空气是天然绝缘介质。 气体的电导和放电有理论和实际价值, 有助于对液体和固体的电导和击穿的理 解。

- ◆气体中带电粒子产生和消灭
 - (1) 激发:处于正常状态的原子、分子和离子,在气体空间,当获得一定能量时,其电子,最外层价电子就可能跃迁到较高能级上。

激发能:激发所需要的能量 We

激发电压 $U_e = \frac{W_e}{e}$

激发态平均寿命 10⁻⁷ ~ 10⁻⁸ s

之后恢复到正常区态,以光子的形式 发出激发能 $W_e = h\nu$

介稳态:原子未恢复到正常状态,必须再获取能量跃迁到更高能级上,才能恢复到正常态,其平均寿命10⁻⁴ ~ 10⁻² s

(2) 电离:原子、分子和离子获得足够能量,使价电子摆脱了原子核的束缚成为自由电子的过程。

电离能: 电离过程需要的能量 Wi

电离电压 Ui

a、辐射电离:光辐射电离、紫外热 辐射电离

b、碰撞电离:电子、离子与气体分子碰撞发生的电离

(3) 附着: 当电子与分子碰撞时, 电子有可能被吸引而附着在分子上形成负离子, 这个过程称附着。

(4) 复合:正离子和负离子相碰撞而恢复成为分子叫复合,伴随光辐射现象,复合是带电粒子消失的过程。

(5) 电子或离子自发地由浓度较高的 区域向浓度较低的区域转移的过程, 带电粒子的扩散是由热运动造成的。

◆电极表面发射

为使气体放电中有电荷循环,还必然有阴极金属发射电子的过程。

阴极金属发射电子,是放电中带电粒子的一个重要来源。

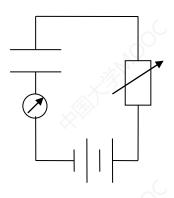
金属表面的电子从金属中脱离出来也需要一定的能量——逸出功。

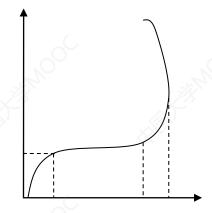
阴极表面发射电子有几类:

- (1) 正离子碰撞阴极, 使金属表面释放出电子。
- (2) 光电效应:金属表面受光辐射,也发射电子——光电效应。光子的能量必须大于逸出功。

- (3) 热电子发射: 阴极被加热到很高温度, 金属中的电子获得巨大的动能而逸出, 形成热电子发射。
- (4) 强场发射: 当阴极附近电场强度很高时, 阴极也发射电子, 称场致发射或冷发射。

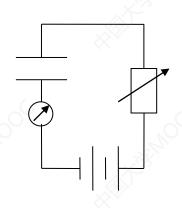
◆j-E特性

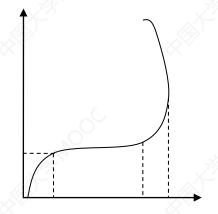




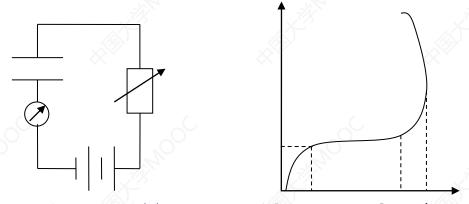
第一部分: 电流密度随电场强度呈

正比增加,大致符合欧姆定律。





第二部分: 电流密度j不再随电场强度发生变化, 其饱和电流密度值极小, 处于良好绝缘状态。(j很小)



第三部分:场强增至 E_2 附近,电流又增长,气体的绝缘性能尚未遭破坏,气隙并没有击穿。当 $E_2 \rightarrow E_\beta$,临界电场强度,j急剧增大,伴有明显的声、光现象,绝缘性被破坏,气体击穿。标准状态下空气击穿强度平均值 3MV/m。

◆击穿后放电现象

气体放电受压力、电极、极间距离、 电源功率等因素影响。

(1) 辉光放电: 气体压力较小, 电源功率很低, 当外加电压增加到一定数值时, 回路中电流增加, 管内电极间整个空间忽然出现发光现象, 电极间出现均匀的明暗相间的辉光区(霓虹灯)。

(2) 火光放电: 电压增高, 气压不太低(常压附近), 气隙中发出明亮的火花, 火花在电极间出现细光束, 在电源功率不大时, 火花会瞬时熄灭, 又突然发生(雷电放电)。

(3) 电晕放电:电极曲率半径很小,电场不均匀,在电极尖端附近出现微光,并发出声音(高压装置的导体尖端)。

(4) 电弧放电电源功率足够大,而外电路电阻较小,气隙发生火花放电之后,便立即发展至对面电极,并形成非常明亮的连续弧光,电导很高,电流密度很大,电弧温度很高(电焊)。

正常状态的气体是不导电,是优良绝缘体。

实际气体存在少量带电粒子(大气10°/m³ 正负离子),在电场作用下载流子沿电场方向定向迁移,形成电导电流。

紫外线、宇宙射线以及地层辐射线使气体分子获足够能量而电离,出现(产生)正负离子,同时,由于热运动,带电离子相互碰撞,可能发生复合而生成分子,使带电粒子消失。

未加电场时, 设单位时间内, 单位体积中离子复合数 Ni

正比于正、负离子浓度 n_+, n_-

$$N_1' = \beta n_+ n_-$$
 β为复合系数

$$n_{+} = n_{-} \qquad N_{1}' = \beta n^{2}$$

常温, 大气压下 β~10⁻¹² m³/s

电离的作用使带电粒子浓度产生的速率N。

在平衡时,复合数与电离数 $N = N_1^{\cdot} = \beta n^2$

载流子浓度: $n = \sqrt{N/\beta}$

电导率 7 与带电粒子浓度有关,不随时间发生变化。

在电场作用下:弱电场,带电粒子产生情况不变,带电粒子消失情况改变,除复合消失外,还有定向迁移到极板而消失—电导电流。

其减少速率
$$N_1^{"} = \frac{I}{qAd} = j/qd$$

总减少率
$$N_1 = N_1' + N_1'' = \beta n^2 + \frac{j}{qd}$$

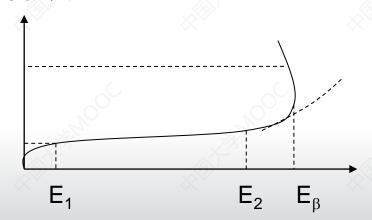
(1) 电场很弱时,迁移远小于复 $N \approx N_1' = \beta n^2$ 电离单中电影 $\sqrt{\frac{N}{\beta}}q(\mu_+ + \mu_-)$

 γ 为常数, $j \propto E$, 服从欧姆定律, 随电场强度升高。迁移速度加大, 复合和消失的粒子数减少, 达到电极上中和的带电粒子数增大。

在标准状态下,
$$N = 4 \times 10^6 / m^3 \cdot s$$
 $\beta = 1.6 \times 10^{-13} m^3 / s$ $\mu_+ = 1.3 \times 10^{-4} m^2 / v \cdot s$ $m = 1.8 \ 10^{-4} m^2 / v \times s$ $q = 1.6 \times 10^{-19} C$ 空气 $\gamma = 7.8 \times 10^{-14} s / m$ $\rho = 1.3 \times 10^{12} \Omega \cdot m$ 良绝缘体

(2) 电场升高, 电离产生的带电粒 孙; 全部迁移到极板; 上而没有发生复合 方。为饱和电流, 仍很小, 为良好绝缘体。

(3)当电场超过 *E*₂ 时,产生很多新的载流子,电流密度又重新增长,气体开始放电。

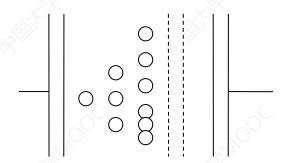


◆均匀电场中的气体放电和击穿 气体放电的汤逊理论(气体放电的碰 撞电离理论)

- 1、气体放电电流
 - (1) a 过程引起的电流增长方程

当电场强度增加到一定程度时,两极间气隙中的自由电子奔向阳极过程中积累了足够大的能量,与气体分子相碰撞,发生碰撞电离,在强场的加速下,使气体中载流子数目不断增加,发生电子雪崩。这种电子连锁发生的过程称电子崩过程,急剧增长着的电子流称电子崩。

电子崩的初始电子: 光电效应从阴极表面发射的电子是引起电子崩的起始电子。 n₀为单位表面积发射的电子数, a 为一个电子在单位距离上产生的电子数或正离子数, 或平均碰撞电离次数, 称电子碰撞电离系数或汤逊第一电离系数。



 n_x 是距阴极x截面上单位面积穿过的电子数。 则当 n_x 个电子经过dx行程后,碰撞电离产生的电子数 dn_x

$$dn_x = n_x \alpha dx \qquad n_x = n_0 e^{\int_0^x \alpha dx}$$

对均匀电场, α 处处相等 $n_x = n_0 e^{\alpha x}$ 指数增长

达阳极的电子数 $n_d = n_0 e^{\alpha d}$

从阴极每个电子平均产生的新电子数 (或新正离子数) $\frac{n_d - n_0}{n_0} = e^{\alpha d} - 1$

气体放电电流密度 $j = en_d = en_0 e^{\alpha d} = j_0 e^{\alpha d}$

气体放电电流密度 $j = en_d = en_0e^{\alpha d} = j_0e^{\alpha d}$

j₀ 是阴极初始电流密度,这种电子碰撞电离所形成的电子崩称α 过程,其电子称α 电子。

当外界电离因素除去后,放电就停止 $(j_0=0,j=0)$,气体恢复绝缘状态,外界电离因素除去后,放电即行停止 的过程称非自持放电。 如果气体放电只有 α 过程,则放电不能自持。

- (2) 产过程同时存在的电流增长方程除 cd过程产生电子崩外,还有其它过程可放出电子。
- (a) 正离子轰击阴极, 使阴极表面 电离, 释放出电子;

(b) 阴极表面光电离产生的光电子。

光子来源于: 气体分子或离子从激发态恢复到正常态释放出的光子, 介稳态的粒子再次激发后恢复到正常状态释放出的光子, 正负带电粒子复合释放出的光子。

以上两种过程称 γ 过程,由 γ 过程释放出的电子称 γ 电子, γ 电子在强电场加速下,进一步形成电子崩。

气体放电的电流由 α 和 $^{\prime\prime}$ 过程同时形成。

- γ 过程与阴极材料及表面状态有关。
- 7 又称汤逊第二电离系数。
- γ 定量的表示: 每个碰撞阴极表面的正离子使阴极金属释放出的平均自由电子数。

由阴极发射出一个起始电子通过 α 过程和 γ 过程,使阳极获得 γ 个电子:

$$Z = e^{\alpha d} + \gamma (e^{\alpha d} - 1)e^{\alpha d} + \gamma^2 (e^{\alpha d} - 1)^2 e^{\alpha d} + \dots + \gamma^n (e^{\alpha d} - 1)e^{\alpha d} + \dots$$

$$= \left[\frac{1 - \gamma^n (e^{\alpha d} - 1)^n}{1 - \gamma (e^{\alpha d} - 1)}\right] e^{\alpha d}$$

单位时间内阴极表面单位面积上发射个电子 n_0 ,则单位时间内进入阳极表面单位面积的电子数 n_0 :

$$n_{\alpha} = n_0 Z = n_0 \left[\frac{1 - \gamma^n (e^{\alpha d} - 1)^n}{1 - \gamma (e^{\alpha d} - 1)} \right] e^{\alpha d}$$

电流密度:
$$j = en_0 \left[\frac{1 - \gamma^n (e^{\alpha d} - 1)^n}{1 - \gamma (e^{\alpha d} - 1)} \right] e^{\alpha d}$$

其中: $j_0 = en_0$ 外电离因素引起的起始电流密

$$j = j_0 e^{\alpha d} \frac{1}{1 - \gamma (e^{\alpha d} - 1)}$$

由于
$$e^{\alpha d} >> 1$$
 $j \approx j_0 e^{\alpha d} \frac{1}{1 - \gamma e^{\alpha d}}$

2、汤逊击穿判据

A: 当
$$\gamma(e^{\alpha d} - 1) < 1$$
 $j_0 = 0$ $j = 0$ 非自持
放电当 $\gamma(e^{\alpha d} - 1) = 1$ $j_0 = 0$ $j > 0$ 自持放电

放电仍然能够自行维持下去。

由于
$$e^{\alpha d} >> 1$$
 $\gamma e^{\alpha d} \approx 1$ $\alpha d = \ln \frac{1}{\gamma}$

物理意义:

(e^{ad}-1) 是从阴极发出的一个电子在进入阳极之前由 过程所形成的正离子**数**; (e^{ad}-1) 则表示e^{ad}-1) 个正离子在回到阴极之际,由 过程在阴极上释放出的二次电子数。

次(e^{cd}-1)=1 表示二次电子数为1时,这个电子又再次重复形成 过程和 过程介电子在阳极消失时,都能由自身引起的过程重新产生一个 "后代"。这样纵然消失外电离因素,放电依然能够维持下去不停止一自持放电。

气体的击穿就是从非自持放电到自持放电的转变。

自持放电的条件就是气体击穿的 判据, 称汤逊击穿判据:

$$\gamma(e^{\alpha d} - 1) = 1$$

3、汤逊电离系数 α 和 γ

系数 α 、 γ 与气体系统有关,还与电场强度 E、气体气压 P、气温 T有关。