

2022年秋季专业基础课程

场 论



授课教师：彭淼 谭茂金
地球物理与信息技术学院



静电场

第5讲 真空中的静电场

第6讲 电介质的极化

第7讲 电介质中的静电场





本讲内容

- 1 电介质的极化现象
- 2 极化强度矢量
- 3 极化电荷
- 4 电位移矢量
- 5 电介质的本构关系

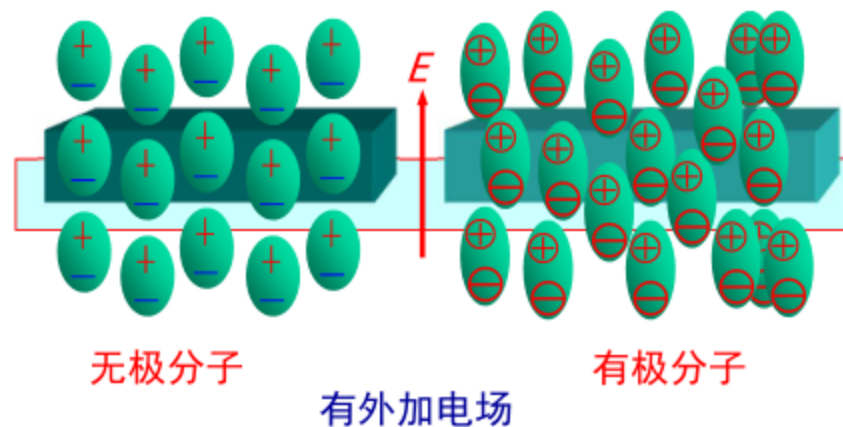
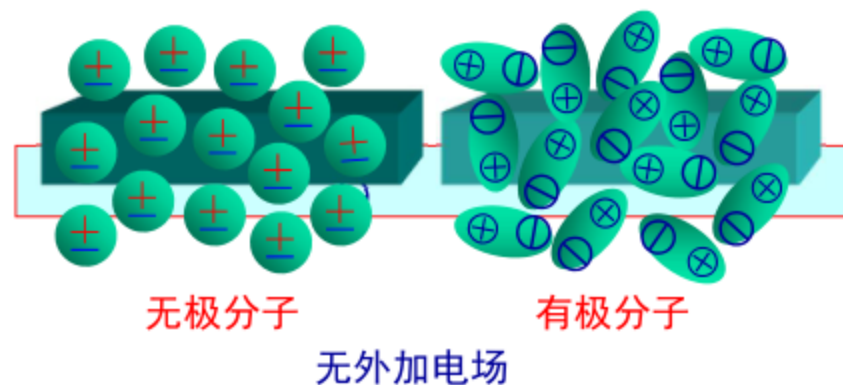
1 电介质的极化现象

电介质的分子分为**无极分子**和**有极分子**。

电介质的极化：在电场作用下，介质中无极分子的束缚电荷发生位移，有极分子的固有电偶极矩的取向趋于电场方向。

位移极化：无极分子的极化

取向极化：有极分子的极化





1 电介质的极化现象

在介质中任意取一块很小体积考虑，设其中包含有 n 个分子， n 是很大的数，用 p_i 表示任一个分子的偶极矩。

- 无极分子介质分子在无外电场时，其正负电荷中心重合，故 $p_i = 0$ ；
- 有极分子介质分子在无外电场时，其正负电荷中心不重合，即 $p_i \neq 0$ ，但由于分子偶极矩排列紊乱，所以各分子的偶极矩的矢量和 $\sum p_i = 0$ 。
- 不论何种介质，在外电场中受到极化，极化的介质中 $\sum p_i \neq 0$ 。
- 在同样的条件下，外电场愈强， $\sum p_i$ 的数值愈大，即在 ΔV 体积中，所有分子的偶极矩矢量和愈大。



2 极化强度矢量

■ 极化强度矢量 \mathbf{P} 是描述介质各点极化程度的物理量，定义为

$$\mathbf{P} = \lim_{\Delta V \rightarrow \epsilon} \frac{\sum \mathbf{p}_i}{\Delta V}$$

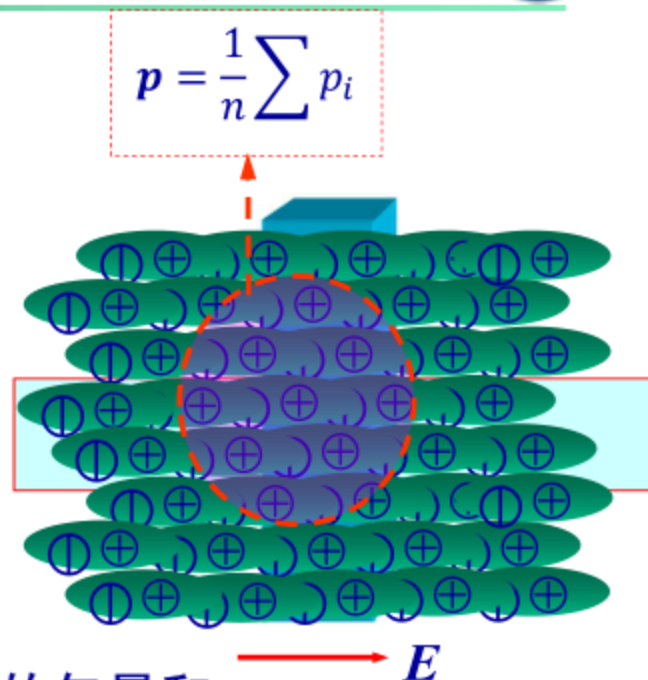
式中， $\mathbf{p}_i = q_i \mathbf{l}_i$ 为分子的电偶极矩； ϵ 是一个极小体积。 ΔV 是趋于宏观尺度的零，而不是微观尺度的零。

■ \mathbf{P} 的物理意义：单位体积内分子电偶极矩的矢量和。

■ 极化强度与电场强度有关，其关系一般比较复杂。在线性、各向同性的电介质中， \mathbf{P} 与电场强度成正比，即

$$\mathbf{P} = \chi_e \epsilon_0 \mathbf{E}$$

式中， χ_e 为电介质的电极化率， $\chi_e > 0$ 。

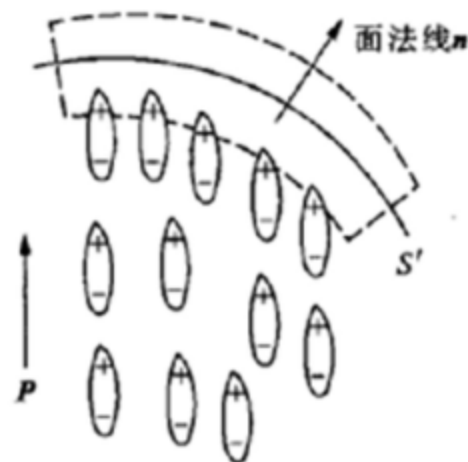


2 极化强度矢量

某介质球体，半径为 a ，如果它在外电场中均匀极化，极化强度为 \mathbf{P} ，那么球体的偶极矩为 $\frac{4}{3}\pi a^3 \mathbf{P}$ 。

S 是介质体表面的一小部分，此介质体处于均匀极化状态，它的极化强度为 \mathbf{P} ，图中画出了部分分子偶极子。

极化的介质体表面有面电荷，此面电荷密度与 \mathbf{P} 、 \mathbf{n} 的交角有关。



- 当 \mathbf{P} 与 \mathbf{n} 同方向时，电荷的面密度最大；
 - 当 \mathbf{P} 与 \mathbf{n} 垂直时，电荷面密度为零；
 - 均匀极化的介质体，体内不出现(宏观的)体电荷；
 - 不均匀极化的介质体，不仅表面上出现面电荷，体内还出现体电荷。
- 介质极化后而出现的电荷称为束缚电荷，用 σ_p 、 ρ_p 分别表示其面密度和体密度。
- 束缚电荷产生的电场称之为附加(感应)场，用 U' 、 E' 分别表示其电势和场强度。

3 极化电荷

由于极化，正负电荷发生位移，在电介质内部可能出现净余的极化电荷分布，同时在电介质的表面上有面分布的极化电荷。

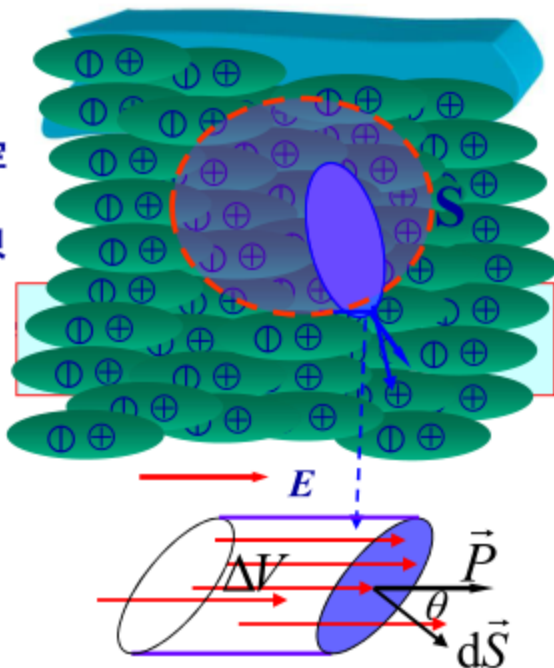
3.1 极化电荷体密度

在电介质内任意作一闭合面 S ，只有电偶极矩穿过 S 的分子对 S 内的极化电荷有贡献。由于负电荷位于斜柱体内的电偶极矩才穿过小面元 dS ，因此 dS 对极化电荷的贡献为

$$dq_P = nq_i l_i dS \cos\theta = \mathbf{P} dS \cos\theta = \mathbf{P} \cdot d\mathbf{S}$$

S 所围的体积内的极化电荷 q_P 为

$$q_P = -\oint_S \mathbf{P} \cdot d\mathbf{S} = \oint_V \nabla \cdot \mathbf{P} dV \quad \Rightarrow \quad \rho_P = -\nabla \cdot \mathbf{P}$$



3 极化电荷

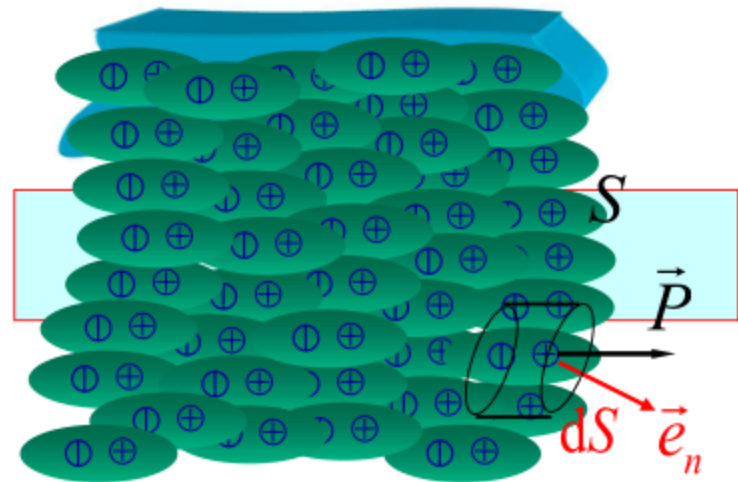
3.2 极化电荷面密度

紧贴电介质表面取如图所示的闭曲面，则穿过面积元 dS 的极化电荷为

$$dq_P = nql dS \cos\theta = \mathbf{P} dS \cos\theta = \mathbf{P} \cdot d\mathbf{S}$$

故得到电介质表面的极化电荷面密度为

$$\rho_{SP} = \mathbf{P} \cdot \mathbf{e}_n$$



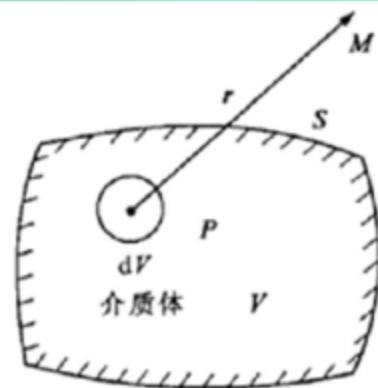


3 极化电荷

3.3 极化电荷与极化强度的关系推导

体积为 V 的介质体，表面积为 S ，极化后极化强度为 \mathbf{P} ，根据电势的公式，得到某点 M 的附加电势 U'

$$U' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\int_V \frac{\rho_P}{r} dV + \oint_S \frac{\sigma_P}{r} dS \right)$$



式中 r 为观察点与场源点之间的距离。

从电偶极子体分布的观点来计算附加电势。在介质上任取一小块体积 dV ，这一小块介质体可以看作一个宏观的电偶极子，偶极矩为 $\mathbf{P}dV$ 。根据偶极子电势的公式，得出它产生的附加电势为

$$dU' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{(\bar{\mathbf{P}}dV) \cdot \bar{\mathbf{r}}}{r^3}$$

那么整块介质极化后所出现的附加电势为

$$U' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_V \frac{\bar{\mathbf{P}} \cdot \bar{\mathbf{r}}}{r^3} dV$$

3 极化电荷

因为 $\frac{\vec{r}}{r^3} = \nabla \frac{1}{r}$, 而 (2.3-3) 式中的被积函数

$$\frac{\vec{P} \cdot \vec{r}}{r^3} = \vec{P} \cdot \nabla \frac{1}{r} = \nabla \cdot \left(\frac{\vec{P}}{r} \right) - \frac{\nabla \cdot \vec{P}}{r}$$

因此 M 的附加电势 U' 可写为

$$U' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\int_V \nabla \cdot \left(\frac{\vec{P}}{r} \right) dV + \int_V \frac{-\nabla \cdot \vec{P}}{r} dV \right]$$

用高斯定理将第一项变换为面积分, 得到

$$U' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\oint_S \frac{\vec{P} \cdot \vec{n}}{r} dS + \int_V \frac{-\nabla \cdot \vec{P}}{r} dV \right)$$

将上式与上页中 U 式对比, 得束缚电荷密度与极化强度的关系为

$$\rho_P = -\nabla \cdot \vec{P} \quad , \quad \sigma_P = P_n$$



4 电位移矢量

介质的极化过程包括两个方面：

- 外加电场的作用使介质极化，产生极化电荷；
- 极化电荷反过来激发电场，两者相互制约，并达到平衡状态。无论是自由电荷，还是极化电荷，它们都激发电场，服从同样的库仑定律和高斯定理。

介质中的电场应该是外加电场和极化电荷产生的电场的叠加，应用高斯定理得到：

$$\oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \oint_V (\rho + \rho_P) dV \quad \longrightarrow \quad \epsilon_0 \nabla \cdot \mathbf{E} = \rho + \rho_P$$

自由电荷和极化电荷共同激发的结果



4 电位移矢量

将极化电荷体密度表达式 $\rho_P = -\nabla \cdot \mathbf{P}$ 代入 $\varepsilon_0 \nabla \cdot \mathbf{E} = \rho + \rho_P$ ，有

$$\varepsilon_0 \nabla \cdot \mathbf{E} = \rho - \nabla \cdot \mathbf{P}$$

引入电位移矢量（单位为C/m²）

$$\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P}$$

则有

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = \rho$$

其积分形式为 $\oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = \oint_V \rho dV$

任意闭合曲面电位移矢量 \mathbf{D} 的通量等于该曲面包含自由电荷的代数和

小结：静电场是有源无旋场，电介质中的基本方程为

微分形式： $\nabla \cdot \mathbf{D} = \rho$

$$\nabla \times \mathbf{E} = 0$$

积分形式： $\oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = \oint_V \rho dV$

$$\oint_L \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$$



5 电介质的本构关系

极化强度 \mathbf{P} 与电场强度 \mathbf{E} 之间的关系由介质的性质决定。对于线性各向同性介质， \mathbf{P} 和 \mathbf{E} 有简单的线性关系

$$\mathbf{P} = \varepsilon_0 \chi_e \mathbf{E}$$

在这种情况下

$$\mathbf{D} = (1 + \chi_e) \varepsilon_0 \mathbf{E} = \varepsilon_r \varepsilon_0 \mathbf{E} = \varepsilon \mathbf{E}$$

其中 $\varepsilon = (1 + \chi_e) \varepsilon_0$ 称为介质的介电常数， $\varepsilon_r = 1 + \chi_e$ 称为介质的相对介电常数（ χ_e 无量纲，为电介质的极化率）。

* 介质有多种不同的分类方法，如：

- | | |
|---------------|------------|
| ■ 均匀和非均匀介质 | ■ 线性和非线性介质 |
| ■ 各向同性和各向异性介质 | ■ 确定性和随机介质 |
| ■ 时变和时不变介质 | |

谢谢！

