

交变电场中的电介质

2.1 电介质极化的时域与频域响应

2.2 复介电常数

2.3 等效电路

2.4 德拜弛豫

2.5 普适弛豫

2.6 谐振式极化

一、电介质的极化过程

- ◆ 电场变化条件下介质的极化过程，和静电场的电极化不同，在变化电场作用下的极化强度随时间发生变化，是时间的函数。
- ◆ 真空极化是瞬时发生，不需要时间，极化强度的变化，也不需要时间，完全跟得上电场的变化。

一、电介质的极化过程

◆电介质的极化可分为：

瞬时极化：电子弹性位移极化和离子弹性位移极化达到稳态所需时间约 10^{-16} - 10^{-12} s，在远低于光频情况下可认为是即时的，因此弹性极化也称瞬时极化或无惯性极化。

一、电介质的极化过程

◆电介质的极化可分为：

弛豫极化：偶极子转向极化，在电场作用下要经过相当长时间（秒或更长）才能达其稳态，这类极化称弛豫极化或惯性极化，这个惯性就是物质移动和转动时的力学惯性。

一、电介质的极化过程

因此，电介质的极化强度可写成：

$$\vec{P} = \vec{P}_{\infty} + \vec{P}_r$$

其中

\vec{P}_{∞} 为瞬时极化强度，与时间无关。

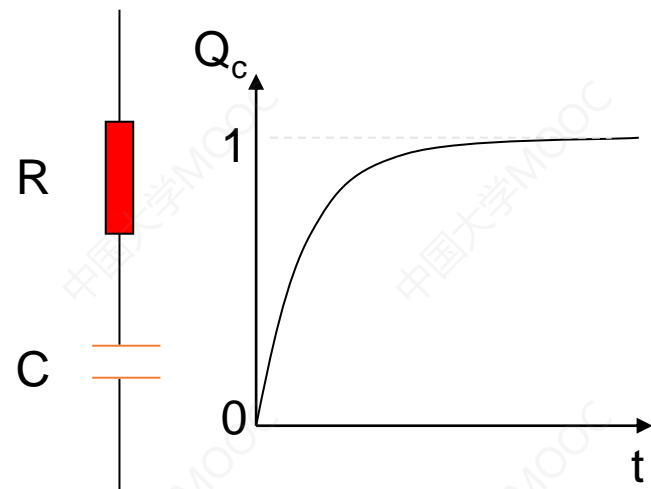
\vec{P}_r 为弛豫极化强度，与时间关系复杂。

一、电介质的极化过程

当电介质只有一种形式的弛豫极化时，
弛豫极化强度可近似表为：

$$\vec{P}_r = P_{rm} (1 - e^{-t/\tau}),$$

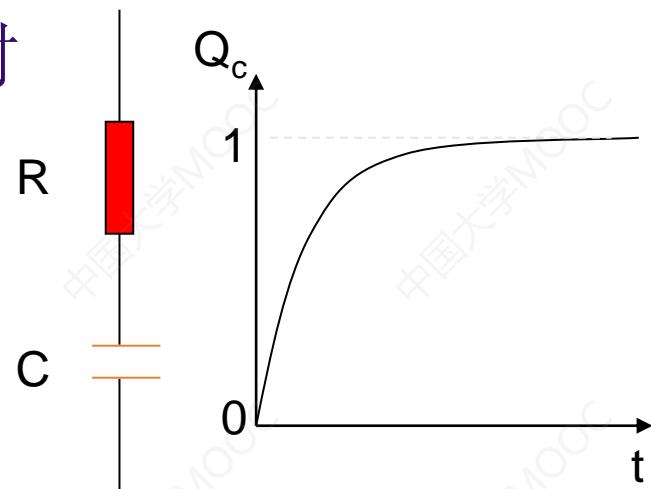
其中 τ 为弛豫极化时间， t 加电场后经
历的时间， P_{rm} 为稳态（ $t \rightarrow \infty$ ）弛豫极
化强度。



一、电介质的极化过程

当弛豫极化强度达稳态值后，移去电场， \bar{P}_r 随 t 的增加而减小，经过相当长的时间后， \bar{P}_r 降低到零。

当 $t = \tau$ ， $P_r = P_{rm} / e = 0.36P_{rm}$ ， τ 定义为弛豫极化的弛豫时间。



一、电介质的极化过程

◆ 下面讨论介质因极化过程所引起的电流：

设一平板电容器，面积 S ，间距 d ，充满光频介电常数 ϵ_∞ 和静介电常数 ϵ_s 的均匀电介质，故电容器静态电容 C 等于相应于位移极化强度的位移极化电容 C_∞ 和相应于弛豫极化电容 C_r 之和：

$$C = C_\infty + C_r$$

$$C_\infty = \frac{\epsilon_0 \epsilon_\infty S}{d} \quad C_r = \frac{\epsilon_0 (\epsilon_s - \epsilon_\infty) S}{d} \quad C = \frac{\epsilon_0 \epsilon_s S}{d}$$

一、电介质的极化过程

位移电流密度：

$$j_D(t) = \frac{dD(t)}{dt} = \varepsilon_0 \varepsilon_\infty \frac{dE}{dt} + \frac{dP_r}{dt} = j_\infty(t) + j_r(t)$$

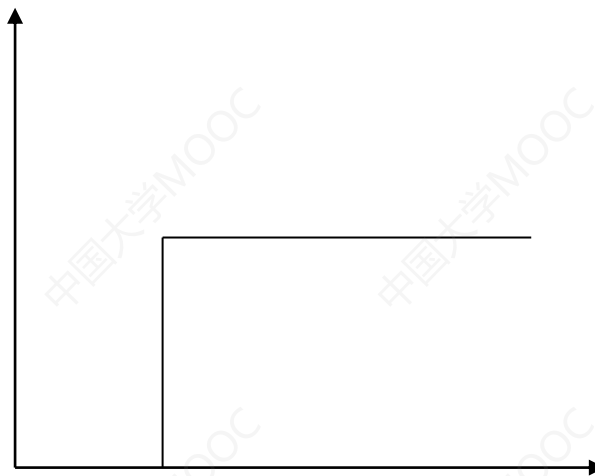
$j_\infty(t)$ 瞬时响应的瞬时电流密度，

$j_r(t)$ 是弛豫极化建立和消失过程中产生的电流密度。

二、电介质极化的时域响应

- ◆ 1. 在阶跃电场作用下的介质极化响应
对线性材料加上一阶跃电场：

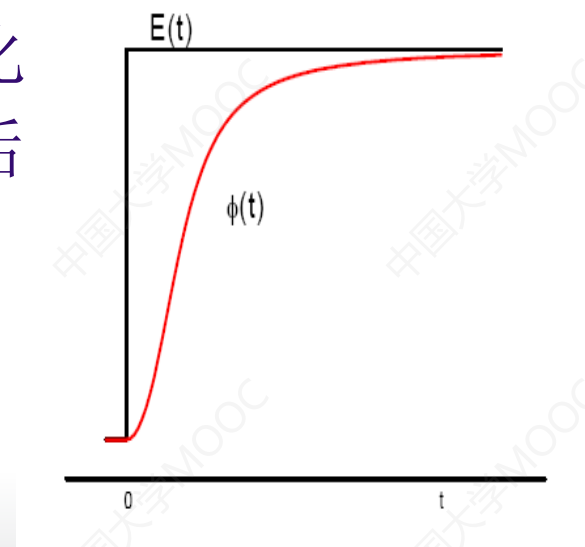
$$E(t) = E_0 S(t)$$
$$S(t) = \begin{cases} 0 & t < x \\ 1 & t > x \end{cases}$$



二、电介质极化的时域响应

用函数 $\varphi(t-x)$ 表征弛豫极化的滞后程度， x 是电场作用于材料的时刻， t 是极化响应的时刻，故 $t-x$ 表电场作用以后的后效时间或滞后时间

$$\varphi(t-x) = \begin{cases} 0 & t-x=0 \\ 1 & t-x \rightarrow \infty \end{cases}$$



二、电介质极化的时域响应

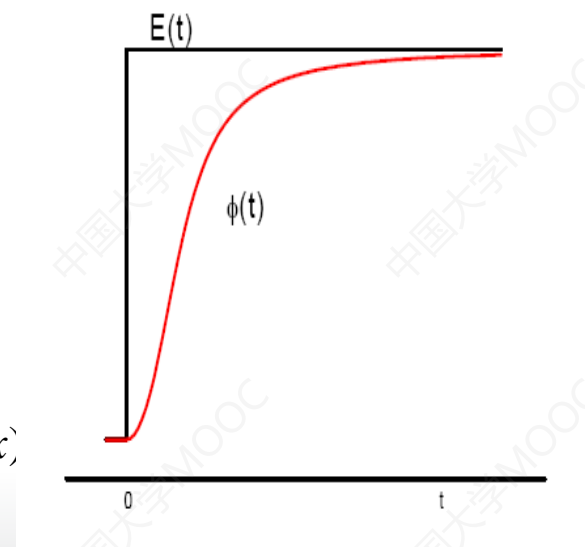
根据极化与电场的关系有：

$$P_r(t) = \varepsilon_0 \chi_{re} E(t) \varphi(t - x) = \varepsilon_0 (\varepsilon_s - \varepsilon_\infty) E(t) \varphi(t - x)$$

$$P_\infty(t) = \varepsilon_0 (\varepsilon_\infty - 1) E(t)$$

故

$$P(t) = P_\infty(t) + P_r(t) = \varepsilon_0 (\varepsilon_\infty - 1) E(t) + \varepsilon_0 (\varepsilon_s - \varepsilon_\infty) E(t) \varphi(t - x)$$



二、电介质极化的时域响应

当 $t - x = 0$ 时, $\varphi(0) = 0$ 则:

$$P_r(x) = 0$$

$$P(x) = \varepsilon_0 (\varepsilon_\infty - 1) E_0$$

$$D(x) = \varepsilon_0 \varepsilon_\infty E_0$$

$$\varepsilon_r(0) = \varepsilon_\infty$$

即当 $t - x = 0$ 时, 在加上电场的瞬间, 弛豫极化来不及响应, 只有瞬时极化

当 $(t - x) \rightarrow \infty$ 时, $\varphi(\infty) = 1$ 则:

$$P_r(\infty) = \varepsilon_0 \chi_{re} E_0 = \varepsilon_0 (\varepsilon_s - \varepsilon_\infty) E_0$$

$$P(\infty) = \varepsilon_0 (\varepsilon_s - 1) E_0$$

$$D(\infty) = \varepsilon_0 \varepsilon_s E_0$$

$$\varepsilon_r(\infty) = \varepsilon_s$$

相当于静电场情形

二、电介质极化的时域响应

当 t 在 $x \sim \infty$ 范围内时:

$$P(t) = \varepsilon_0(\varepsilon_\infty - 1)E_0 + \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty)E_0\varphi(t-x)$$

$$D(t) = \varepsilon_0\varepsilon_\infty E_0 + \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty)E_0\varphi(t-x)$$

对电位移求导则可得位移电流密度为:

$$j_D(t) = \frac{dD}{dt} = \varepsilon_0\varepsilon_\infty \frac{dE}{dt} + \frac{dP_r}{dt} = \varepsilon_0\varepsilon_\infty E_0\delta(t-x) + \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty)E_0 f(t-x) = j_\infty(t) + j_r(t)$$

$$j_\infty(t) = \varepsilon_0\varepsilon_\infty E_0\delta(t-x)$$

瞬时极化电流密度

$$j_r(t) = \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty)E_0 f(t-x)$$

弛豫极化电流密度

其中 $f(t-x) = d\varphi(t-x)/dt$ 称弛豫函数。



二、电介质极化的时域响应

令 $y = t - x$

则 $f(y) = d\varphi(y)/dy$

$y < 0$, $f(y) \equiv 0$

显然没有电场激励，也就没有弛豫极化响应。

$y \rightarrow \infty$, $f(y) = 0$ 即 $\lim_{y \rightarrow \infty} f(y) = 0$

可见弛豫函数 $f(y)$ 是衰减函数，它是由电介质的成分，结构以及温度等因素确定的函数，并且是归一化 $\int_0^{\infty} f(y) dy = 1$ 。 $f(y)$ 的具体形式还有待根据电介质的具体情况而定。

二、电介质极化的时域响应

◆ 2. 脉冲电场作用下的介质极化响应

弛豫极化强度 $P_r(t)$ 是由脉冲前沿 $E_0 S(x)$ 所产生的 $P_{r1}(t)$ 和脉冲后沿 $E_0 S(x+dx)$ 所产生的 $P_{r2}(t)$ 的和。

两者相加

$$P_{r1}(t) = \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty)E_0\varphi(t-x)$$

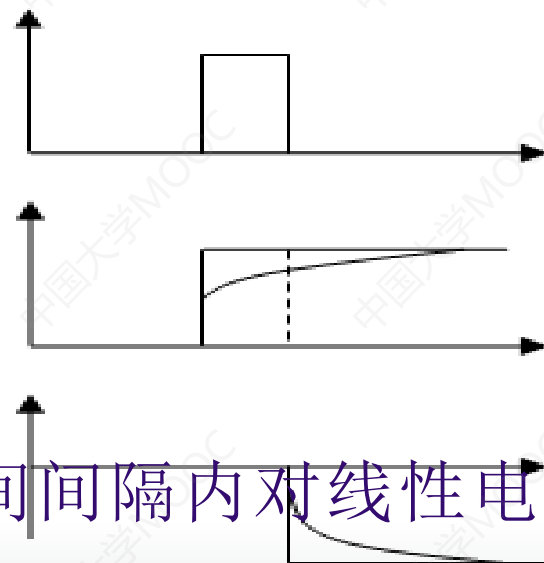
在 $x \sim x+dx$ 时间间隔内对线性电介质施加

$$P_{r2}(t) = -\varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty)E_0\varphi[t-(x+dx)]$$

矩形脉冲 $E(t)$ ，可以把这个脉冲场分解

成两个阶跃电场 $E_0 S(x)$ 和 $E_0 S(x+dx)$ 的叠加：

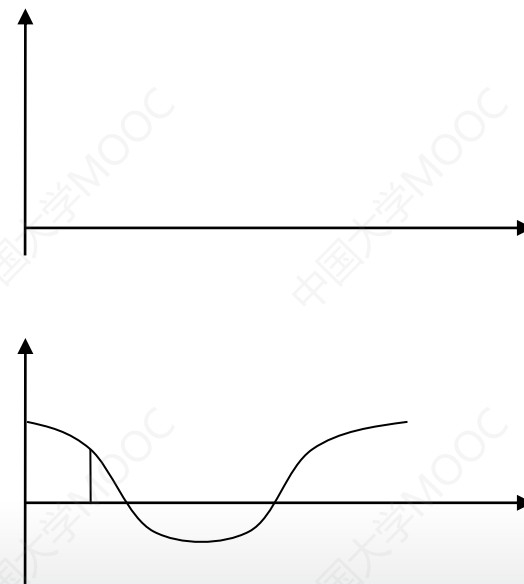
$$E(t) = E_0 \delta(x) dx = E_0 [S(x) + S(x+dx)]$$



二、电介质极化的时域响应

◆ 3. 连续变化电场作用下的介质极化响应

电场 $E(x)$ 随时间 t 连续变化，可把 $E(x)$ 分解成一系列脉冲电场响应的极化响应为 $dP_r(t)$ 或 $dD(t)$ ，通过积分求 $P_r(t)$ 和 $D(t)$ 。



二、电介质极化的时域响应

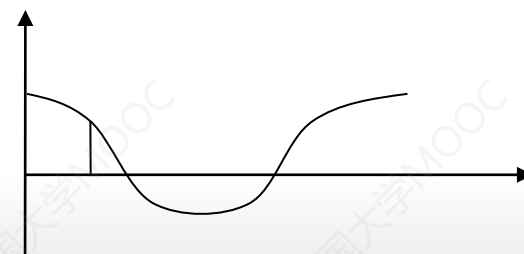
◆ 3. 连续变化电场作用下的介质极化响应

对于连续变化电场 $E(x)$ 的极化响应:

$$P_r(t) = \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty) \int_0^t f(t-x)E(x)dx$$

$$P(t) = \varepsilon_0(\varepsilon_\infty - 1)E(t) + \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty) \int_0^t f(t-x)E(x)dx$$

$$D(t) = \varepsilon_0\varepsilon_\infty E(t) + \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty) \int_0^t f(t-x)E(x)dx$$



二、电介质极化的时域响应

上述公式中，极化响应通过弛豫函数 $f(y)$ 对电场作用保持记忆还必须对过去电场作用的历史，即 $x < 0$ 的情况给予考虑。

故：

$$P_r(t) = \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty) \int_{-\infty}^t f(t-x)E(x)dx$$

改变积分变量

$$y = t - x \quad dy = -dx$$

$$P_r(t) = \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty) \int_0^\infty f(y)E(t-y)dy$$

$$P(t) = \varepsilon_0(\varepsilon_\infty - 1)E(t) + \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty) \int_0^\infty f(y)E(t-y)dy$$

$$D(t) = \varepsilon_0\varepsilon_\infty E(t) + \varepsilon_0(\varepsilon_s - \varepsilon_\infty) \int_0^\infty f(y)E(t-y)dy$$

其中积分 $\int_0^\infty f(y)E(t-y)dy$ 是 $f(y)$ 和 $E(t)$ 的卷积，记为 $f(y) * E(t)$ 。

二、电介质极化的时域响应

用函数 $\varphi(t-x)$ 表征弛豫极化的滞后程度， x 是电场作用于材料的时刻， t 是极化响应的时刻，故 $t-x$ 代表电场作用以后的后效时间或滞后时间

$$\varphi(t-x) = \begin{cases} 0 & t-x=0 \\ 1 & t-x \rightarrow \infty \end{cases}$$

