

一. 各向异性电介质的性质

极化强度与电位移矢量的关系

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

\vec{E}

\vec{D}

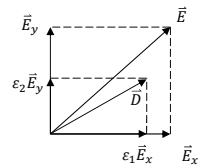
在各向异性电介质中，各个方向电场对极化都有贡献

$$\vec{D} = \epsilon_1 \vec{E}_x + \epsilon_2 \vec{E}_y + \epsilon_3 \vec{E}_z$$

介电常数的张量形式

$$[\epsilon] = \begin{bmatrix} \epsilon_1 & 0 & 0 \\ 0 & \epsilon_2 & 0 \\ 0 & 0 & \epsilon_3 \end{bmatrix}$$

各向同性电介质



各向异性电介质

3

一. 各向异性电介质的性质

泊松方程形式的改变

$$\nabla^2 \varphi = -\frac{\rho_0}{\epsilon} \longrightarrow \epsilon_1 \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_1^2} + \epsilon_2 \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_2^2} + \epsilon_3 \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_3^2} = -\rho$$

进行一次坐标变换

$$\begin{cases} x_1 = \frac{\sqrt{\epsilon_1}}{\sqrt{\epsilon_0}} y_1 \\ x_2 = \frac{\sqrt{\epsilon_2}}{\sqrt{\epsilon_0}} y_2 \\ x_3 = \frac{\sqrt{\epsilon_3}}{\sqrt{\epsilon_0}} y_3 \end{cases} \longrightarrow \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y_1^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y_2^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y_3^2} = -\frac{\rho(\vec{r}_y')}{\epsilon_0}$$

回归各向同性电介质时的形式

4

一. 各向异性电介质的性质

电势的积分表达式

$$\varphi(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\sqrt{\varepsilon_1\varepsilon_2\varepsilon_3}} \iiint \frac{\rho(\vec{r}')}{\left(\frac{x_1^2}{\varepsilon_1} + \frac{x_2^2}{\varepsilon_2} + \frac{x_3^2}{\varepsilon_3}\right)^{\frac{1}{2}}} dV$$

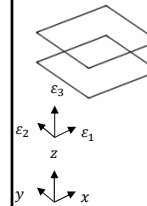
场强的积分表达式

$$\vec{E}(\vec{r}) = -\nabla\varphi(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\sqrt{\varepsilon_1\varepsilon_2\varepsilon_3}} \int_{\Omega} \frac{\frac{x_1}{\varepsilon_1}\vec{e}_1 + \frac{x_2}{\varepsilon_2}\vec{e}_2 + \frac{x_3}{\varepsilon_3}\vec{e}_3}{\left(\frac{x_1^2}{\varepsilon_1} + \frac{x_2^2}{\varepsilon_2} + \frac{x_3^2}{\varepsilon_3}\right)^{\frac{3}{2}}} \rho(\vec{r}') d\Omega$$

5

二. 平行板电容器的简单求解

做一次广义柱坐标变换



$$\begin{cases} x_1 = \sqrt{\varepsilon_1}r \cos \theta \\ x_2 = \sqrt{\varepsilon_2}r \sin \theta \\ x_3 = \sqrt{\varepsilon_3}y_3 \end{cases}$$

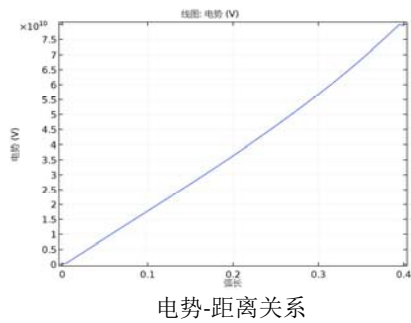
$$\vec{E}_z(\vec{r}) = \frac{\sigma}{4\pi\varepsilon_3} \int_0^{+\infty} \frac{ry_3}{(r^2 + y_3^2)^{\frac{3}{2}}} dr \int_0^{2\pi} d\theta$$

$$= \frac{\sigma}{2\varepsilon_3}$$

$$\varphi = \frac{\sigma}{\varepsilon_3} d \xrightarrow{\text{对比各向同性}} \varphi = \frac{\sigma}{\varepsilon} d$$

6

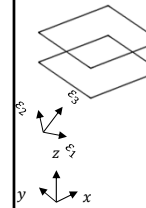
二. 平行板电容器的简单求解



7

二. 平行板电容器的简单求解

如果错开一个夹角呢？



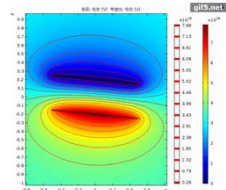
之前求解过程中利用的对称性失效，如果要得到解析解，需要求解复杂的数学物理方程。

对于带电球面，圆柱面的求解同样面临了复杂的数学物理方程，如果我们只是想定性地了解各向异性电介质所带来的效应，不妨使用有限元的方法求得数值解分析即可。

8

三. COMSOL对于更复杂情况的模拟

平行板电容器错开夹角

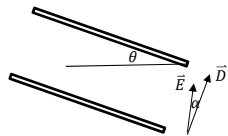


在错开夹角后，等势线不与极板平行

$$\vec{E} = \frac{\vec{D}_x}{\epsilon_1} + \frac{\vec{D}_y}{\epsilon_2} + \frac{\vec{D}_z}{\epsilon_3}$$



$$\cos \alpha(\vec{E}, \vec{D}) = \epsilon_1 \epsilon_2 \frac{\epsilon_2 \sin^2 \theta + \epsilon_1 \cos^2 \theta}{\epsilon_2^2 \sin^2 \theta + \epsilon_1^2 \cos^2 \theta}$$

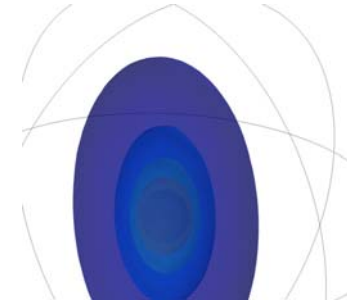
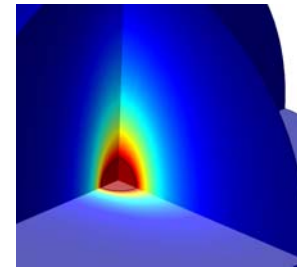


9

三. COMSOL对于更复杂情况的模拟

带电球面各个方向上的电势分布 $[\epsilon] = \begin{bmatrix} 10 & 0 & 0 \\ 0 & 3 & 0 \\ 0 & 0 & 9 \end{bmatrix}$

带电球面的**椭球面簇**等势面

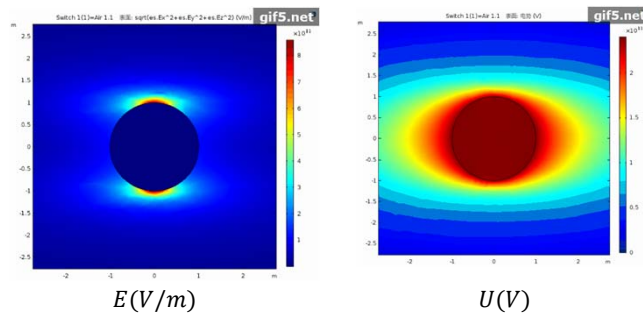


10

三. COMSOL对于更复杂情况的模拟

带电球面在不同介电常数下的解

ε_2 从1—9变化, $\varepsilon_1 = 10$



11

四. 结论

对于各向异性电介质来说, 如果要求出其场强、电势的解析解, 需要解非常复杂的数学物理方程。但是定性的我们有:

1. 对于三个主轴方向, 该方向的介电常数越大, 则该方向的极化强度越大、电场强度越小。
2. 从一般到特殊的角度去考虑, 根据COMSOL的模拟结果, 可以认为带电球面在空间中的等势面为一簇椭球面; 无限长带点导体在空间中的等势面为一簇椭圆柱面。

12

THANK YOU!