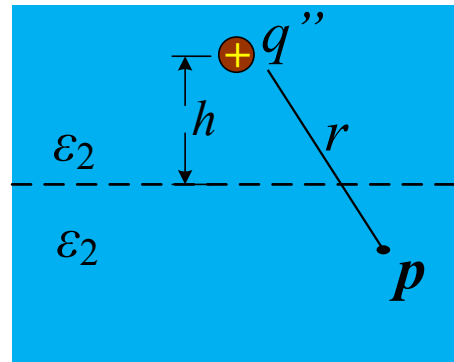
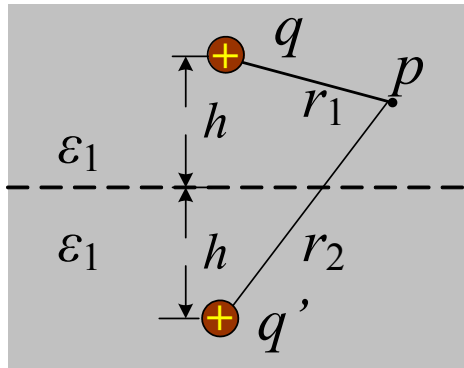
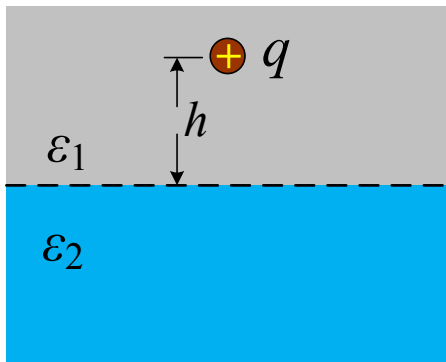


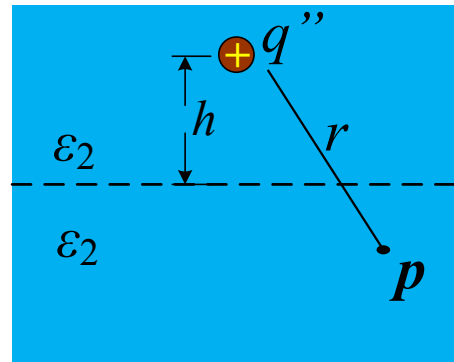
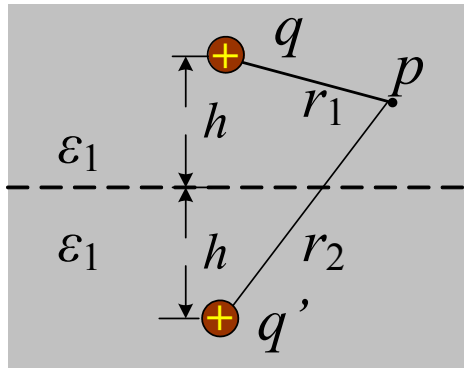
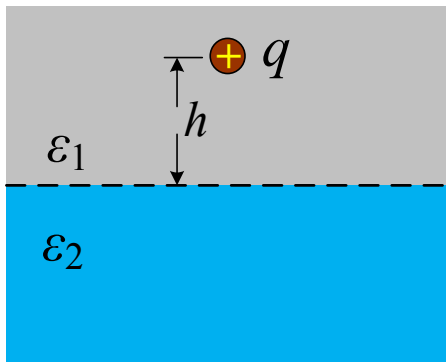
## 镜像法例6 不同介质分界面的镜像



### 点电荷对无限大介质分界面的镜像

- ①  $\epsilon_1$  中（分界面上方）的电场由  $q$  与  $q'$  共同产生， $q'$  等效替代极化电荷的影响。
- ②  $\epsilon_2$  中（分界面下方）的电场由  $q''$  决定， $q''$  等效替代自由电荷与极化电荷的作用。

## 镜像法例6 不同介质分界面的镜像



点电荷对无限大介质分界面的镜像

$$\nabla^2 \varphi_1 = 0 \quad \nabla^2 \varphi_2 = 0 \quad (\text{除 } q \text{ 点外的空间})$$

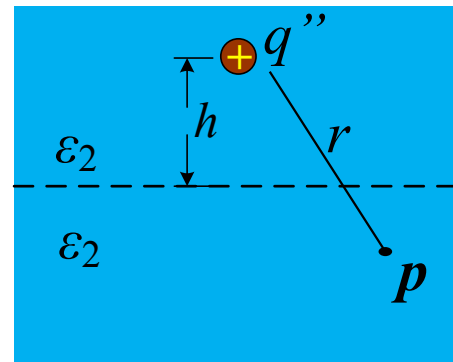
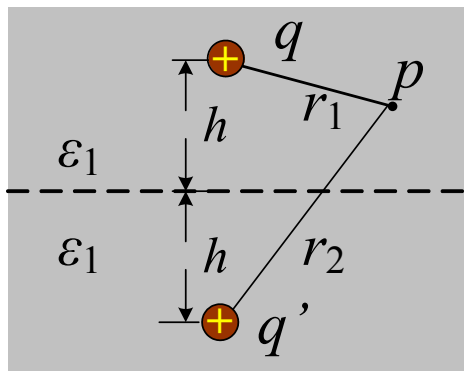
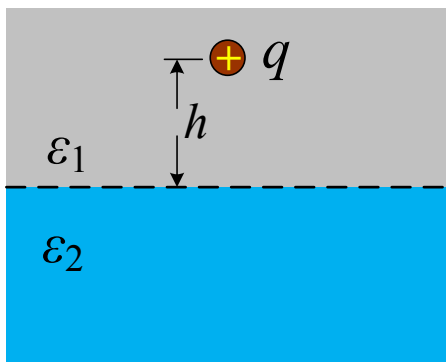
$$r \rightarrow \infty \text{ 时, } \varphi_1 \rightarrow 0, \varphi_2 \rightarrow 0$$

$$\varphi_1 = \frac{q}{4\pi\epsilon_1 r_1} + \frac{q'}{4\pi\epsilon_1 r_2}$$

$$\varphi_1 = \varphi_2 \quad (\text{分界面衔接条件})$$

$$\epsilon_1 \frac{\partial \varphi_1}{\partial n} = \epsilon_2 \frac{\partial \varphi_2}{\partial n} \quad \text{key: 由界条件}$$

$$\varphi_2 = \frac{q''}{4\pi\epsilon_2 r_1}$$



## 点电荷对无限大介质分界面的镜像

由  $\varphi_1 = \varphi_2$  得到

$$\frac{q}{\epsilon_1} + \frac{q'}{\epsilon_1} = \frac{q''}{\epsilon_2}$$

解得

$$q' = \frac{\epsilon_1 - \epsilon_2}{\epsilon_1 + \epsilon_2} q$$

由  $\epsilon_1 \frac{\partial \varphi_1}{\partial n} = \epsilon_2 \frac{\partial \varphi_2}{\partial n}$  得到

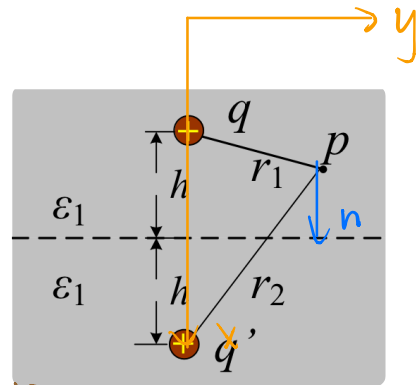
$$q - q' = q''$$

$$q'' = \frac{2\epsilon_2}{\epsilon_1 + \epsilon_2} q$$

$$\varphi_1 = \frac{q}{4\pi\epsilon_1 r_1} + \frac{q'}{4\pi\epsilon_1 r_2}$$

$$\varphi_2 = \frac{q''}{4\pi\epsilon_2 r_1}$$

建立如图坐标系、设  $P(x, y)$



$$\therefore r_1 = \sqrt{x^2 + y^2}, r_2 = \sqrt{(2h - x)^2 + y^2}, \text{ 在界上, } x = h$$

$$\textcircled{1} \text{ 由 } \varphi_1 = \varphi_2 \quad \frac{1}{4\pi\epsilon_1} \left( \frac{q}{\sqrt{h^2 + y^2}} + \frac{q'}{\sqrt{h^2 + y^2}} \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_2} \frac{q''}{\sqrt{h^2 + y^2}}$$

$$\therefore \frac{1}{\epsilon_1} (q + q') = \frac{1}{\epsilon_2} q'' \quad \textcircled{1}$$

$$\begin{aligned} \textcircled{2} \quad \epsilon_1 \frac{\partial \varphi_1}{\partial n} &= \epsilon_1 - \frac{1}{4\pi\epsilon_1} \left[ q \cdot \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}} \right) + q' \cdot \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{1}{\sqrt{(2h - x)^2 + y^2}} \right) \right] \\ &= \frac{1}{4\pi} \left[ \frac{-xq}{(x^2 + y^2)^{3/2}} + \frac{xq'}{[(2h - x)^2 + y^2]^{3/2}} \right] \Big|_{x=h} \\ &= \frac{h}{4\pi(h^2 + y^2)^{3/2}} (q' - q) \end{aligned}$$

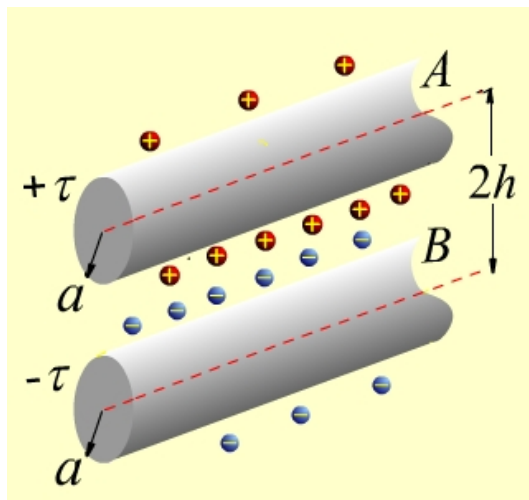
$$\epsilon_2 \frac{\partial \varphi_2}{\partial n} = \epsilon_2 \cdot \frac{1}{4\pi\epsilon_2} q'' \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}} \right) \Big|_{x=h} = \frac{h}{4\pi(h^2 + y^2)^{3/2}} (-q'')$$

$$\therefore q' - q = -q'' \quad \textcircled{2}$$

联立①②可得

$$\begin{cases} q' = \frac{\epsilon_1 - \epsilon_2}{\epsilon_1 + \epsilon_2} q \\ q'' = \frac{2\epsilon_2}{\epsilon_1 + \epsilon_2} q \end{cases}$$

# 电轴法

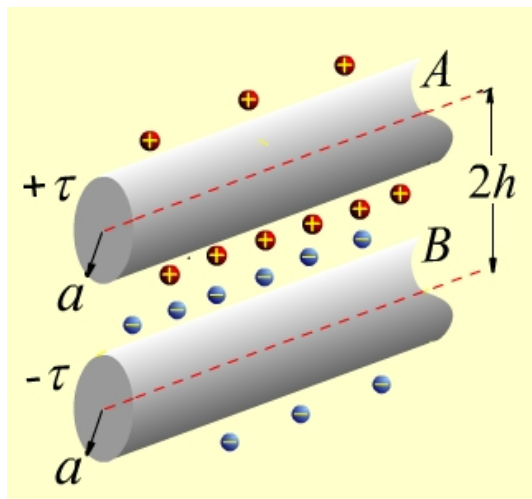


电轴法更加便于  
等效

- 电轴法是镜像法的进一步延伸（广义镜像法）
- 电轴法与镜像法类似，都靠猜
- 电轴法的依据也是静电场唯一性定理
- 电轴法也体现了等效变换的思想

**电轴法例1：** 已知长直平行双传输线单位长度电量为 $\tau$ ，  
求电轴位置。

**边值问题**       $\nabla^2 \varphi = 0$     (导线以外的空间)



**长直平行双传输线**

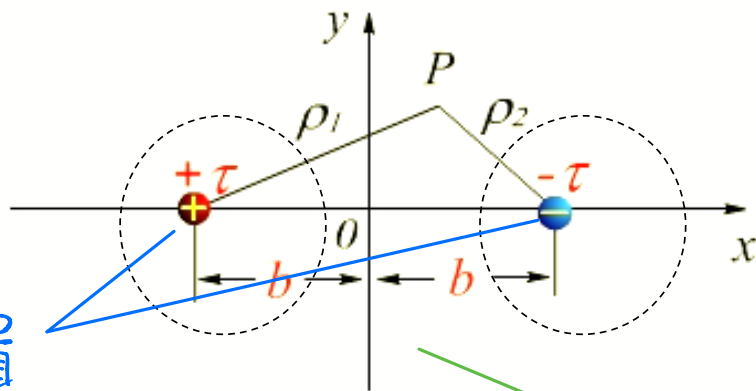
$$\left\{ \begin{array}{l} \varphi \Big|_{\text{导体A}} = \text{常数} \\ \oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = \tau, \text{ 电荷分布不均匀} \end{array} \right.$$
$$\left\{ \begin{array}{l} \varphi \Big|_{\text{导体B}} = \text{常数} \\ \oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = -\tau, \text{ 电荷分布不均匀} \end{array} \right.$$

根据高斯定律可以计算出  
无限长细导线的电场强度为

$$E = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\rho}$$

由轴实际位置

偏向y轴, 即  $b < R$

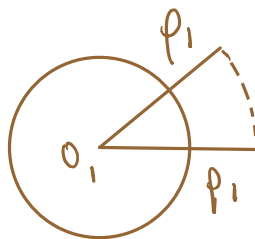


两根带电细导线

中间对称面  
为0电位面

$$\varphi_1 = \int_{\rho_1}^{Q(\text{零电位面上})} \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\rho} d\rho = -\frac{\tau}{2\pi\epsilon_0} \ln \rho_1 + C_1$$

同理,  $\varphi_2 = -\frac{-\tau}{2\pi\epsilon_0} \ln \rho_2 + C_2$



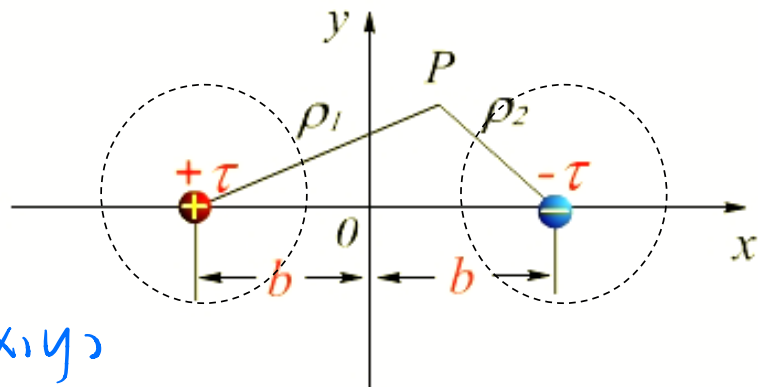
以  $O_1$  为半径移到  
x轴方向, 积分上下  
限为x的坐标

$$\varphi_P = \varphi_1 + \varphi_2 = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1} + C$$

$$\varphi_P = \varphi_1 + \varphi_2 = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1} + C$$

以  $y$  轴为参考电位，则  $C=0$ ，  
因此

$$\varphi_P = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1} = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{\sqrt{(x-b)^2 + y^2}}{\sqrt{(x+b)^2 + y^2}}$$



两根带电细导线

令： $\varphi_P = \text{常数}$ ，得到等位线方程  $\frac{(x+b)^2 + y^2}{(x-b)^2 + y^2} = K^2$

整理后，等位线方程

$$\left(x - \frac{K^2 + 1}{K^2 - 1}b\right)^2 + y^2 = \left(\frac{2bK}{K^2 - 1}\right)^2$$



$$\left(x - \frac{K^2 + 1}{K^2 - 1}b\right)^2 + y^2 = \left(\frac{2bK}{K^2 - 1}\right)^2$$

**圆心坐标**  $(d, 0)$ , 其中  $d = \frac{K^2 + 1}{K^2 - 1}b$

**圆半径**  $R = \left| \frac{2bK}{K^2 - 1} \right|$

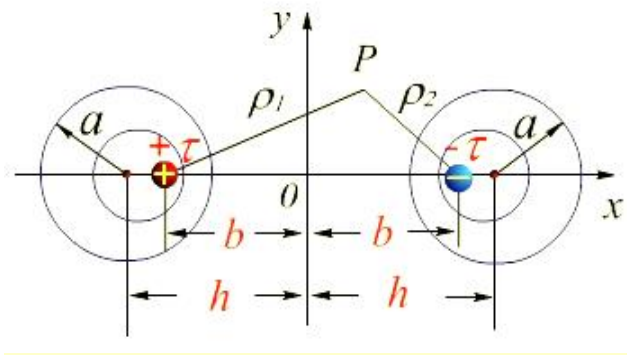
**$K$  取不同值时，得到一族圆。**

推导发现， $R^2 + b^2 = \left(\frac{2bK}{K^2 - 1}\right)^2 + b^2 = \left(\frac{K^2 + 1}{K^2 - 1}b\right)^2 = d^2$

左右连个导体表面等电位，构成两个等位圆，此时 **$R$ 恰好等于传输线半径 $a$** ， $b$ 为电轴位置， $h$ 为传输线圆心位置，因此

$$a^2 + b^2 = h^2$$

所以电轴的位置  $b = \sqrt{h^2 - a^2}$



**两根细导线的等位线**

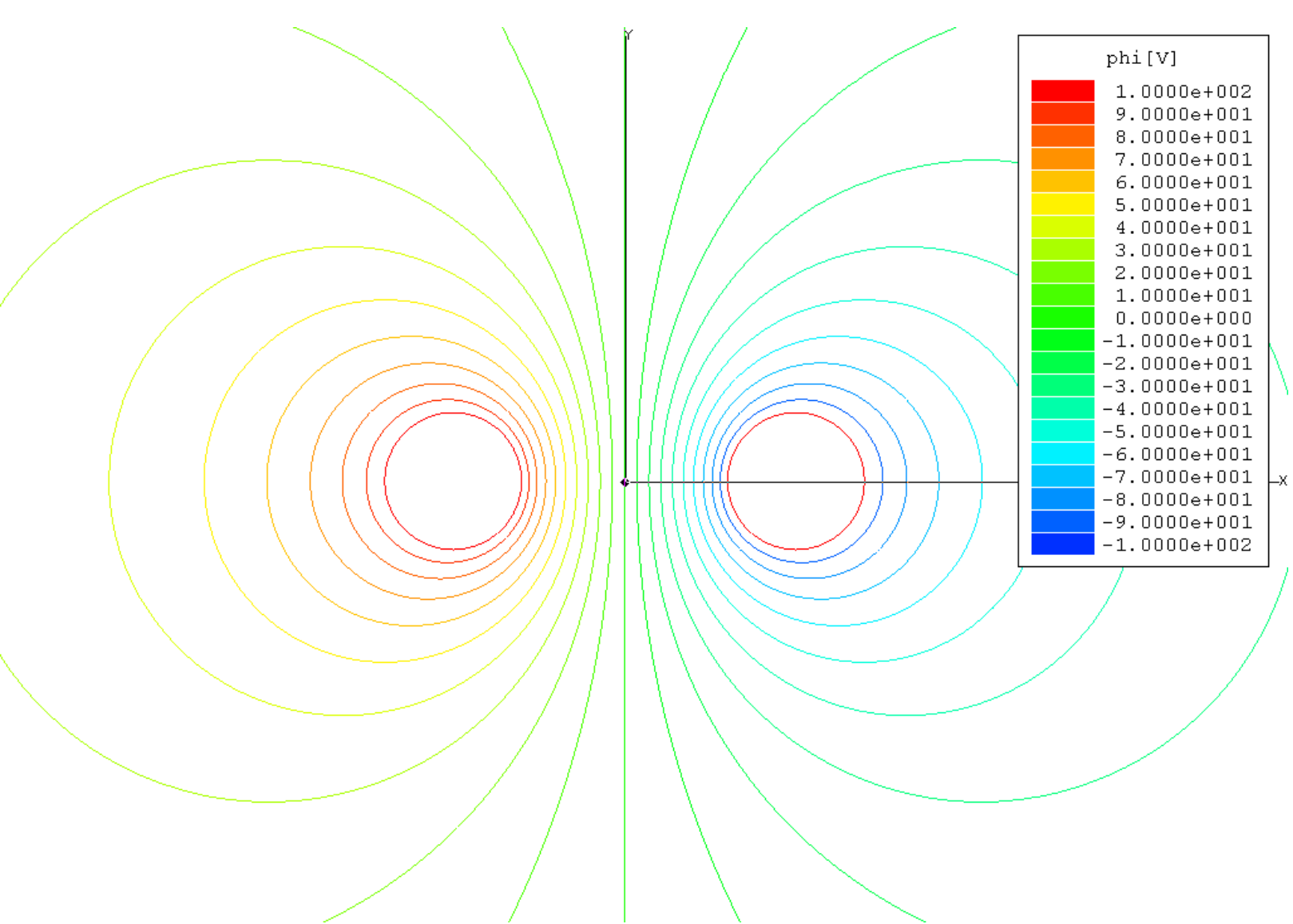
**半径    电轴距    圆心距**

电势法 依据: 静电场的唯一性定理.

猜测可用电势<sup>法</sup>等效替换  $\rightarrow$  计算得到等位线方程.

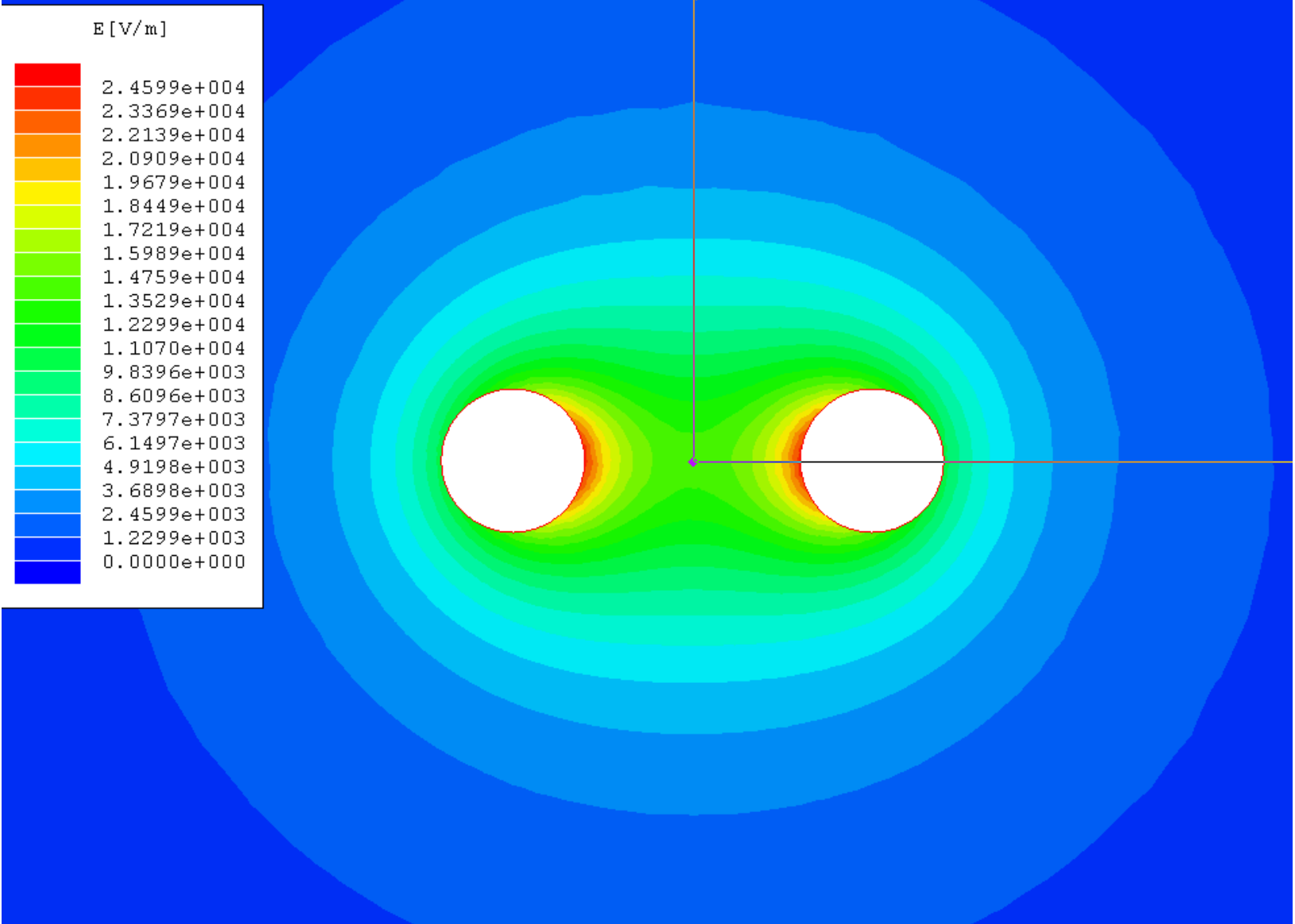
证明可行.

方程为一簇圆, 必存在一个 $k$ 满足导体截面圆  
边界条件 $\therefore$ 为导体表面横截面等电位



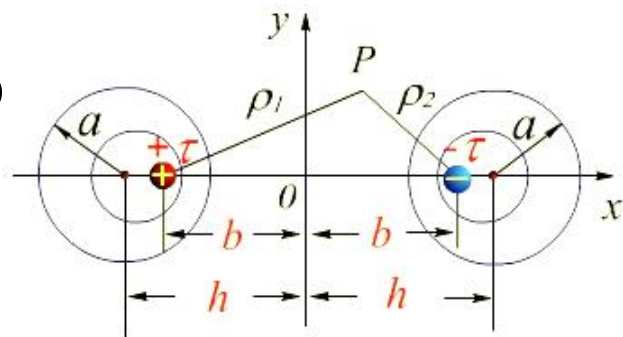
E [V/m]

	2.4599e+004
	2.3369e+004
	2.2139e+004
	2.0909e+004
	1.9679e+004
	1.8449e+004
	1.7219e+004
	1.5989e+004
	1.4759e+004
	1.3529e+004
	1.2299e+004
	1.1070e+004
	9.8396e+003
	8.6096e+003
	7.3797e+003
	6.1497e+003
	4.9198e+003
	3.6898e+003
	2.4599e+003
	1.2299e+003
	0.0000e+000



# 电轴法步骤:

首先大概猜测两个电轴（正电轴和负电轴）位置，则两个电轴中间位置为等电位，  
两个电轴一定分别位于 $-b$ 和 $+b$ 处 0 电位



其次看传输线半径为 $a$ （已知条件，有时为 $R$ ） 两根细导线的等位线

第三观察传输线圆心与电轴中间位置距离为 $h$ （可能已知，也可能未知）

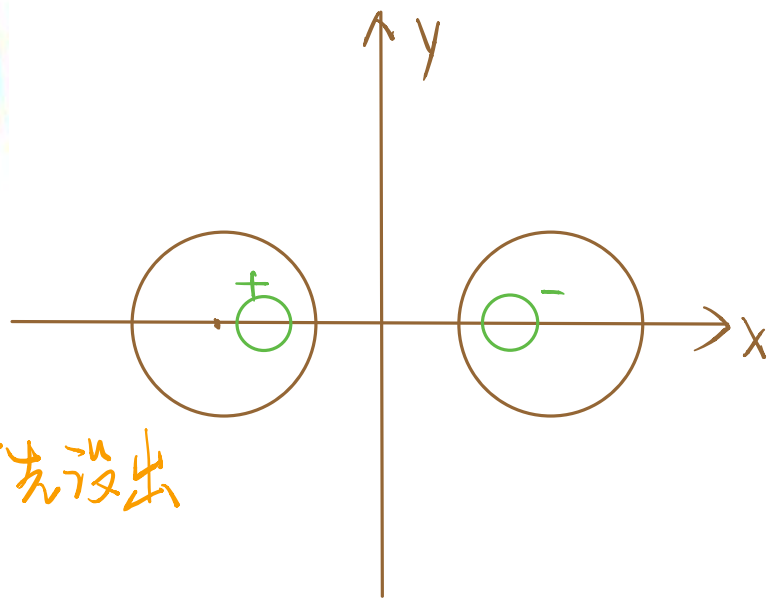
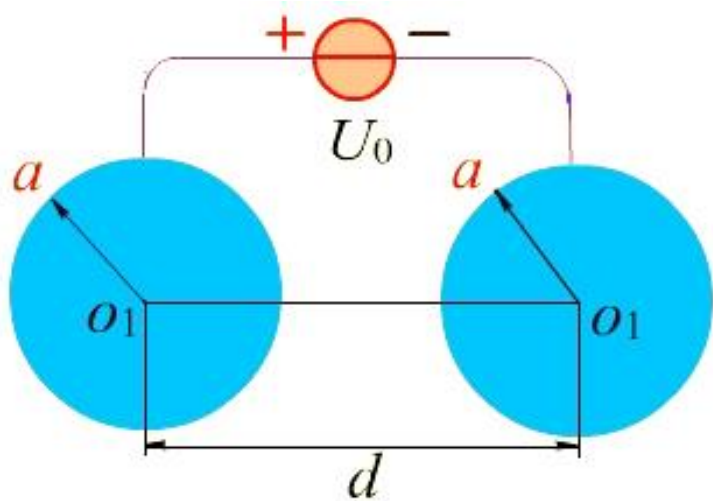
第四，必须满足  $a^2 + b^2 = h^2$

半径平方 + 电轴间距平方 = 圆心距平方

最后求出 $b, h$

（电轴法最难之处在于弄清 $b, h$ 的含义）

电轴法例2: 平行传输线之间电压为 $U_0$ , 试求电位分布。



电轴位置密度未知, 可先设出

**电轴法例2:** 平行传输线之间电压为 $U_0$ , 试求电位分布。

**解:** 确定电轴的位置

$$\begin{cases} b^2 + a^2 = h^2 \\ d = 2h \end{cases} \quad b = \sqrt{\left(\frac{d}{2}\right)^2 - a^2}$$

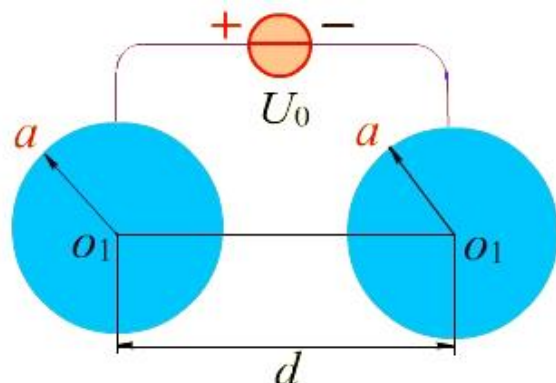
设电轴线电荷 $\pm\tau$ , 任一点电位

$$\varphi = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1}$$

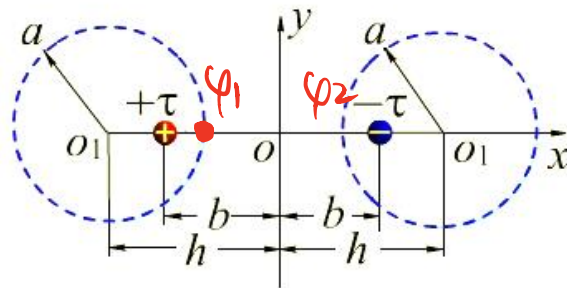
(此处和后面电压用到电轴法例1结论)

$$U_0 = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0} \left[ \ln \frac{b + (h - a)}{b - (h - a)} - \ln \frac{b - (h - a)}{b + (h - a)} \right]$$

所以 
$$\varphi = \frac{U_0}{2 \ln \frac{b + (h - a)}{b - (h - a)}} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1}$$

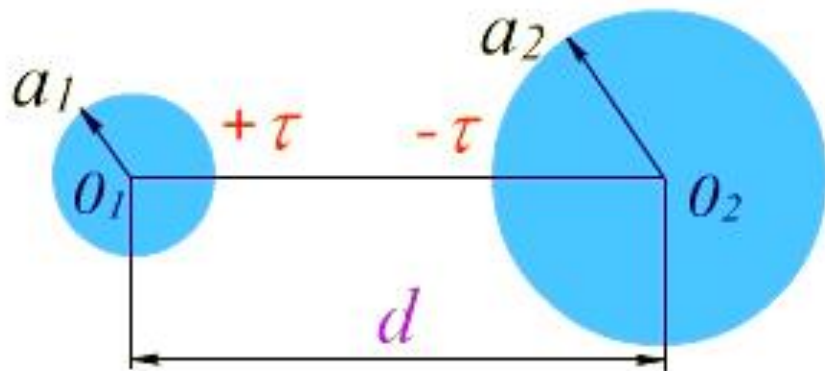


为了简便取x轴上的点、



电压为 $U_0$ 的传输线

### 电轴法例3 确定图示不同半径平行长直导线的电轴位置。



左右分布不对称



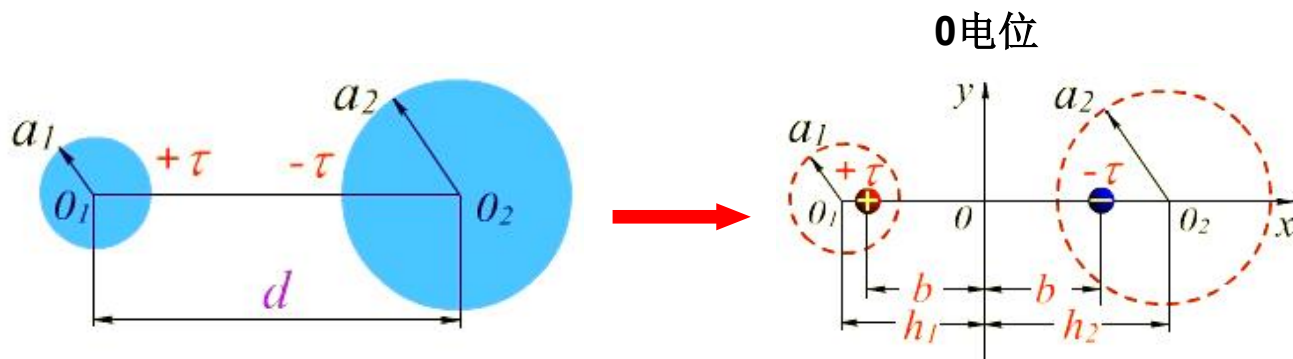
左右圆心距不等



补充方程.  $h_1 + h_2 = d$



### 电轴法例3 确定图示不同半径平行长直导线的电轴位置。



### 不同半径传输线的电轴位置

解：

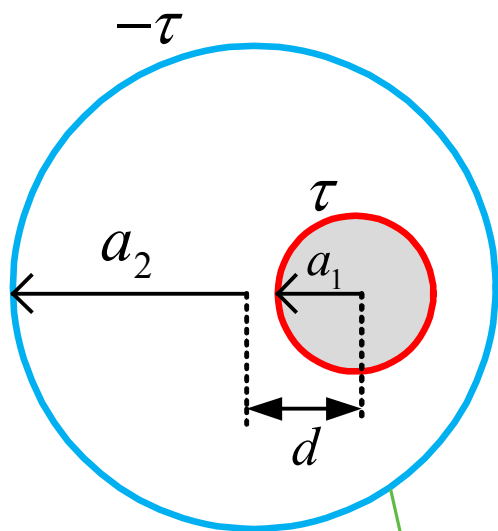
$$\begin{cases} a_1^2 + b^2 = h_1^2 \\ a_2^2 + b^2 = h_2^2 \\ d = h_1 + h_2 \end{cases}$$

$$h_1 = \frac{d^2 + a_1^2 - a_2^2}{2d}$$

$$h_2 = \frac{d^2 - a_1^2 + a_2^2}{2d}$$

$$b = \sqrt{h_1^2 - a_1^2}$$

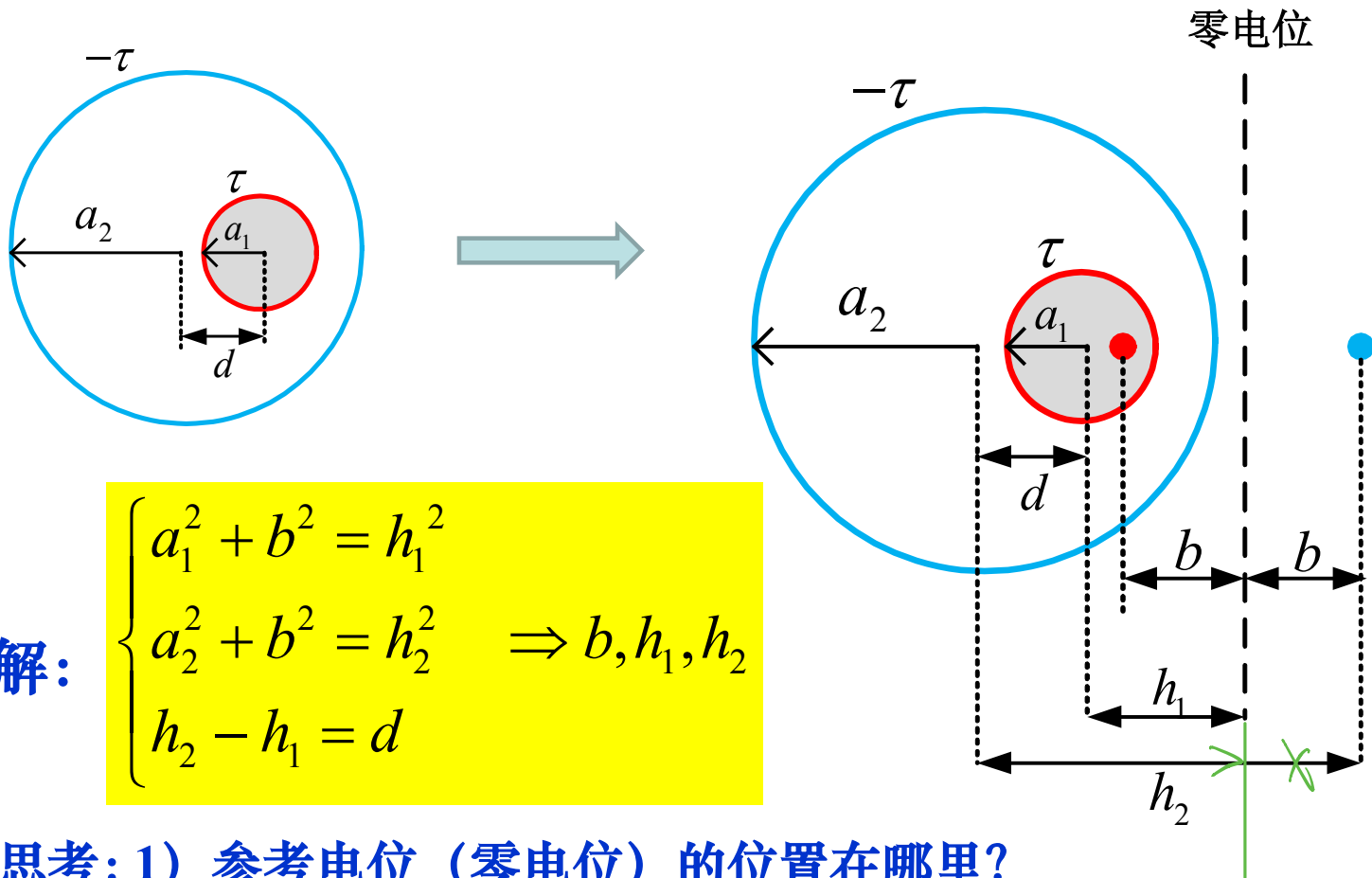
## 电轴法例4：试确定图示偏心电缆的电轴位置。



目的求电缆内部情况. 若电轴  
位于内侧则破坏内部原有状况.  
没有意义. 猜测电轴位于外部 ( $-\tau$ )

内部导体为圆柱体, 外部导体为“壳”

## 电轴法例4：试确定图示偏心电缆的电轴位置。

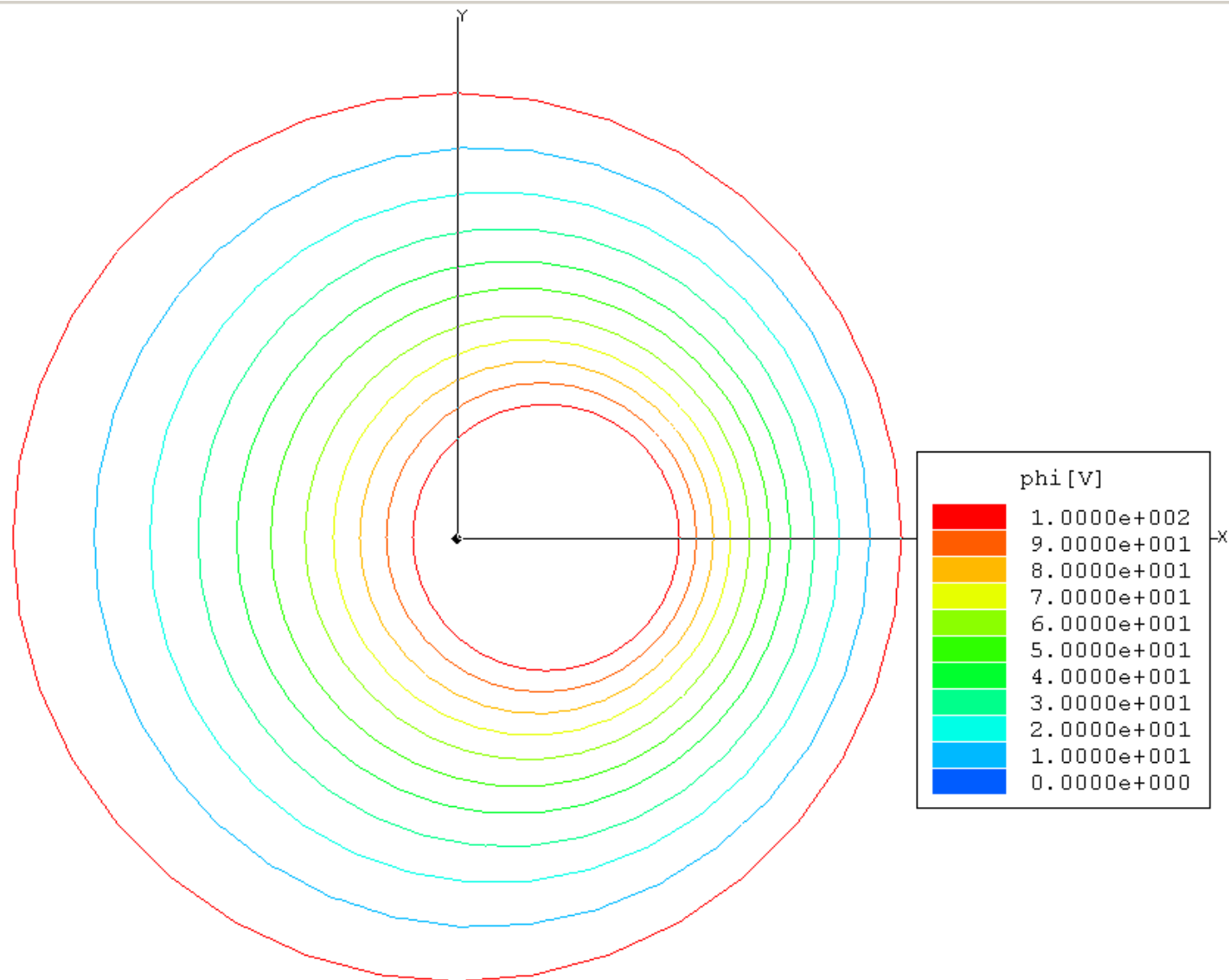


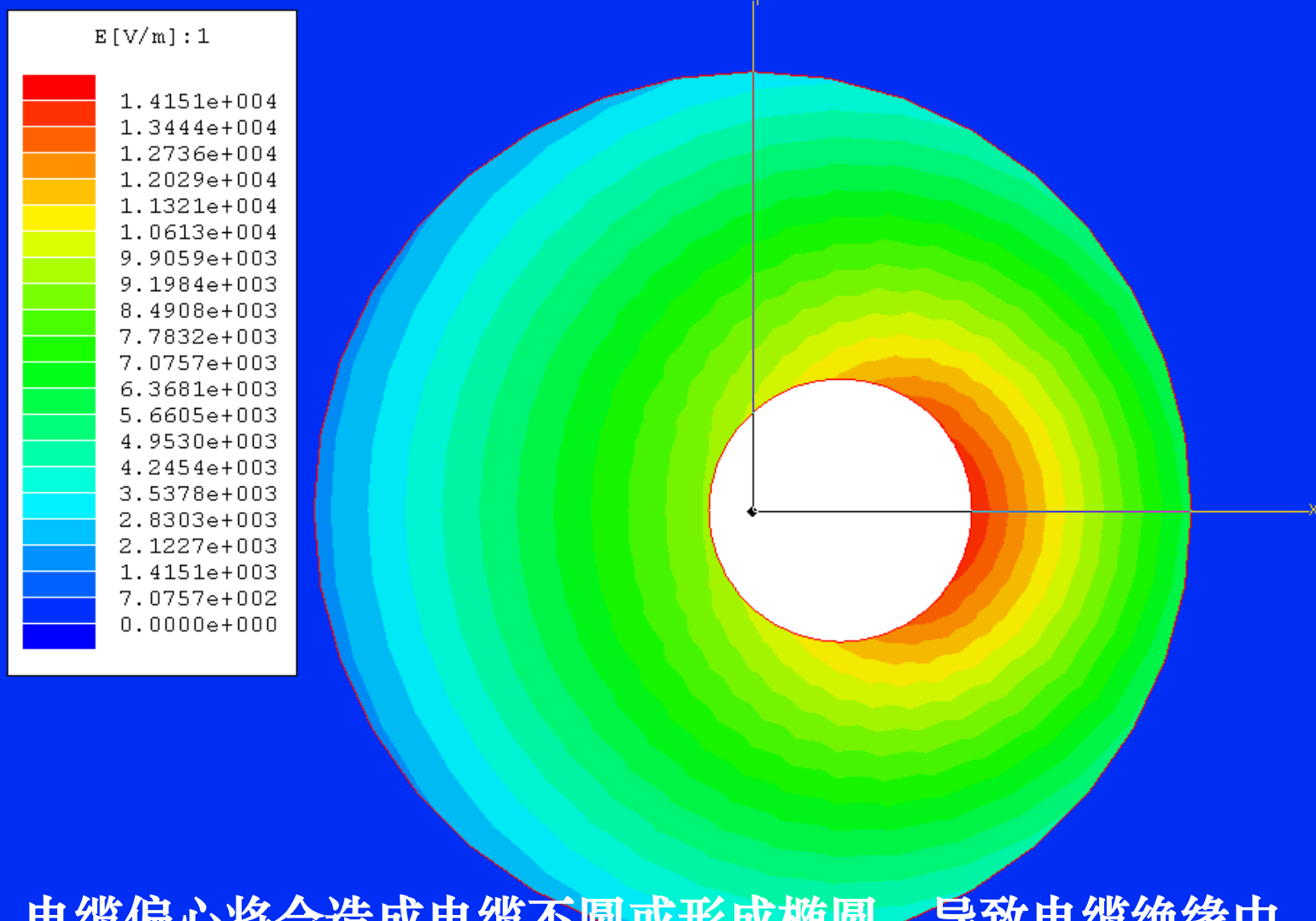
解：

$$\begin{cases} a_1^2 + b^2 = h_1^2 \\ a_2^2 + b^2 = h_2^2 \\ h_2 - h_1 = d \end{cases} \Rightarrow b, h_1, h_2$$

思考：1) 参考电位（零电位）的位置在哪里？

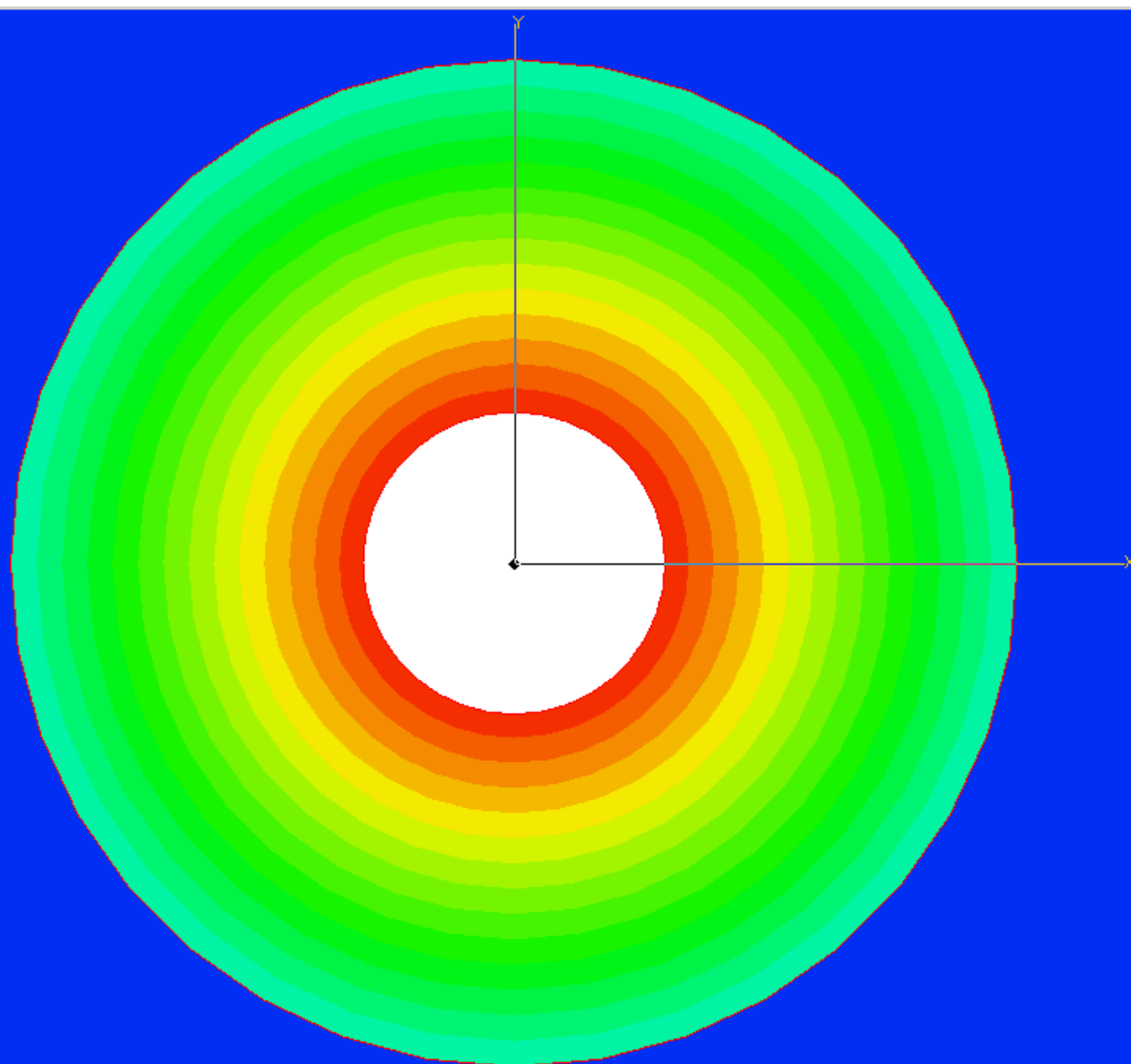
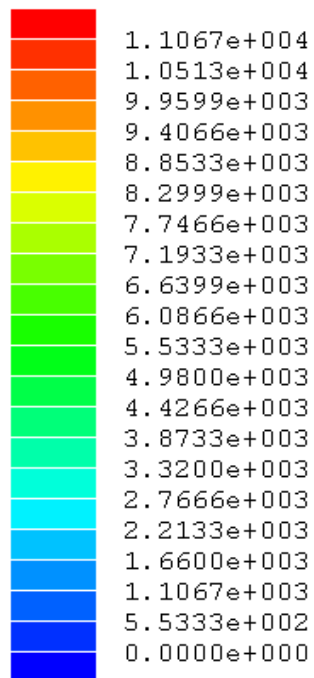
2) 电场的有效计算区域在哪里？





电缆偏心将会造成电缆不圆或形成椭圆，导致电缆绝缘中电场分布产生畸变，严重影响电缆的运行安全和使用寿命

E [V/m]



# 思考

- 如果直接积分法、分离变量法、镜像法都求解不了，该怎么办？
- 办法就是靠计算机数值仿真！
- 现实中绝大部分电磁场问题都没有办法通过镜像法解决，那么镜像法有什么意义呢？
- 镜像法的意义：（1）可以解决少量的简单问题；（2）适合出题！（3）重要的意义是镜像法充分体现了等效变换在电磁场分析中的重要性！

# 作业六

---

1. 镜像法的依据是什么？
2. 镜像法是一种等效变换，对外等效，对内不等效，你对这里的“外”、“内”、“对外等效”、“对内不等效”是如何理解的？
3. 教材1-7-1、1-7-2、1-7-3、1-7-4、1-7-5