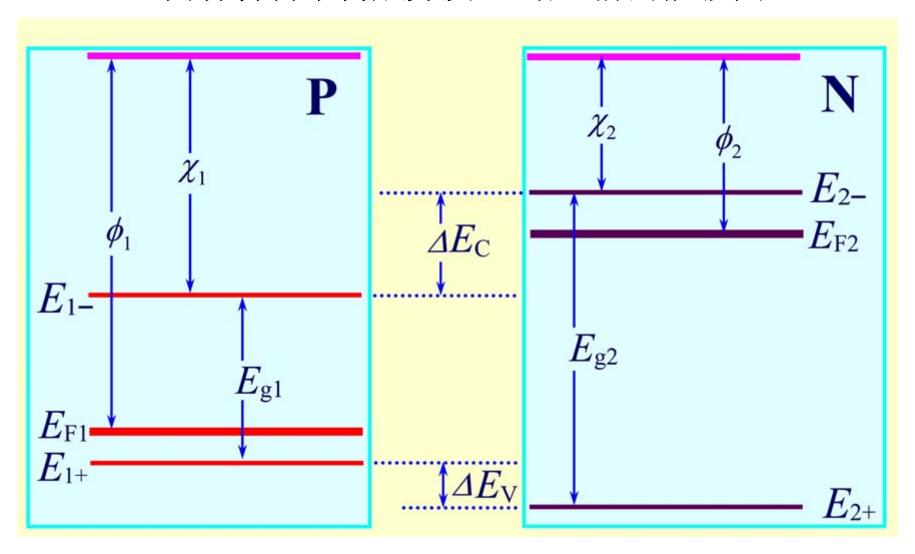
同质结 —— 由同种半导体材料构成N区或P区,形成的PN结

异质结 —— 两种带隙宽度不同的半导体材料生长在同一块 单晶上形成的结

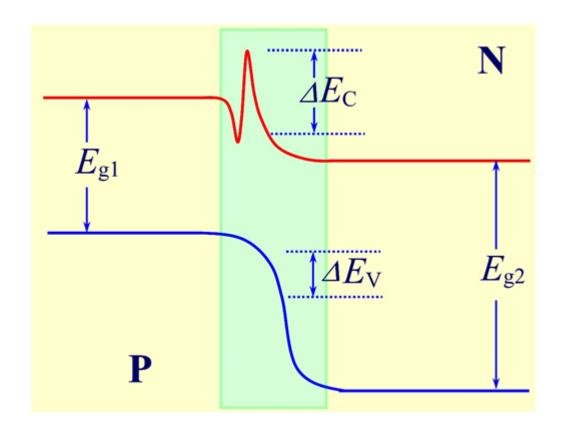
同型异质结 —— 结的两边导电类型相同: NN, PP

异型异质结 —— 结的两边导电类型不相同: NP, PN

#### 两种材料未构成异质PN结之前的能级图



#### 两种半导体材料构成异质PN结之后的能级图



异质PN结界面处导带底和价带顶不连续 —— 差值

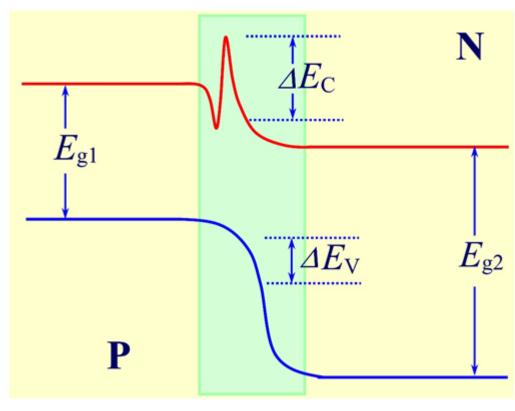
$$\Delta E_C = \chi_1 - \chi_2$$
  $\Delta E_V = (\chi_1 + E_{g1}) - (\chi_2 + E_{g2})$ 

$$\Delta E_C = \chi_1 - \chi_2 \qquad \Delta E_V = (\chi_1 + E_{g1}) - (\chi_2 + E_{g2})$$

$$\Delta E_V = E_{g1} - E_{g2} + \Delta E_C$$

—— 两种材料的费密能级不同,电子从高费密能级材料流向低费密能级材料,形成PN结势垒

—— 形成异质结时,能带在界面处间断,在势垒的一侧出现尖峰,另一侧出现峡谷



异质结的"注入比"

P区的电子电流密度 
$$j_n = -qn_P^0(e^{qV/k_BT}-1)\frac{D_n}{L_n}$$

N区的空穴电流密度 
$$j_p = -qp_N^0 (e^{qV/k_BT} - 1) \frac{D_p}{L_p}$$

PN结注入比 
$$\frac{j_n}{j_p} = \frac{D_n L_p}{D_p L_n} \frac{n_p^0}{p_N^0}$$

热平衡条件 
$$n^0 p^0 = N_- N_+ e^{-\frac{E_g}{k_B T}}$$

异型同质**PN**结注入比 
$$\frac{j_n}{j_p} = \frac{D_n L_p}{D_p L_n} \frac{n_p^0}{p_N^0}$$

$$n_P^0 = \frac{N_- N_+}{p_P^0} e^{-\frac{E_g}{k_B T}}$$

$$n_P^0 = \frac{N_- N_+}{p_P^0} e^{-\frac{E_g}{k_B T}} \qquad p_N^0 = \frac{N_- N_+}{n_N^0} e^{-\frac{E_g}{k_B T}} - \frac{E_g}{n_N^0} e^{-\frac{E_g}{k_B T}}$$

$$\frac{j_n}{j_p} = \frac{D_n L_p}{D_p L_n} \frac{N_D}{N_A}$$

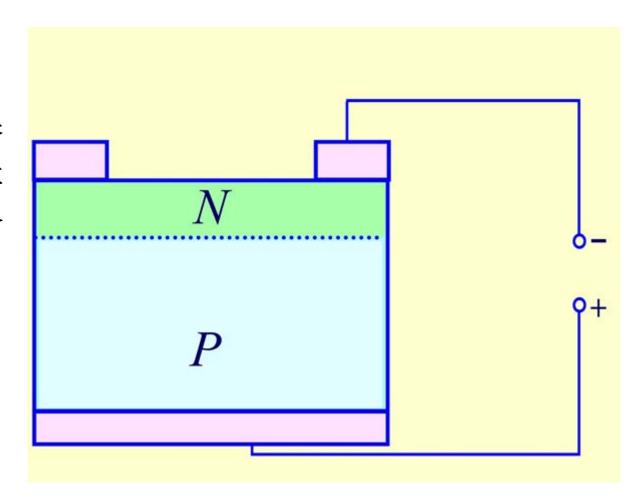
异型异质**PN**结 
$$n_P^0 = \frac{N_- N_+}{p_P^0} e^{-\frac{(E_g)_P}{k_B T}}$$
 
$$p_N^0 = \frac{N_- N_+}{n_N^0} e^{-\frac{(E_g)_N}{k_B T}}$$

异质PN结注入比 
$$\frac{j_n}{j_p} = \frac{D_n L_p}{D_p L_n} \frac{N_D}{N_A} e^{\frac{(E_g)_N - (E_g)_P}{k_B T}}$$

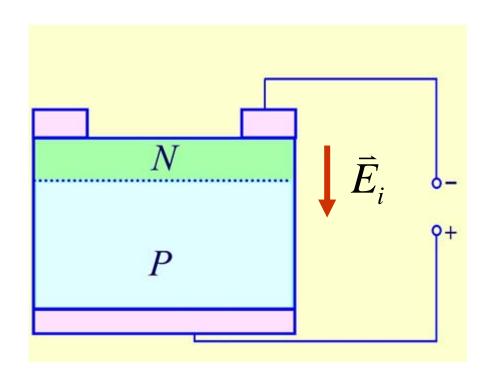
- —— 如果N型区的带隙宽度大于P型区带隙宽度,即使两边 掺杂浓度差不多时,可以获得很高的注入比
- —— 异质结的注入比决定晶体管的电流放大系数、激光器的注入效率和阈值电流

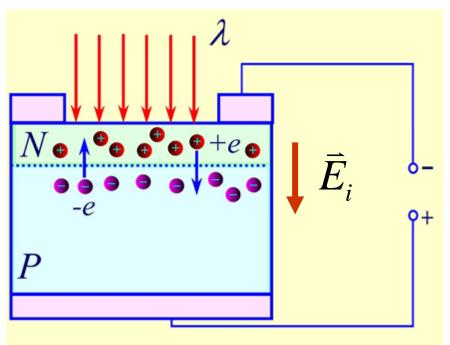
#### 光生伏特效应 —— 太阳能电池

—— 利用扩散掺杂,在P型半导体的表面形成一个薄的N型层



- —— PN结的自建电场 一强电场区域
- —— 光照射下,在PN结及附近产生大量的电子和空穴对
- —— PN结附近一个扩散长度内,电子一空穴对还没有复合就有可能通过扩散达到PN结的强电场区域



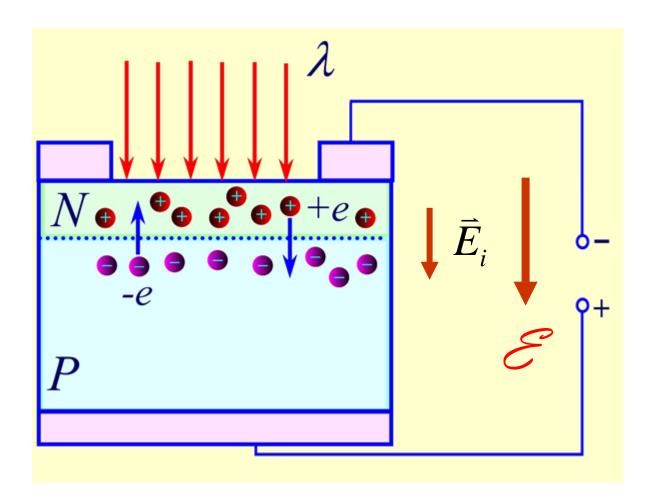


- —— 强电场将电子扫向N区
- —— 强电场将空穴扫向P区

—— N区带负电

—— P区带正电

—— 上下电极 产生电压

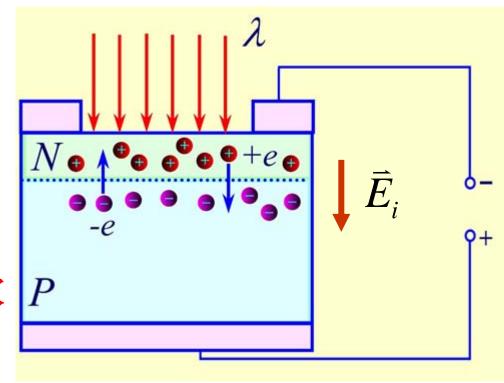


#### 异质结的"窗口效应"

—— 光子能量小于宽带隙的N型层\_\_ $hv < (E_g)_N$ ,可以透过N型层,在带隙较窄的P型层被吸收

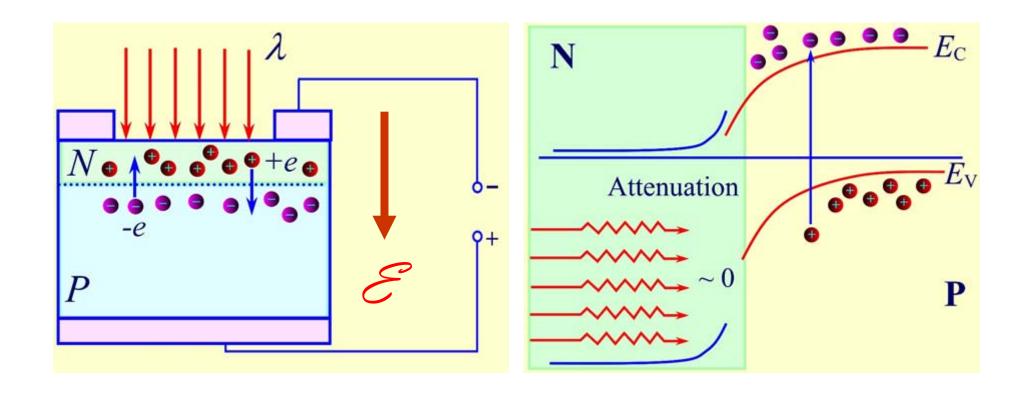
—— 同质PN结制作光电 池,缺陷引起的表面复合 和高掺杂层中载流子寿命 低等因素

—— 使得一些电子一空穴 对不能到达强电场区域

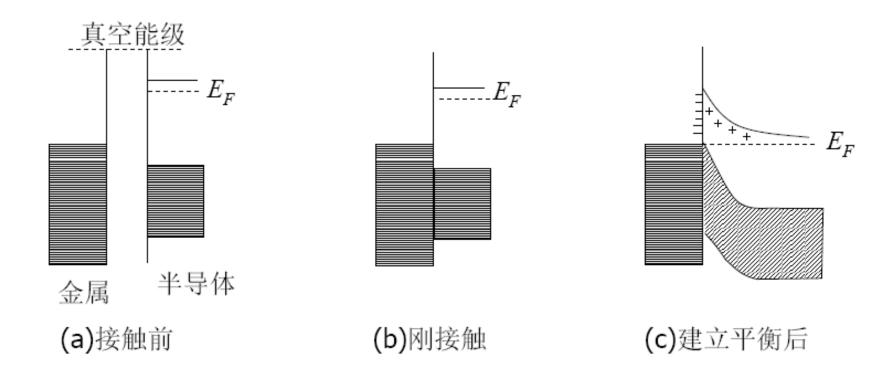


#### 异质结的"窗口效应"

异质结的窗口效应 —— 有效地减小电子一空穴的复合率



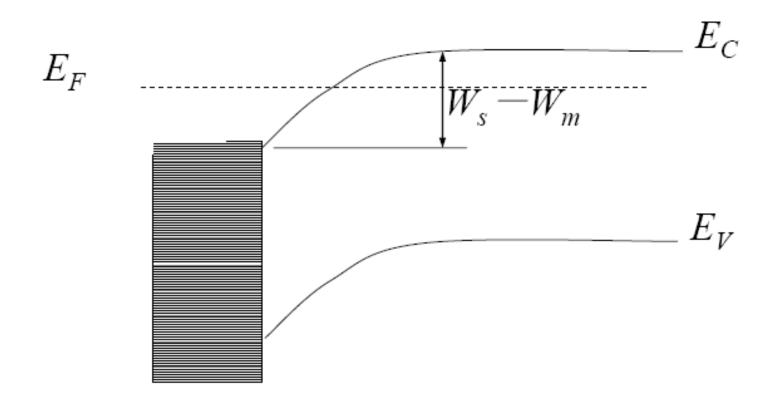
#### 半导体 - 金属接触: 肖特基接触



热平衡后,界面处半导体的电位高于金属,且有势垒的高度为:

$$eV_D = W_m - W_s$$

#### 半导体 - 金属接触: 欧姆接触



半导体体欧姆接触后的能带结构

#### 第九章 固体中的光吸收

- 9-1固体光学常数间的基本联系
- 9-2固体中的光吸收过程
- 9-3半导体的带间光吸
- 9-4 激子光吸收
- 9-5 自由载流子光吸收

研究固体中的光吸收,可以直接获得有关电子能带结构,杂志缺陷态,原子的振动等等多方面信息

若入射光强度为 $J_0$ ,反射光强度为 $J_{\overline{D}}$ 时,则有反射系数。

 $\mathbf{R}=\mathbf{J}_{\mathbb{Z}}/\mathbf{J}_{0}$ 反射系数对频率的依赖关系 $\mathbf{R}$ ( $\omega$ )称为反射谱。

光进入固体以后,由于可能被吸收,光强随进入固体材料的深度x而衰减  $J(x) = J_0(1-R)e^{-\alpha x}$ ,  $\alpha$ 为吸收系数,吸收系数随 $\omega$ 的依赖关系 $\alpha$ ( $\omega$ ), 称为吸收谱。

#### 光学常数

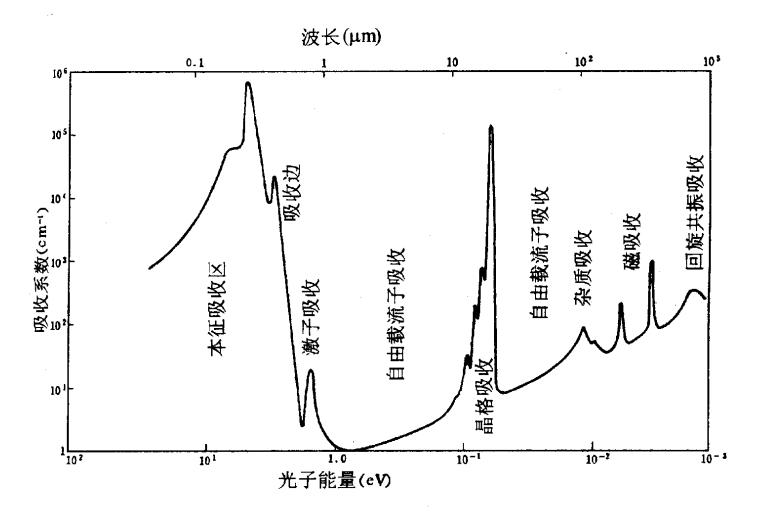
 $n = \sqrt{\varepsilon}$ 为折射率,在吸收介质中,折射率在吸收介质中折射率n应被 $\mathbf{n}+\mathbf{i}\mathbf{k}$ 所替代。

$$(n(\omega) + ik(\omega))^{2} = \varepsilon_{1}(\omega) + i\varepsilon_{2}(\omega)$$

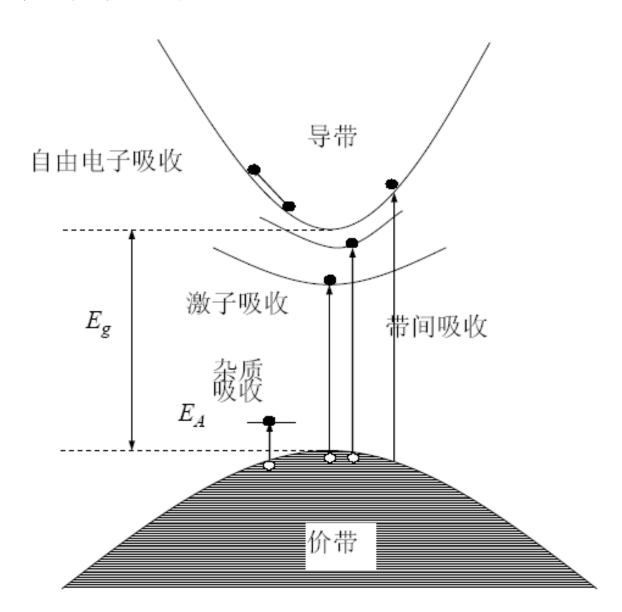
$$\begin{cases} n(\omega)^{2} - k(\omega)^{2} = \varepsilon_{1}(\omega) \\ 2n(\omega)k(\omega) = \varepsilon_{2}(\omega) \end{cases}$$

可以用 $\varepsilon_1$ ,  $\varepsilon_2$  描述 固体的光学性质。

### 固体中的光吸收过程



### 固体中的光吸收过程



第十章

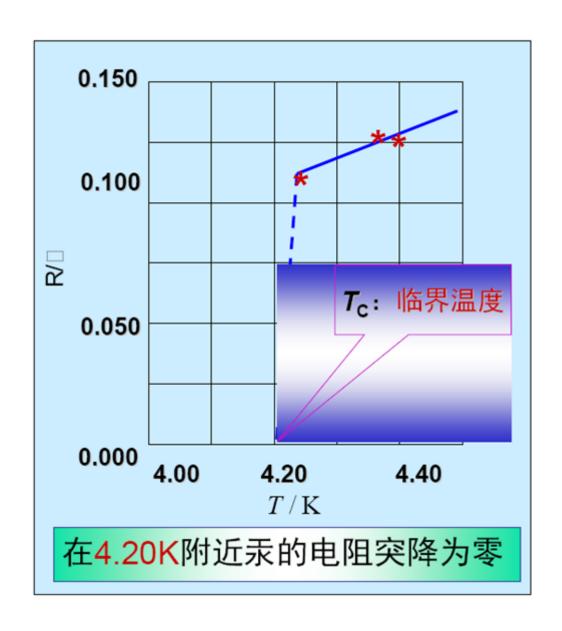
超导电的基本现象和 基本规律

#### 一、零电阻现象的发现

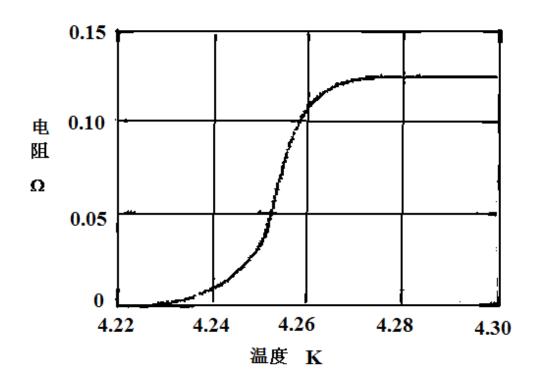
- 1908年荷兰物理学家昂内斯(K. Onnes)实现了 氦的液化。
- 1911年昂内斯在研究Hg 的低温电阻特性时,意外 发现零电阻现象

。File等利用核磁共振方法车辆超导螺线管内的电流衰变,得出其衰变时间不小于10万年

—超导零电阻现象被确认



- 电阻突然消失的温度叫做超导体的临界温度,用 $T_c$ 表示。  $T_c$ 是物质常数,同一种材料在在相同条件下有确定值。例如;汞的 $T_c$  =4.15K,铅的 $T_c$  =7.201K,等
- 当温度在T<sub>c</sub>以上时,超导体和正常金属一样,具有有限的电阻值, 这时超导体处于正常态;当温度在T<sub>c</sub>以下时,超导体进入零电阻 状态----超导状态。



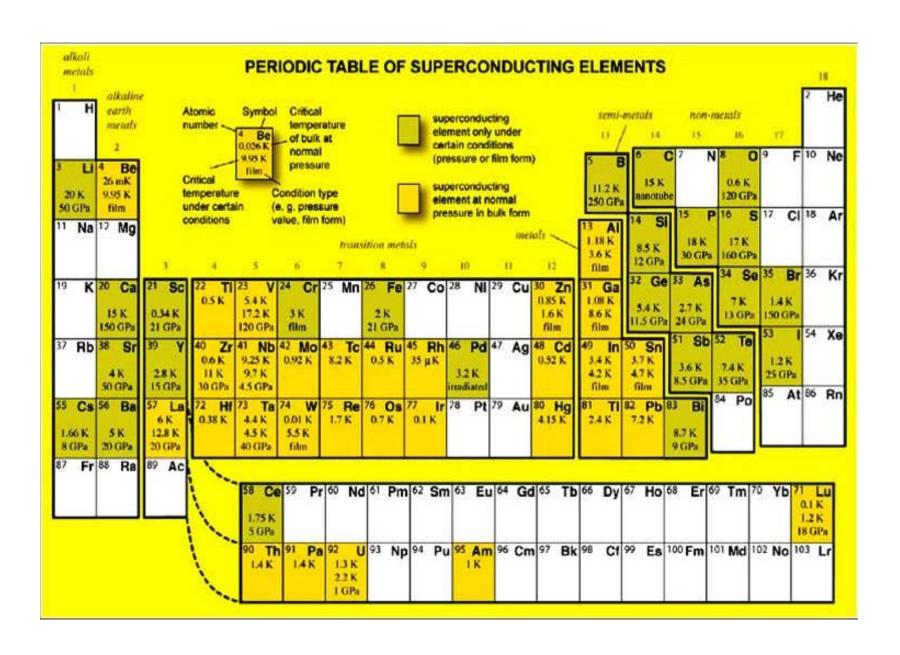
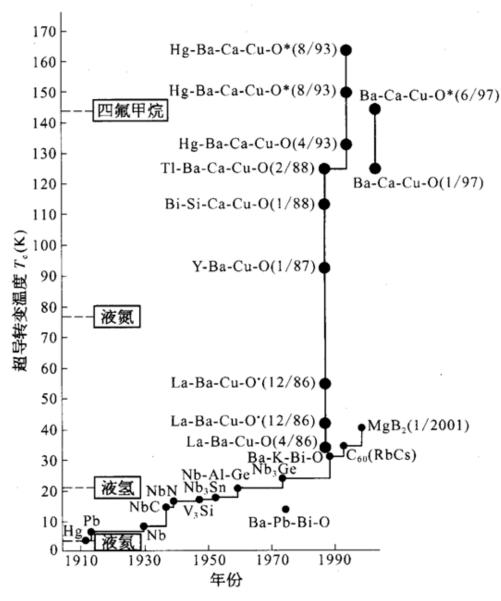


图10-2 元素表中的超导元素



提高超导转变温度(Tc)的历史进程

(在图中标出了几种通用冷冻剂的沸点,"\*"指高压下)

# 超导电性的应用举例

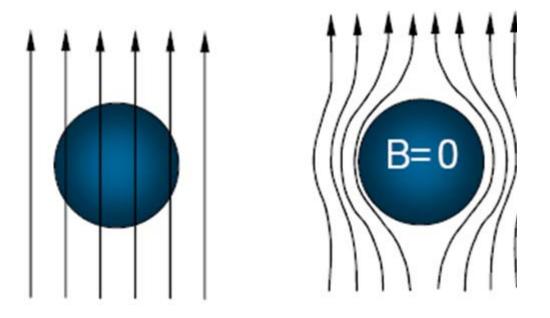
- 1、超导磁体
- 大尺度、强磁场、低消耗
- 2、超导电缆
- 电能在零电阻输送,完全没有损耗
- 3、超导储能
- 超导体圆环置于磁场中,降温至材料临界温度以下,撤去磁场,由于电磁感应,圆环中有感生电流产生。只要温度保持在临界温度以下,电流便会持续。

# 高温超导实用化

- 电力能源方面:输电电缆、发电机、电动机、变压器超导化超导储能系统大型电机设备形状与性能的革命
- 能源工业: 超导贮能调节电网负荷 超导磁体约束的等离子体和可能产生的核聚变
- 电子学方面: 超导计算机研究(计算速度高,体积小,功耗低,使用方便信息储存量大)
- 医学和生物方面:核磁共振计算机断层诊断装置 (NMR-CT)
- 超导量子干涉仪(SQUID)

#### 二、麦森纳效应

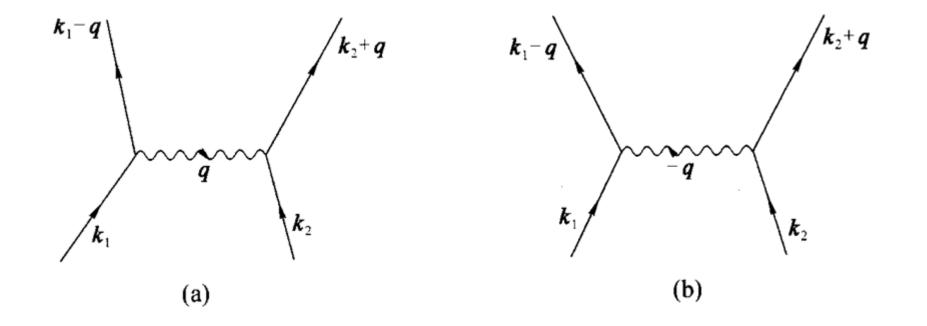
■ 零电阻是超导体的一个基本特性,超导体的另一个基本特性是完全抗磁性,即迈纳斯效应。由于超导态的零电阻,在超导态的物体内部不可能存在电场,因此,电磁感应定律,磁通量不可能改变。施加外磁场时,磁通量将不能进入超导体内,这种磁性是零电阻结果。在磁场之中发生超导转变时,磁通量完全被排斥于体外的结果。麦森纳效应,往往概括说成:超导体具有"完全的抗磁性"。



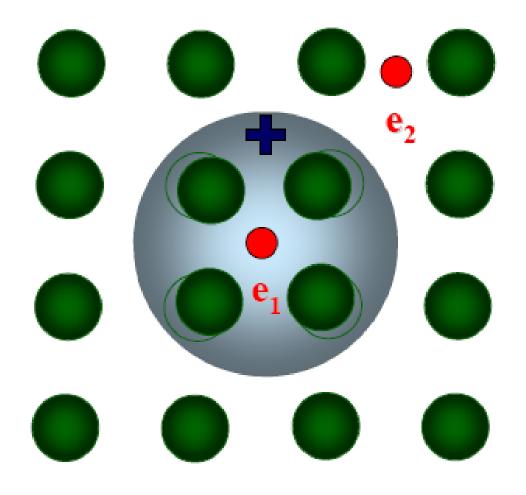
## 麦森纳效应

# 超导态微观图像

■ 1957年,由巴丁,库伯和施里夫发表的经典性文 章才确立了超导电性量子理论基础,通常称为 BCS理论。在超微观理论建立的过程中,"同位 素效应"起过很重要的作用。1950年实验发现, 同一种超导元素的各种同位素的Tc与同位素原子 质量之间存在下列关系TcM°=常数。称为同位素 效应。对于一般元素, α≈1/2。电子晶格振动的 相互作用是超导电性的根源。1950年弗列里希指 出两个电子之间可以通过换声子而产生间接的相 互作用,即一个电子发射一个声子,随后这个声 子立即被另一个电子所吸收。



由声子传递的电子一电子相互作用示意图



晶格畸变与电子之间的相互"吸引"

- 电子形成费米球的分布,在超导态时,低能量的,即在费米球内部的电子,仍与正常态中的一样,但在费米面附近的电子,在交换虚声子所引起的引力作用下,按相反地动量和自旋两两的结合成电子时,这种电子对通常称为库伯对。
- 在T=0,在超导体内费米面附近的电子全部组成电子对, 这就是系统的基态,把一个电子对拆成两个正常电子时, 至少需要2△的能量。意味着系统不可能有在基态与2△ 之间的能量,这就表明存在有能隙,超导体的很多性质 与存在这个能隙有关。

$$\Delta = 2\hbar\omega_L \exp\left[-1/N(E_F)G\right]$$

这里 $\hbar\omega_L$ 是平均声子能量 $N(E_F)$ 为费米能级处的能态密度,**G**代表电子-声子耦合强弱系数, $N(E_F)$ 和**G**越大越有利于产生超导电性。在有限温度下将出现热激发的正常电子,也就是说热扰动将会破坏库伯对。

# THEEND

# 视同学们在期末考述中取得好成绩!