

工程电磁场与波

Part1 数理基础

1.1 数学基础

(只有直角坐标系下的公式要记, 其他坐标系会给)

- 梯度

$$\begin{aligned}\nabla f &= \frac{\partial f}{\partial x} \dot{e}_x + \frac{\partial f}{\partial y} \dot{e}_y + \frac{\partial f}{\partial z} \dot{e}_z \\ &= \frac{\partial f}{\partial \rho} \dot{e}_\rho + \frac{1}{\rho} \frac{\partial f}{\partial \phi} \dot{e}_\phi + \frac{\partial f}{\partial z} \dot{e}_z \\ &= \frac{\partial f}{\partial \rho} \dot{e}_\rho + \frac{1}{\rho} \frac{\partial f}{\partial \theta} \dot{e}_\theta + \frac{1}{\rho \sin \theta} \frac{\partial f}{\partial \phi} \dot{e}_\phi\end{aligned}\quad (1.1)$$

- 散度 (代表了一个区间里是否有源)

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \vec{F} &= \frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z} \\ &= \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} (\rho A_\rho) + \frac{\partial A_\phi}{\rho \partial \phi} + \frac{\partial A_z}{\partial z} \\ &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 A_r) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (A_\theta \sin \theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_\phi}{\partial \phi}\end{aligned}\quad (1.2)$$

- 旋度

$$\nabla \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \dot{e}_x & \dot{e}_y & \dot{e}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix}\quad (1.3)$$

- 散度定理 (高斯定理)

$$\oint_S \vec{F} \cdot d\vec{S} = \int_V (\nabla \cdot \vec{F}) dV\quad (1.4)$$

- 旋度定理 (斯托克斯定理)

$$\oint_l \vec{F} \cdot d\vec{l} = \int_S (\nabla \times \vec{F}) \cdot d\vec{S}\quad (1.5)$$

剩下一些感觉用得不多? 主要集中在推导层面而非应用。举几个简单的例子:

1. 标量场的梯度的旋度为0
2. 矢量场的旋度的散度为0
3. 亥姆霍兹定理: 任何一个场由其旋度和散度决定, 能分解为标量函数的梯度 (无旋场) + 矢量函数的旋度 (无散场)

1.2 物理基础

- Maxwell方程组积分形式

$$\begin{cases} \oint_l H \cdot dl = \int_S J_c \cdot dS + \int_S \frac{\partial D}{\partial t} \cdot dS & \text{全电流定律} \\ \oint_l E \cdot dl = - \int_S \frac{\partial B}{\partial t} \cdot dS & \text{电磁感应定律} \\ \oint_S B \cdot dS = 0 & \text{磁通连续性原理} \\ \oint_S D \cdot dS = \int_V \rho dV = q & \text{静电场高斯定理} \end{cases}\quad (1.6)$$

- 微分形式

$$\begin{cases} \nabla \times H = \begin{cases} J_c \\ J_v \end{cases} + \frac{\partial D}{\partial t} & \text{全电流定律} \\ \nabla \times E = -\frac{\partial B}{\partial t} & \text{电磁感应定律} \\ \nabla \cdot B = 0 & \text{磁通连续性原理} \\ \nabla \cdot D = \rho & \text{静电场高斯定理} \end{cases} \quad (1.7)$$

[注]: 上面的量都是矢量! 都有箭头! 考试的时候必须写上矢量标志! 只是我懒得打了。

- 其他

$$\begin{array}{llll} \text{静电场} & \rightarrow \begin{cases} \text{恒定电场} \\ \text{恒定磁场} \end{cases} & \rightarrow & \text{动态电磁场} \\ q & \rightarrow I & \rightarrow & \dot{I} \\ \text{描述方式: } E, D & \rightarrow \begin{cases} J, E \\ H, B \end{cases} & \rightarrow & B, H, D, E \\ \text{描述方式: } \varepsilon & \rightarrow \begin{cases} \gamma \\ \mu \end{cases} & \rightarrow & \varepsilon, \gamma, \mu \end{array}$$

Part2 对应关系

2.1 物理量与公式

| 描述 | 静电场 | 恒定电场 | 恒定磁场 |
|-------|--|--|--|
| 场 | E | E | B |
| | D | J | H |
| 描述 | ε | γ | $\frac{1}{\mu}$ |
| | q | I | I |
| | $\nabla \cdot D = 0$ | $\nabla \cdot J_c = 0$ | / |
| | $D = \varepsilon E$ | $J = \gamma E$ | $H = \frac{1}{\mu} B$ |
| | C | G | |
| 能量 | $W_e = \int \frac{1}{2} \vec{D} \cdot \vec{E} dV$ | $p = \frac{dP}{dV} = EJ = \gamma E^2 = \frac{J^2}{\gamma}$ | $W_e = \int \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H} dV$ |
| 力 | $F = \frac{\partial W_e}{\partial g} \Big _{\varphi=const} = -\frac{\partial W_e}{\partial g} \Big _{q=const}$ | | $F = \frac{\partial W_m}{\partial g} \Big _{I=const} = -\frac{\partial W_m}{\partial g} \Big _{\varphi=const}$ |
| 法拉第观点 | 纵张力/侧压力 $\frac{F}{S} = \frac{1}{2} DE$ | | 纵张力/侧压力 $\frac{F}{S} = \frac{1}{2} BH$ |

2.2 位函数描述

| | 静电场 | 恒定电场 | 恒定磁场 (标) | 恒定磁场 (矢) |
|-------|--|--|--|--|
| | 电位 φ | 电位 φ | 标量磁位 φ_m | 矢量磁位 A |
| 位与场关系 | $E = -\nabla\varphi$ | $E = 0$ | $B = -\mu\nabla\varphi_m$ | $B = \nabla \times \vec{A}$ |
| 范定方程 | $\nabla^2\varphi = -\frac{\rho}{\varepsilon}$ | $\nabla^2\varphi = -\frac{\rho}{\varepsilon}$ | $\nabla^2\varphi_m = 0$ (无源区) | $\nabla^2\vec{A} = -\mu J_c$ |
| 边界条件 | $\begin{cases} E_{1t} = E_{2t} \\ D_{2n} - D_{1n} = \sigma \end{cases}$ | $\begin{cases} E_{1t} = E_{2t} \\ J_{1n} = J_{2n} \end{cases}$ | $\begin{cases} B_{1n} = B_{2n} \\ H_{1t} - H_{2t} = K \end{cases}$ | $\begin{cases} B_{1n} = B_{2n} \\ H_{1t} - H_{2t} = K \end{cases}$ |
| 位函数描述 | $\begin{cases} \varphi_1 = \varphi_2 \\ \varepsilon_2 \frac{\partial\varphi_2}{\partial n} - \varepsilon_1 \frac{\partial\varphi_1}{\partial n} = -\sigma \end{cases}$ | $\begin{cases} \varphi_1 = \varphi_2 \\ \gamma_1 \frac{\partial\varphi_1}{\partial n} = \gamma_2 \frac{\partial\varphi_2}{\partial n} \end{cases}$ | $\begin{cases} \varphi_{m1} = \varphi_{m2} \\ \mu_1 \frac{\partial\varphi_{m1}}{\partial n} = \mu_2 \frac{\partial\varphi_{m2}}{\partial n} \end{cases}$ | $\begin{cases} \vec{A}_1 = \vec{A}_2 \\ \frac{1}{\mu_1} \frac{\partial A_1}{\partial n} - \frac{1}{\mu_2} \frac{\partial A_2}{\partial n} = K \end{cases}$ |
| 导出条件 | $\nabla \times E = 0$ | $\begin{cases} \nabla \times E = 0 \\ \nabla \cdot J = 0 \end{cases}$ | $\nabla \times H = 0$ (无源区) | $\begin{cases} \nabla \cdot B = 0 \\ \nabla \times B = \mu J \\ \nabla \cdot A = 0 \text{ (洛伦兹规范)} \end{cases}$ |
| 折射定律 | $\frac{\tan\alpha_1}{\tan\alpha_2} = \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_2}$ | $\frac{\tan\alpha_1}{\tan\alpha_2} = \frac{\gamma_1}{\gamma_2}$ | $\frac{\tan\alpha_1}{\tan\alpha_2} = \frac{\mu_1}{\mu_2}$ | $\frac{\tan\alpha_1}{\tan\alpha_2} = \frac{\mu_1}{\mu_2}$ |

- 学的时候老折磨了，...我尽量用表格的形式，为了能直观的看到电磁场的区别和相似。毕竟电磁场的对称性我感觉还是挺强的，我想试着从这方面着手来观察他们的变化。
- 注意一下这里B和E，H和D不是完全全对称的，这里t（切向）和n（法向）也要换

Part3 需要记的电磁场公式

3.1 静电场

- 电容与部分电容：

| 平行板 | 圆柱形 | 球形 |
|-------------------------------|---|--|
| $C = \frac{\varepsilon S}{d}$ | $C = \frac{2\pi\epsilon l}{\ln\frac{b}{a}}$ | $C = \frac{4\pi\epsilon R_1 R_2}{R_2 - R_1}$ |

记（部分电容）：

- $\{q\} = [\alpha]^{-1}\{\varphi\} = [\beta]\{\varphi\}$
- $C_{i0} = \sum_j \beta_{ij}$; $C_{ij} = -\beta_{ij} (i \neq j)$

- 电场：

| 描述 | 电场强度 | 电势 |
|---------|---|---|
| 点电荷 | $E = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{q}{r^2}$ | $U = -\frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{q}{r}$ |
| 无限大带电平面 | $E = \frac{\sigma}{2\epsilon}$ | |
| 电偶极子 | $E = \frac{p}{4\pi\epsilon r^3} (2\cos\theta\hat{e}_r + \sin\theta\hat{e}_\theta)$ | $U = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{pl}{r^2}$ |
| 均匀带电导线 | $E = \frac{\tau}{4\pi\epsilon r} (\sin\theta_1 + \sin\theta_2) = \frac{\tau}{2\pi\epsilon r}$ | $U = \frac{\tau}{2\pi\epsilon} \ln\rho$ |

- 镜像法

| 系统 | 镜像描述 |
|-------------|---|
| 点电荷—无限大接地平面 | 等大反向同距 $-q$ |
| 电轴—无限大接地平面 | 等大反向同距 $-\tau$, 电位 $\varphi = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{\rho_2}{\rho_1}$, 等电位线同心圆 |
| 电轴法 | $h^2 = a^2 + b^2$, 导线间距 $2h$, 电轴间距 $2b$, 圆半径 a |
| 点电荷—无限大介质平面 | $\begin{cases} \text{上半空间 } q' = \frac{\epsilon_1 - \epsilon_2}{\epsilon_1 + \epsilon_2} q \\ \text{下半空间 } q'' = \frac{2\epsilon_2}{\epsilon_1 + \epsilon_2} q \end{cases}$ |
| | q' 在下方同距处, q'' 在上方同距处 |
| 点电荷—接地导体球 | $q' = -\frac{r}{d}q; d' = \frac{r^2}{d}$ (不接地圆心多一个 $q'' = q'$) |

3.2 恒定电流场

- 接地电阻与跨步电压

1. 深埋电阻 $G = 4\pi\gamma a$, 半埋电阻 $G = 2\pi\gamma a$
2. 任意一点电势 $\varphi = \frac{I}{2\pi\gamma r}$, 或者从电场角度理解 $E = \frac{I}{2\pi\gamma r^2}$, ($E = \frac{J}{\gamma} = \frac{I/2}{\gamma \cdot \pi r^2}$)
3. 跨步电压 $U = \frac{I}{2\pi\gamma} \left(\frac{1}{r-b} - \frac{1}{r} \right) \approx \frac{Ib}{2\pi\gamma r^2}$

- 磁场

| 描述 | 磁场强度 |
|---------------|--|
| 电流元 | $B = \frac{\mu}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{e}_R}{r^2}$ |
| 长直导线 | $B = \frac{\mu I}{4\pi\rho} (\sin\theta_1 + \sin\theta_2) = \frac{\mu I}{2\pi\rho}$ |
| 无限大导电片 | $B = -\frac{\mu K}{2} \vec{e}_x$ (跟电场挺像的) |
| 无限大导板 | $B = \begin{cases} -\frac{\mu J d}{2} \vec{e}_x, & y > \frac{d}{2} \\ -\mu J y \vec{e}_x, & y < \frac{d}{2} \end{cases}$ |
| 磁偶极子 (小电流环) | $B = \frac{\mu m}{4\pi r^3} (2\cos\theta\hat{e}_r + \sin\theta\hat{e}_\theta)$ |
| 镜像: 线电流—无限大媒质 | $\begin{cases} I' = \frac{\mu_2 - \mu_1}{\mu_1 + \mu_2} I \\ I'' = \frac{2\mu_1}{\mu_1 + \mu_2} I \end{cases}$ |
| | 注意他跟电荷镜像是反的! (或者可以用 $\frac{1}{\mu} - \epsilon$ 推导) |

- 电感

| 描述 | 电感大小 |
|---------|---|
| 计算公式 | $L = \frac{\Psi}{I} = \frac{2W}{I^2}$ |
| 同轴电缆外自感 | $L_o = \int \frac{\mu}{2\pi\rho} l d\rho = \frac{\mu l}{2\pi} \ln \frac{b}{a}$ |
| 同轴电缆内自感 | $L_i = \frac{\rho^2}{a^2} \int \frac{\mu}{2\pi\rho} l d\rho = \frac{\mu l}{8\pi}$ |
| 两传输线 | 上面公式翻个倍 |
| 通电螺线管 | $L = \frac{NBS}{I} = \frac{N\mu_0 nIS}{I} = \frac{\mu_0 N^2 S}{l}$ |

Part4 动态电磁场

4.1 基本模型

- 时谐电磁场：
 - 求导——> $j\omega$
- 有损媒质（我觉得不考因为我记不住）：
 - $\tilde{\epsilon} = \epsilon' - j\epsilon'' = \epsilon' - j\frac{\gamma}{\omega}$
- 坡印廷定理
 - $S = E \times H$
 - $\begin{cases} \nabla(E \times H) = -\frac{\partial}{\partial t}(\omega_e + \omega_m) - EJ \\ -\oint(E \times H) = \frac{d}{dt}(W_e + W_m) + P \end{cases}$
- 电磁位
 - 洛伦兹规范 $\nabla \cdot A = -\mu\epsilon \frac{\partial \varphi}{\partial t}$
 - $E = -\nabla\varphi - \frac{\partial A}{\partial t}$ (多了后面一项)
 - 方程（感觉不会要你解吧？）： $\begin{cases} \nabla^2 A - \mu\epsilon \frac{\partial^2 A}{\partial t^2} = -\mu J \\ \nabla^2 \varphi - \mu\epsilon \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} = -\frac{\rho}{\epsilon} \end{cases}$
- 关于电磁波

$$v = \frac{1}{\sqrt{\mu\epsilon}}; k = \frac{\omega}{v} = \frac{2\pi}{\lambda}; \eta = \sqrt{\frac{\mu}{\epsilon}}$$

4.2 准静态

| 描述 | 电准静态场 | 磁准静态场 |
|-----|--|---|
| 忽略项 | $\frac{\partial B}{\partial t}$ | $\frac{\partial D}{\partial t}$ |
| 方程组 | $\begin{cases} \nabla \times E = 0 \\ \nabla \cdot D = \rho \end{cases}$ | $\begin{cases} \nabla \times H = J \\ \nabla \cdot B = 0 \end{cases}$ |

- 电荷弛豫与磁屏蔽
 - 反正就是以 $Ae^{-\frac{t}{\tau}}$ 的形式衰减
- 集肤效应
 - 扩散方程（复数形式就是求导变 $j\omega$ ）： $\begin{cases} \nabla^2 E = \mu\gamma \frac{\partial E}{\partial t} \\ \nabla^2 H = \mu\gamma \frac{\partial H}{\partial t} \end{cases}$
 - 透射深度： $d = \sqrt{\frac{2}{\omega\mu\gamma}}$
 - 衰减系数： $p = \frac{1+j}{d}$ ，反正就是以 Ae^{-px} 形式衰减，两边大中间小
 - 交流电阻随频率增大而增大，交流电感反之（公式不写了）

4.3 电磁辐射

- 均匀平面电磁波：

| 场 | 近场 | 远场 |
|---|--|---|
| E | $\frac{\dot{q}\Delta l \cos\theta}{2\pi\epsilon r^3}\dot{e}_r + \frac{\dot{q}\Delta l \sin\theta}{4\pi\epsilon r^3}\dot{e}_\theta$ | $j\frac{I\Delta l k^2}{4\pi\omega\epsilon r}\sin\theta e^{-jk r}\dot{e}_\theta$ |
| H | $\frac{I\Delta l \sin\theta}{4\pi r^2}\dot{e}_\phi$ | $j\frac{I\Delta l k}{4\pi r}\sin\theta e^{-jk r}\dot{e}_\phi$ |
| S | | $S_{av} = \eta(\frac{I\Delta l}{2\lambda r})^2 \sin^2\theta \dot{e}_r$ |
| R | | $R = \frac{2\pi}{3}(\frac{\Delta l}{\lambda})^2 \eta$ |

- 正入射：

| 理论依据 | 方程 | 解 |
|---------------------------|---|---|
| $E_{1t} = E_{2t}$ | $E_{10}^+ + E_{10}^- = E_{20}$ | $E_{10}^- = \frac{\eta_2 - \eta_1}{\eta_1 + \eta_2} E_{10}^+$ |
| $H_{1t} - H_{2t} = K = 0$ | $\frac{E_{10}^+}{\eta_1} - \frac{E_{10}^-}{\eta_1} = \frac{E_{20}}{\eta_2}$ | $E_{20} = \frac{2\eta_2}{\eta_1 + \eta_2} E_{10}^+$ |

- 注：理想导体（γ为正无穷）中，没有电场也没有磁场，所以E、H直接全都是0

池子

- 理想导体中γ趋近于无穷大，内部没有磁场，没有电场。但是外面会有电荷分布（σ和K）
- 一般题目（各向同性介质）的外面没有面电荷/体电荷等分布
-