

或漢*学 电气工程本科专业必修课—电磁场

第三章 静电场

力本身就是一种物质



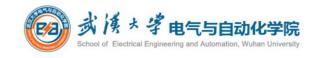
主讲人: 阮江军

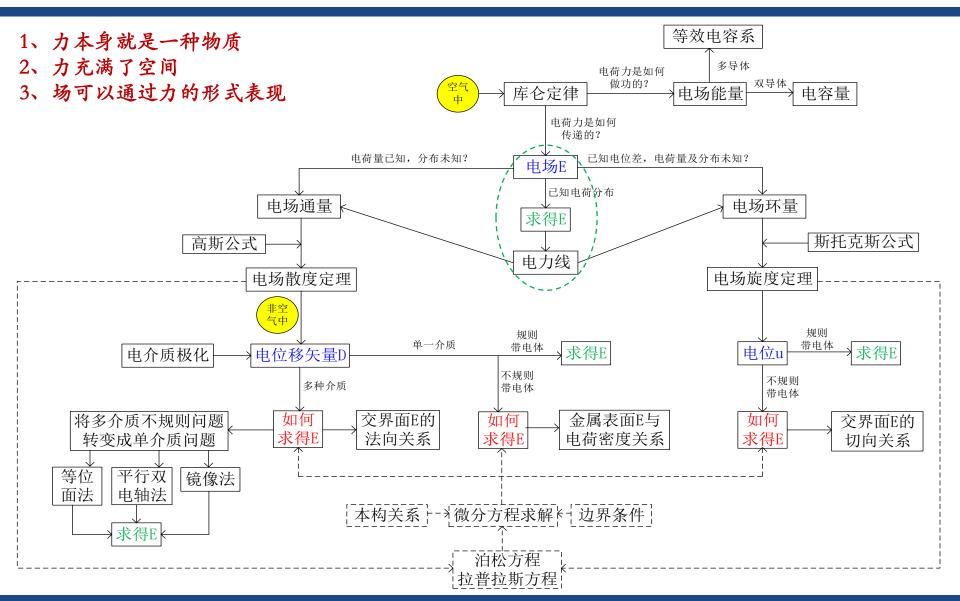
本章课程大纲



	1	静电场理论是高电压与绝缘技术的基础
	2	电力是一种场
	3	静电场强度的定义与计算
	4	电荷对称分布的静电场简化计算
目 录	5	金属导体表面静电场计算
Contents	6	均匀电介质中静电场计算
Contents	7	标量电位简化静电场计算
	8	非规则多介质中的静电场计算模型
	9	规则双介质中静电场计算的镜像法
	10	静电场的能量与电容
	11	多导体系统等效电容系
	12	静电力计算

4.0 上节课程回顾





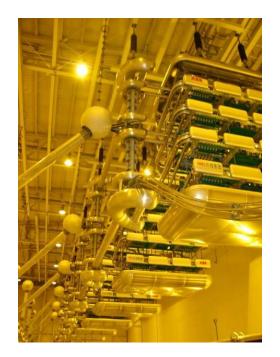
4.1 叠加计算 $E \rightarrow$ 难!



【讨论】根据电场强度的定义,已知电荷的分布,就可以计算空间任一点的 电场强度,但这样的叠加积分计算往往比较复杂。

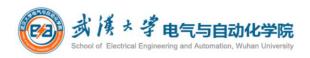
【讨论】实际工程和设备中,结构非常复杂,并且只知道电压,电荷分布本

身是需要计算的,如何计算电场?



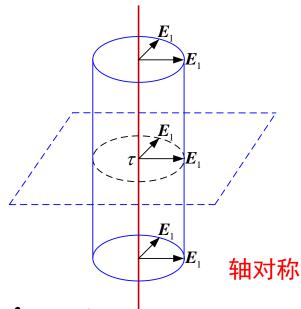
课题组是我国阀厅金具国产化联盟成员,完成了±500kV— ±1000kV多个HVDC阀厅金具优化设计

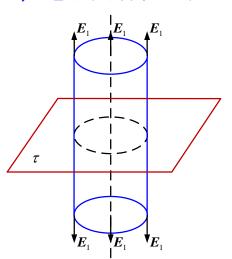
4.2 静电场分布的对称性

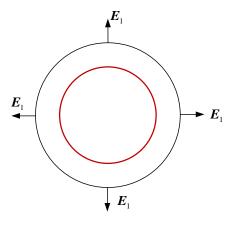


对称性:体系的状态和运动规律在对称操作下保持不变的性质。利用对称性可 以使我们对自然现象及其运动发展规律的认识更加深入。

- ✓ 无限长均匀带电直线,圆柱坐标系下,电场只有径向分量
- ✓ 无限大均匀带电平面,圆柱坐标系下,电场只有Z向分量
- ✓ 均匀带电球面,圆柱坐标系下,电场只有径向分量







平面对称

$$\oint_{S} \mathbf{E} \cdot d\vec{S} = 2\pi r l E$$

$$\int_{V} \rho dV = \tau l \qquad E \propto \frac{\tau}{r}$$

$$\oint_{S} \mathbf{E} \cdot d\vec{S} = 2\pi r l E$$

$$\oint_{V} \rho dV = \tau l$$

$$\oint_{V} \mathbf{E} \cdot d\vec{S} = 2\pi r^{2} E$$

$$\oint_{V} \rho dV = \pi r^{2} \sigma$$

$$\oint_{V} \rho dV = \pi r^{2} \sigma$$

球对称

$$\oint_{S} \mathbf{E} \cdot d\vec{S} = 4\pi R^{2} E$$

$$\int_{V} \rho dV = 4\pi r^{2} \sigma$$

$$E \propto \frac{r^{2}}{R^{2}} \sigma$$

4.3 电场的面积分—高斯定理



- ✓ 微积分是研究物质运动变化的基本方法,有助于建立对物质对象的微观和宏观认识
- ✓ 通量、环量、高斯定理和斯托克斯定理,是描述矢量场性质的最好工具
- ✓ 高斯定理(积分公式),也称为散度定理,可以将矢量计算简化成标量计算。

高斯公式: $\oint_{S} \mathbf{F} \cdot d\vec{S} = \int_{V} \nabla \cdot \mathbf{F} dV$ 知识点: 点乘, 通量, 散度

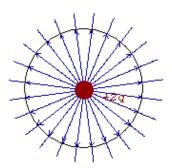
在直角坐标系中: $\nabla = \frac{\partial}{\partial x}\hat{x} + \frac{\partial}{\partial y}\hat{y} + \frac{\partial}{\partial z}\hat{z}$ /哈密顿算子



$$\boldsymbol{F} = F_x \hat{\boldsymbol{x}} + F_y \hat{\boldsymbol{y}} + F_z \hat{\boldsymbol{z}}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{F} = \frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z} / 称为矢量F的散度$$

$$\oint_S \mathbf{E} \cdot d\vec{S} = \int_V \nabla \cdot \mathbf{E} dV$$

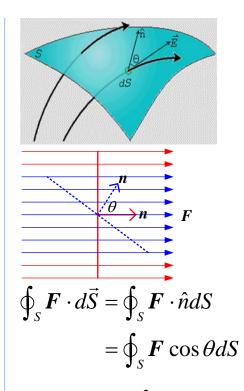


例:均匀带电球体附近电场强度

$$\oint_{S} \mathbf{E} \cdot d\vec{S} = \oint_{S} \mathbf{E} \cdot \hat{n} dS = \oint_{S} E_{r} dS = E_{r} \oint_{S} dS = 4\pi r^{2} E_{r}$$

$$E_r = \frac{1}{4\pi r^2} \int_V \nabla \cdot \boldsymbol{E} dV$$

$$\nabla \cdot \boldsymbol{E} = ?$$



4.4 静电场散度的推导

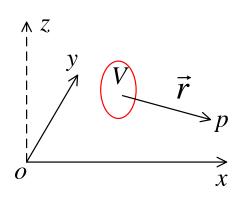


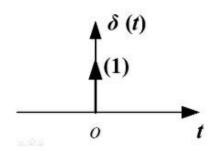
$$\boldsymbol{E} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \int_{V} \frac{\rho \vec{r}}{r^3} dv \qquad \vec{r} = x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}$$

$$\nabla(\frac{1}{r}) = \left(\frac{\partial}{\partial x}\hat{x} + \frac{\partial}{\partial y}\hat{y} + \frac{\partial}{\partial z}\hat{z}\right)\left(x^2 + y^2 + z^2\right)^{-1/2}$$

$$= -(x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}))(x^2 + y^2 + z^2)^{-3/2} = -\frac{r}{r^3}$$

$$\nabla \cdot \nabla \frac{1}{r} = \nabla^2 \frac{1}{r} = -4\pi \delta(\vec{r}) \quad (矢量恒等纸)$$





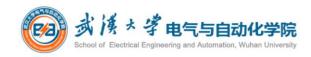
$$\nabla \cdot \boldsymbol{E} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \int_{V} \nabla \cdot \frac{\vec{r}}{r^3} \stackrel{\text{def}}{\rho} dv = -\frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \int_{V} \nabla \cdot \nabla \frac{1}{r} \rho dv = -\frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \int_{V} -4\pi\delta(\vec{r}) \rho dv$$

如果场点无源:
$$r \neq 0$$
 $\delta(\vec{r})=0$ $\nabla \cdot \vec{E} = 0$

如果场点有源:
$$r=0$$
 $\delta(0)=1$ $\nabla \cdot \boldsymbol{E} = \rho/\varepsilon_0$

$$\nabla \cdot \boldsymbol{E} = \rho / \varepsilon_0$$

4.5 静电场散度的物理意义

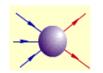


散(săn):是由聚向离的分布状态

$$(\oint_{S} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S}) = \int_{V} \nabla \cdot \mathbf{E} dV = \int_{V} \rho / \varepsilon_{0} \, dV = \frac{1}{\varepsilon_{0}} \sum_{i=1}^{n} q_{i} = \frac{q}{\varepsilon_{0}}$$

静电场通量:反映了闭合曲面S所包围的体积V内的总电荷量

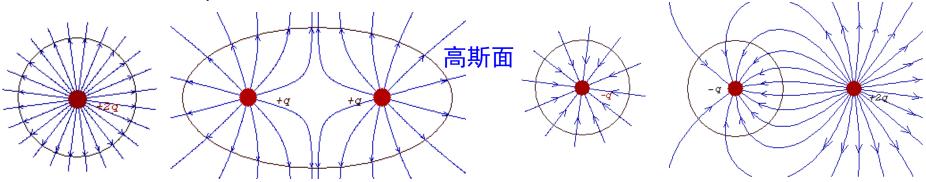






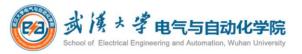
$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \rho > 0$$
 $\nabla \cdot \mathbf{E} = \rho < 0$ $\nabla \cdot \mathbf{E} = \rho = 0$

静电场散度:表达了电荷的聚集程度,电场 是由电荷散发出来的,电荷密度大,散发出 的电场强度就大,没有电荷的地方则不会散 发出电场。所以电荷是电场的源头。因此, 静电场称为有源场。



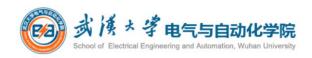
【讨论】高斯面上的E是由高斯面内外所有的电荷共同形成?

高斯面上不能有点电荷? (不能计算点电荷在其自身所在点的电场强度)



对称性⇒高斯定理

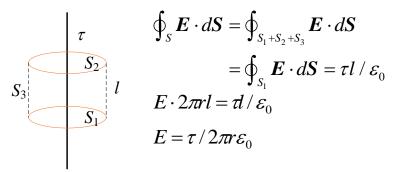
4.6 静电场高斯定理的应用



关键: 高斯面选择: E方向和高斯面垂直,大小处处相等,则可利用高斯定

理可以方便的求出电场强度

【例】求电荷线密度为t 的无限长均匀带 电体的电场



相比于利用电场强度的定义式计算,利 用高斯定理可充分利用电场的分布特征, 大大简化电场强度的计算

但是:

电气系统中往往已知的只是回路、电压, 电荷分布本身就是计算对象,如何计算 电场强度? 【例】一个球体内均匀分布电荷,体密度为 ρ,计算球内电场;若在球内挖去一个小球 形成一个空腔,计算该空腔内的电场。

解: 电场叠加原理, 空腔可看做是电荷密度分别为+ p和- p的两个小球的叠加

均匀带电球内:

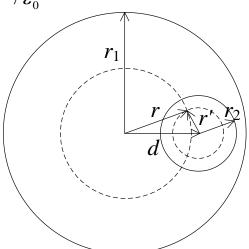
$$\oint_{S} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = 4\pi r^{2} E = \rho \frac{4\pi r^{3}}{3} / \varepsilon_{0}$$

$$\mathbf{E} \quad \rho r = \rho \vec{r}$$

 $\boldsymbol{E} = \frac{\rho r}{3\varepsilon_0} \,\hat{r} = \frac{\rho \vec{r}}{3\varepsilon_0}$

两个球叠加:

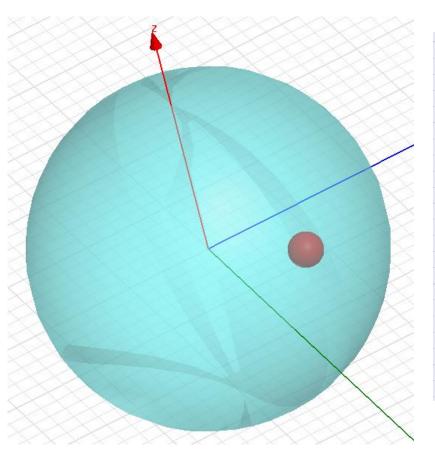
$$\boldsymbol{E} = \frac{\rho \vec{r}}{3\varepsilon_0} - \frac{\rho \vec{r}'}{3\varepsilon_0} = \frac{\rho \vec{d}}{3\varepsilon_0}$$

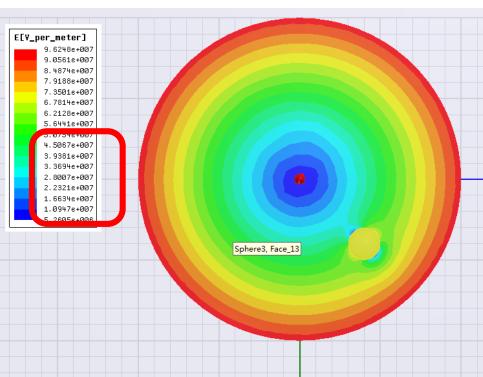


3.3.4静电场高斯定理的应用

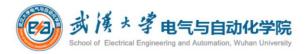


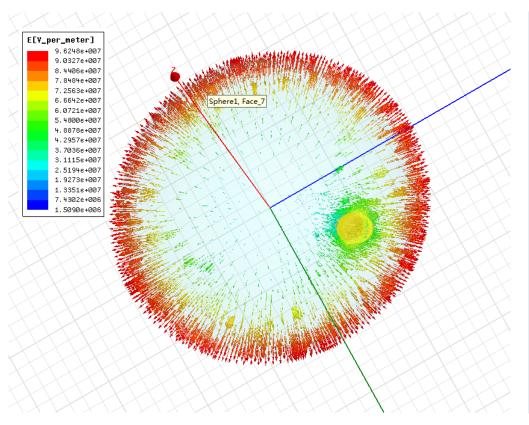
真空中有一球形体积分布的电荷,球的半径为 R_2 ,电荷体密度为常数 ρ ,球内存在一个半径为 R_1 的球形空腔,两球心的距离为a,且 $a+R_1 < R_2$ 。试证明球形空腔内的电场是均匀的。

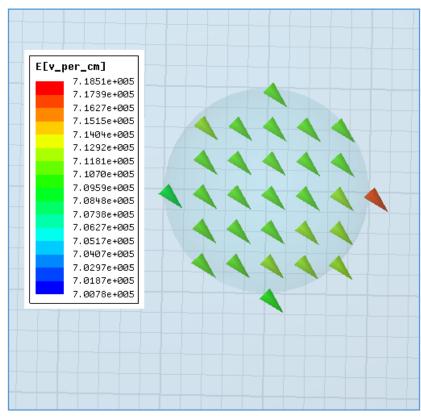




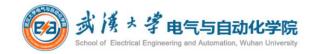
3.3.4静电场高斯定理的应用





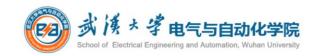


本章课程大纲



	1	静电场理论是高电压与绝缘技术的基础
	2	电力是一种场
	3	静电场强度的定义与计算
	4	电荷对称分布的静电场简化计算
目 录	5	金属导体表面静电场计算
Contonta	6	均匀电介质中静电场计算
Contents	7	标量电位简化静电场计算
	8	非规则多介质中的静电场计算模型
	9	规则双介质中静电场计算的镜像法
	10	静电场的能量与电容
	11	多导体系统等效电容系
	12	静电力计算

5.1 金属导体的作用



【讨论1】在电气工程中,导体除了用来传导电流,还有什么作用?

【讨论2】变电站中我们经常会听到"吱吱"声,哪里发出来的,如何消除?

【讨论3】许多电气设备必须用金属做外壳,为什么?











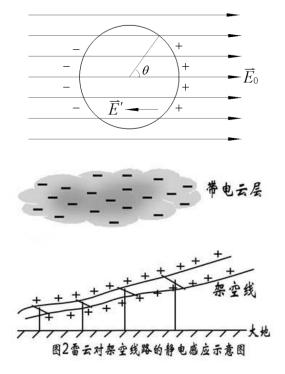
5.2 静电场中金属导体的基本属性

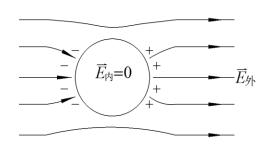


<u>静电平衡</u>:导体中的自由电子不作宏观运动,电场分布不随时间改变的状态

- 当带电体系处于静电平衡状态时,金属导体内电场强度处处为零?
- 导体是等位体,导体表面为等位面。导体表面电场强度方向与表面垂直?
- 静电平衡状态下导体内净电荷密度为零,电荷仅分布在导体外表面上?

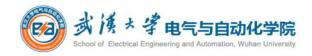
<u>静电感应</u>: 若将处于静电平衡状态的导体置于具有电场分布的空间中,则导体中的自由电子在电场的作用下在导体中重新分布,直到达到静电平衡状态为止。







5.3 静电屏蔽



静电屏蔽:利用导体的静电平衡特性,电力线终止于负电荷,可以用它切断电力线,使被保护区域免受电场影响

内屏蔽: 使屏蔽体内的仪器或工作环境不受外部电场影响, 保护体在区内。

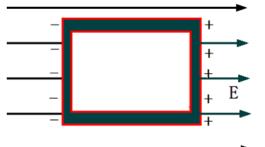
• 如法拉第笼、高压带电作业屏蔽服、电子板卡的屏蔽套等。

• 地球附近存在着大约100V/m的竖直电场,重力场实验室必须做静电屏蔽

外屏蔽: 使屏蔽体内的电场不对外产生影响, 保护体在区外。

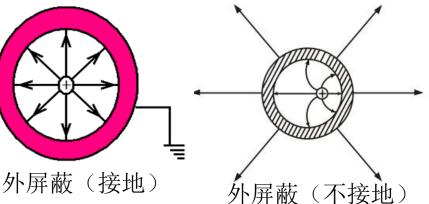
• 高压试验场的围栏、电缆的屏蔽层、高压设备的外壳等

• 均必须良好接地。



内屏蔽





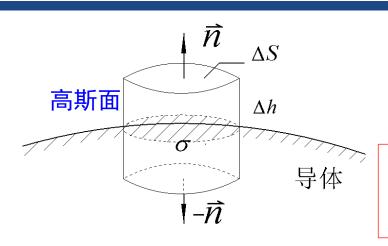






5.4 导体表面的电场强度





高斯定理:

$$\oint_{S} \mathbf{E} \cdot d\vec{S} = \int_{\text{H-H-H-M}} \mathbf{E} \cdot d\vec{S} = \int_{\text{H-E}} \mathbf{E} \cdot d\vec{S} = \mathbf{E} \Delta S = \frac{q}{\varepsilon_{0}} = \frac{\sigma \Delta S}{\varepsilon_{0}}$$

$$E = \sigma / \varepsilon_0$$

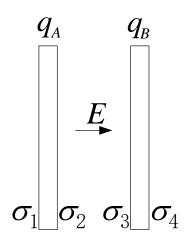
【讨论】导体表面的电场强 $E=\sigma/\varepsilon_0$ Euch The substitution ε 是否意味着与其他电荷无关?

【例】面积为S间距为d的两平行金属平板, 厚度忽略不计, 分别带有 电荷 q_A 、 q_B ,各表面电荷分布均匀,求两板各面上的电荷分布密度及 两板间的电场强度。

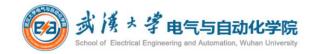
导体1内部:
$$\frac{\sigma_1}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_2}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_3}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_4}{2\varepsilon_0} = 0$$
 两式相加得: $\sigma_1 = \sigma_4$ $(\sigma_1 + \sigma_2)S = q_A$ 导体2内部: $\frac{\sigma_1}{2\varepsilon_0} + \frac{\sigma_2}{2\varepsilon_0} + \frac{\sigma_3}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_4}{2\varepsilon_0} = 0$ 两式相减得: $\sigma_2 = -\sigma_3$ $(\sigma_3 + \sigma_4)S = q_B$

$$\sigma_1 = \sigma_4 = \frac{q_A + q_B}{2S}$$
 两板间的电场强度:
$$\sigma_2 = -\sigma_3 = \frac{q_A - q_B}{2S} \qquad E = \frac{\sigma_1}{2\varepsilon} + \frac{\sigma_2}{2\varepsilon} - \frac{\sigma_3}{2\varepsilon} - \frac{\sigma_4}{2\varepsilon}$$

$$\sigma_2 = -\sigma_3 = \frac{q_A - q_B}{2S} \qquad E = \frac{\sigma_1}{2\varepsilon_0} + \frac{\sigma_2}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_3}{2\varepsilon_0} - \frac{\sigma_4}{2\varepsilon_0} = \frac{q_A - q_B}{2\varepsilon_0 S}$$



5.6 电晕放电



- ✓ 电晕放电是极不均匀电场所特有的一种自持放电形式。
- ✓ 在这局部强场区中产生强烈的游离,局限在电极附近的强场范围内。
- ✓ 伴随着游离而存在的复合和反激励,发出大量的光辐射,使在黑暗中可以看到电极 附近空间发出蓝色的晕光

电晕放电危害:

- 1. 产生声、光、热等效应,会有能量损耗。
- 2. 产生"电风" 会使电晕极振动或转动。
- 3. 产生高频脉冲电流,造成对无线电的干扰。
- 4. 产生化学反映物具有强烈的氧化和腐蚀作用, 加速有机绝缘老化
- 5. 产生超过环保标准的噪声,对人们会造成生

理、心理的影响。

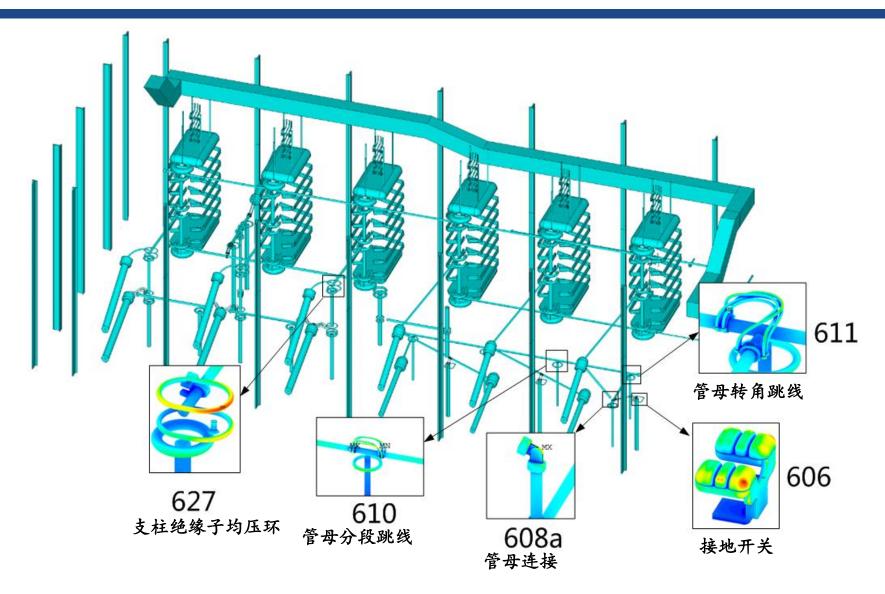






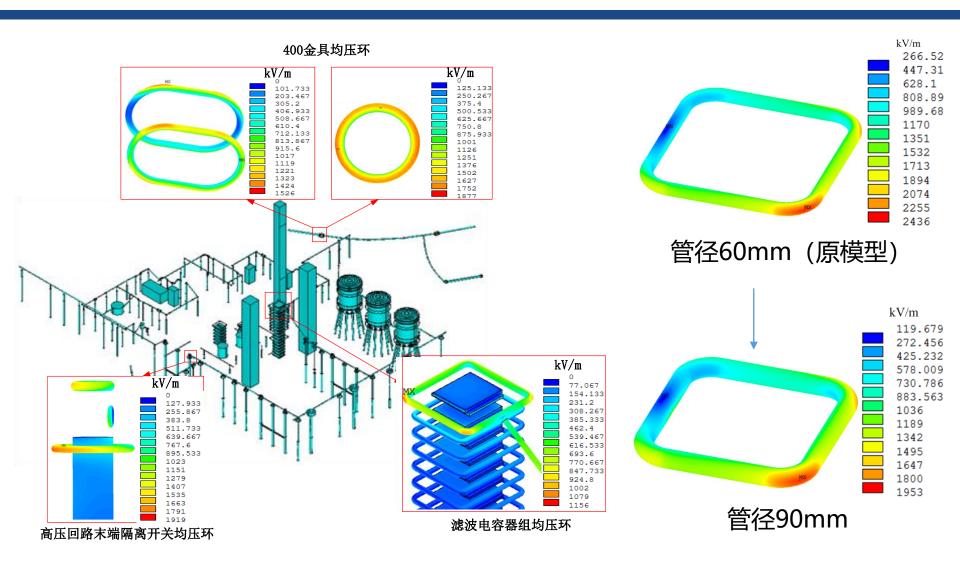
5.7 阀厅金具设计



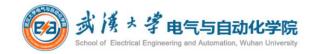


5.8 户外直流场金具设计





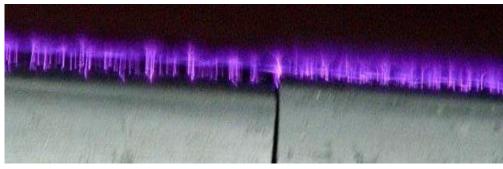
5.9 分裂导线减小电晕



分裂导线:每相都用若干根直径较小的平行分导线来替换大直径导线。分裂数超过两根时,这些分导线通常被布置在一个圆的内接正多边形顶点上







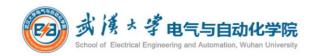


导线表面电晕

【思考】

- 1、为什么分裂导线有助于减小电晕?
- 2、电介质中的极化电荷, 如何计算E?

本章作业



1-1 基本概念

1-2 基本定理

1-4 旋度定理

1-7 旋度定理

1-8 散度定理

1-14 散度定理

1-15 散度定理

1-17 散度定理

1-18 散度定理

1-22 散度定理

1-26 散度定理

2-1 边值问题

2-2 唯一性定理

2-3 镜像法

2-8 多导体电容

2-9 电介质极化

2-10 静电感应

2-12 多导体电容

2-16 电轴法

2-17 电轴法

2-18 平面镜像法

2-19 电轴法

2-21 球面镜像法

2-24 电容器

2-25 电容器

2-28 平面镜像法

2-30 多导体电容

2-35 静电力

■ 交作业时间:本章讲授结束