

工程电磁场

稻叶先生



5.1 电磁辐射

5.1.1 电偶极子的电磁场

场源ρ或**J**随着时间迅速变化,其产生的动态电磁 场将以波的形式在空间传播,称之为场源的**电磁 辐射**。

由于工程中多为某一频率的正弦波为载频,且时谐场分析简单。

由第四章中,时谐场电磁位的积分解形式:

$$\dot{A}(\mathbf{r},t) = \frac{\mu}{4\pi} \int_{V} \frac{\dot{\mathbf{J}}(\mathbf{r}')}{R} e^{-jkR} dV'$$

P点
$$\dot{A}(r,t) = \frac{\mu}{4\pi} \int_{V} \frac{I \, dl'}{R} e^{-jkR}$$

$$\dot{\mathcal{A}}(\mathbf{r},t) = \frac{\mu_0 I \Delta l}{4\pi r} e^{-jkr} \mathbf{e}_z$$

$$\dot{\mathcal{A}}(\mathbf{r},t) = \frac{\mu_0 I \Delta l}{4\pi r} e^{-jkr} \mathbf{e}_z$$

$$\dot{\boldsymbol{A}}(\boldsymbol{r},t) = \frac{\mu_0 I \Delta l}{4 \pi r} e^{-jkr} \left(\cos \theta \boldsymbol{e}_r - \sin \theta \boldsymbol{e}_\theta\right)$$



直角坐标→球坐标



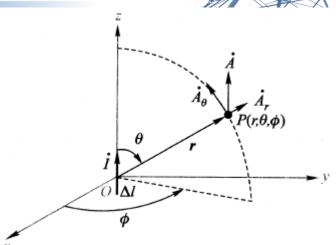
5.1.1 电偶极子的电磁场

$$\dot{\boldsymbol{H}}(\boldsymbol{r},t) = \frac{I\Delta l}{4\pi r^2} e^{-jkr} (1+jkr) \sin\theta \boldsymbol{e}_{\phi} \quad (1)$$

$$\dot{\boldsymbol{E}}(\boldsymbol{r},t) = \frac{1}{j\omega\varepsilon} \nabla \times \dot{\boldsymbol{H}}$$

$$=-j\frac{I\Delta l}{2\pi\omega\varepsilon_0}\frac{e^{-jkr}}{r^3}\cos\theta\boldsymbol{e}_r\left(1+jkr\right)$$

$$-j\frac{I\Delta l}{4\pi\omega\varepsilon_0}\frac{e^{-jkr}}{r^3}\left(1+jkr-k^2r^2\right)\sin\theta\boldsymbol{e}_{\theta} \quad (2)$$





5.1.2 近场、远场

近场:
$$kr \ll 1$$

$$\dot{\boldsymbol{E}}(\boldsymbol{r},t) = -j\frac{\dot{I}\Delta l}{2\pi\omega\varepsilon_0} \frac{\cos\theta}{r^3} \boldsymbol{e}_r - j\frac{\dot{I}\Delta l}{4\pi\omega\varepsilon_0} \frac{\sin\theta}{r^3} \boldsymbol{e}_\theta \quad (3)$$

$$\dot{\boldsymbol{H}}(\boldsymbol{r},t) = \frac{\dot{I} \Delta l \sin \theta}{4 \pi r^2} \boldsymbol{e}_{\phi} \tag{4}$$

讨论分析:

$$\dot{\boldsymbol{E}}(\boldsymbol{r},t) = \frac{q \,\Delta l}{2\pi\varepsilon_0} \frac{\cos\theta}{r^3} \boldsymbol{e}_r + \frac{q \,\Delta l}{4\pi\varepsilon_0} \frac{\sin\theta}{r^3} \boldsymbol{e}_{\theta}$$

讨论分析:
$$\dot{\boldsymbol{E}}(\boldsymbol{r},t) = \frac{\dot{q}\Delta l}{2\pi\varepsilon_0} \frac{\cos\theta}{r^3} \boldsymbol{e}_r + \frac{\dot{q}\Delta l}{4\pi\varepsilon_0} \frac{\sin\theta}{r^3} \boldsymbol{e}_\theta \qquad (5)$$

$$\boldsymbol{E}(\boldsymbol{r}) = \frac{p}{2\pi\varepsilon_0} \frac{\cos\theta}{r^3} \boldsymbol{e}_r + \frac{p}{4\pi\varepsilon_0} \frac{\sin\theta}{r^3} \boldsymbol{e}_\theta$$

(四版子近短

偶极子近场

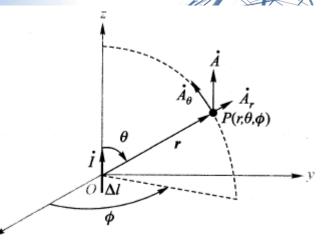
电偶极子静电场



5.1.2 近场、远场

天线辐射近场与电偶极子静电场分布规律一致;





(b) 电场、磁场空间上相互垂直,相位差90°;

(c)
$$S_{av} = \text{Re} \left[\dot{E} \times \dot{H}^* \right] = 0$$

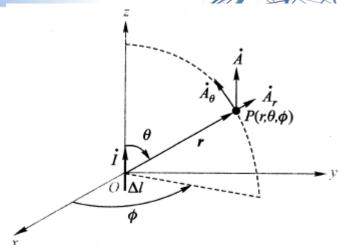
(d) 近场区域中的能量源于辐射源的激励,但并不产生向无限远空间传送的电磁辐射。



5.1.2 近场、远场

$$\dot{\boldsymbol{E}}(\boldsymbol{r},t) = j \frac{\dot{I} \Delta l k^2}{4\pi\omega\varepsilon_0 r} \sin\theta e^{-jkr} \boldsymbol{e}_{\theta}$$
 (6)

$$\dot{\boldsymbol{H}}(\boldsymbol{r},t) = j \frac{\dot{I} \Delta lk \sin \theta}{4\pi r} e^{-jkr} \boldsymbol{e}_{\phi}$$
 (7)



- (a) 电场、磁场相互垂直且同相位;
- (b) $S_{av} = \text{Re} \left[\dot{E} \times \dot{H}^* \right]$ 电场E、磁场H和 S_{av} 相互垂直,且符合右手螺旋;

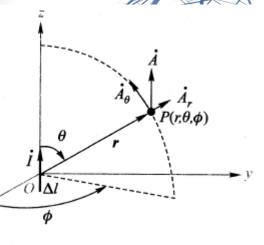
(c)
$$S_{av} = \eta \left(\frac{I\Delta l}{2\lambda r}\right)^2 \sin^2 \theta e_r$$
 (8) 电磁能量向外辐射



5.1.2 近场、远场

$$\eta = \frac{E_{\theta}}{H_{\phi}} = \frac{k}{\omega \varepsilon_0} = \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} \approx 377\Omega$$
 (9) 介质的特性阻抗

一般地,有
$$\eta = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}}$$
 (10) 又可称之为介质波阻抗

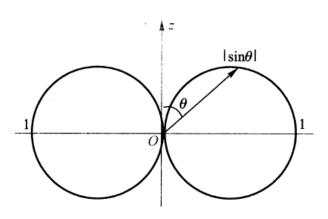


- ▶ 远场的电磁波,无论电场,磁场,其相位在以电偶极子为中心形成的球面上是等相位,称等相位面为球面的电磁波为球面波。
- ightharpoonup 电磁波传播方向由相位因子 $e^{\pm jkr}$ 决定,-jkr: 沿 e_r 方向传播,jkr: 沿 $-e_r$ 方向传播。
- $\triangleright S_{av}$ 的方向 e_k 即为波的传播方向,且 e_E , e_H , e_k 两两垂直,符合右手螺旋。



5.1.3 方向图

对于无限大空间的电磁场传播问题,电磁场或者 磁场有关联,且规律类似。以电场为例,其强度 大小随角度变化,设其为函数 $f(\theta,\phi)$,称之为天线 的方向图。



$$f(\theta,\phi) = \sin\theta$$

$$P = \oint_{S} \mathbf{S}_{av} \cdot d\mathbf{S} = \frac{2\pi}{3} \eta \left(\frac{I\Delta l}{\lambda} \right)^{2}$$
 (11)

$$P = I^2 \left[\frac{2\pi}{3} \left(\frac{\Delta l}{\lambda} \right)^2 \eta \right] = I^2 R_r$$
 (12) R_r : 辐射电阻,天线辐射能力

$$S_{av} = \eta \left(\frac{I\Delta l}{2\lambda r}\right)^2 \sin^2 \theta e_r = \frac{3P}{8\pi r^2} \sin^2 \theta e_r = \frac{3R_r I^2}{8\pi r^2} \sin^2 \theta e_r$$
(13)



5.1.3 方向图

例 5-1 个人通信系统频率范围为 800 MHz~3 GHz。GSM 系统双频移动电话天线的发射功率,当 f=900 MHz 时为 0.1~2 W;当 f=1.8 GHz 时为 0.1~1 W。若将该移动电话天线近似看作为电偶极子天线,试分别计算距移动电话 3 cm 处的最大功率面密度。

[解] 由式(5-13)可知,在距离一定的情况下,最大功率面密度出现在 θ = 90°情况:

当 f = 900 MHz 时, $S_{\text{avmax}} = 265.2 \text{ W/m}^2 = 26.52 \text{ mW/cm}^2$ 当 f = 1.8 GHz 时, $S_{\text{avmax}} = 132.6 \text{ W/m}^2 = 13.26 \text{ mW/cm}^2$

国标: GB8702-2014《电磁环境控制限制》

30~3000 MHz频率范围内: 0.04mW/cm²

5.1.4自学



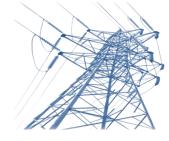
5.2 理想介质中的均匀平面波

波阵面:波的传播方向上,任意时刻波前到达的各点构成的曲面,又称为等相位面。

平面波: 电场、磁场和传播方向满足右手螺旋,且等相位面为平面的电磁波, 称为平面波。

均匀平面波: 电场和磁场的振幅均为常量的平面电磁波。

横电磁波: 电场和磁场均垂直于传播方向,且在传播方向上无电磁场分量的平面电磁场,也称TEM波。



5.2.1 波动方程及其解

无源理想介质空间中:

由矢量恒等式: $\nabla \times \nabla \times \mathbf{E} = \nabla (\nabla \cdot \mathbf{E}) - \nabla^2 \mathbf{E}$

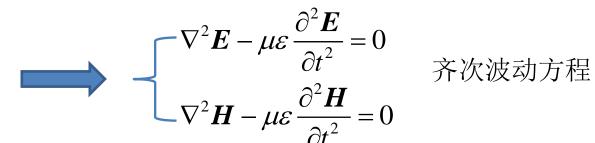
$$\nabla \times \boldsymbol{H} = \frac{\partial \boldsymbol{D}}{\partial t}$$

$$\nabla \times \boldsymbol{E} = -\frac{\partial \boldsymbol{B}}{\partial t}$$

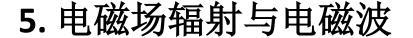
$$\nabla \times \boldsymbol{\nabla} \times \boldsymbol{E} = -\mu \varepsilon \frac{\partial^2 \boldsymbol{E}}{\partial t^2}$$

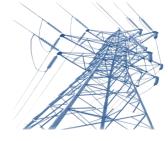
$$\nabla \cdot \boldsymbol{B} = 0$$

$$\nabla \times \nabla \times \boldsymbol{E} = -\mu \varepsilon \frac{\partial^2 \boldsymbol{E}}{\partial t^2}$$



 $\nabla \cdot \boldsymbol{D} = 0$





5.2.1 波动方程及其解

对于时谐场,则有

$$k = \omega \sqrt{\mu \varepsilon} \quad (rad/m)$$

波数、相位系数

假设均匀平面波沿着z轴方向传播,电场沿x轴方向 $E = E_x(z,t)e_x$

$$\boldsymbol{E} = E_{x}(z,t)\boldsymbol{e}_{x}$$

代入齐次波动方程,有

$$\frac{\partial^2 E_x}{\partial z^2} - \mu \varepsilon \frac{\partial^2 E_x}{\partial t^2} = 0$$

通解形式为:
$$E_x(z,t) = E_x^+(z-vt) + E_x^-(z+vt)$$

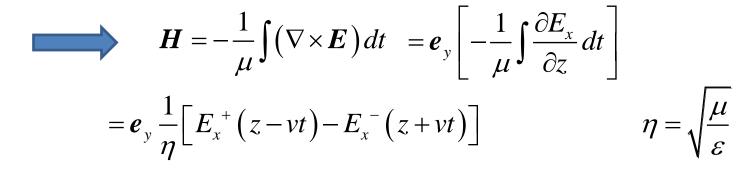
$$v = \frac{1}{\sqrt{\mu \varepsilon}}$$

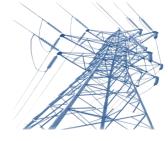
入射波

反射波



5.2.1 波动方程及其解



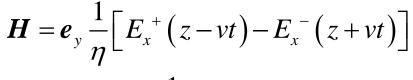


5.2.2 均匀平面电磁波的物理意义

$$\boldsymbol{E} = \boldsymbol{e}_{x} \left[E_{x}^{+} (z - vt) + E_{x}^{-} (z + vt) \right]$$

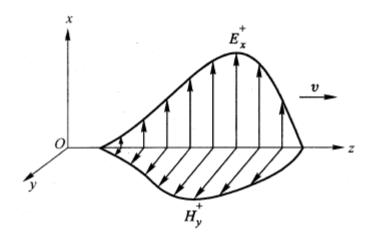
入射波(正向行波)
$$E_x^+(z-vt)$$

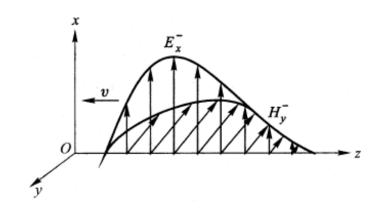
反射波(反向行波)
$$E_x^-(z+vt)$$

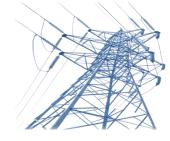


$$H_{y}^{+}(z-vt) = \frac{1}{\eta}E_{x}^{+}(z-vt)$$

$$H_{y}^{-}(z+vt) = -\frac{1}{\eta}E_{x}^{-}(z+vt)$$







5.2.3 波矢量

对于前面分析的电磁波,如果在时谐情况下,则有 $\dot{E} = \dot{E}_x(z)e_x$

代入齐次亥姆霍兹方程,有 $\frac{d^2 E_x}{dz^2} - k^2 \dot{E}_x = 0$

通解形式为:
$$\dot{E}_x(z) = \dot{E}_{x0}^+ e^{-jkz} + \dot{E}_{x0}^- e^{jkz}$$
 正向行波 反向行波

则磁场为: $\dot{\mathbf{H}} = -\frac{1}{j\omega\mu} \nabla \times \dot{\mathbf{E}} = -\mathbf{e}_{y} \frac{1}{j\omega\mu} \frac{d\dot{\mathbf{E}}_{x}}{dz}$

$$= \mathbf{e}_{y} \left(\frac{1}{\eta} \dot{E}_{x0}^{+} e^{-jkz} - \frac{1}{\eta} \dot{E}_{x0}^{-} e^{jkz} \right)$$

 e^{-jkz} 电磁波传播时的相位滞后,对应时域中时间的延迟



5.2.3 波矢量

假设作正弦变化的均匀平面波,沿任意方向 e_k 传播,则定义

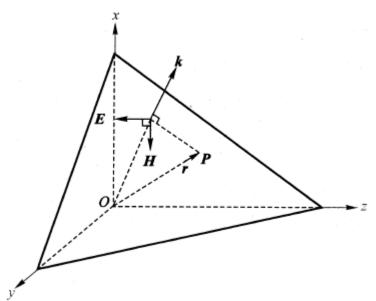
波矢量:
$$\mathbf{k} = k\mathbf{e}_k$$
 $k = \omega\sqrt{\mu\varepsilon}$

相位延迟: $kz \rightarrow k \cdot r$

$$\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} = \left(k_x \mathbf{e}_x + k_y \mathbf{e}_y + k_z \mathbf{e}_z\right) \cdot \left(x \mathbf{e}_x + y \mathbf{e}_y + z \mathbf{e}_z\right)$$
$$= k_x x + k_y y + k_z z$$

任意点P处: $\dot{\boldsymbol{E}}_{P} = \dot{\boldsymbol{E}}_{0} e^{-j\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{r}}$ $\dot{\boldsymbol{H}}_{P} = \dot{\boldsymbol{H}}_{0} e^{-j\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{r}}$

且有:
$$\dot{\boldsymbol{H}} = \frac{1}{\eta} \boldsymbol{e}_k \times \dot{\boldsymbol{E}} = \frac{1}{\omega \mu} \boldsymbol{k} \times \dot{\boldsymbol{E}}$$
 $\frac{1}{\eta} = \sqrt{\frac{\varepsilon}{\mu}} = \frac{\omega \sqrt{\varepsilon \mu}}{\omega \mu} = \frac{k}{\omega \mu}$





5.2.3 波矢量

性质:(1) 电场、磁场、波矢量两两垂直,符合右手螺旋
(2) 电场幅值为磁场幅值的η倍

例5-2 移动基站发射电磁波的磁场为 $\mathbf{H} = \mathbf{e}_x 50 e^{-j(17.3y-\pi/3)} \mu A / m$

(1) 频率和波长 (2) 电场强度 (3) 坡印廷矢量平均值

解: 已知空气中 $v = 3.0 \times 10^8 \, m/s$ $\eta_0 = 377\Omega$

(1)
$$f = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{kv}{2\pi} = 826 \,\text{MHz}$$
 $\lambda = \frac{2\pi}{k} = 0.363 \,m$

(2)
$$\boldsymbol{e}_H = \boldsymbol{e}_x$$
, $\boldsymbol{e}_k = \boldsymbol{e}_y$ $\boldsymbol{e}_E = \boldsymbol{e}_H \times \boldsymbol{e}_k = \boldsymbol{e}_x \times \boldsymbol{e}_y = \boldsymbol{e}_z$

$$\dot{E} = e_z 50 \eta_0 e^{-j(17.3y - \pi/3)} \mu V / m = e_z 18.85 e^{-j(17.3y - \pi/3)} mV / m$$



(3)
$$S_{av} = \text{Re}\left[\dot{\boldsymbol{E}} \times \dot{\boldsymbol{H}}^*\right] = \boldsymbol{e}_y \left(18.85 \times 10^{-3} \times 50 \times 10^{-6}\right) \text{W}/m^2$$

= $\boldsymbol{e}_y 0.94 \ \mu\text{W}/m^2$

例5-3 已知调频广播电磁波的电场为 $\dot{E} = 0.55 \left(e_x + \sqrt{3} e_y \right) e^{-j0.17\pi \left(3x - \sqrt{3}y + 2z \right)}$ V / m

(1) 频率和波长 (2) 磁场强度 (3) 坡印廷矢量平均值

解:

#:
(1) 由题意可知
$$\mathbf{k} = 0.17\pi \left(3\mathbf{e}_x - \sqrt{3}\mathbf{e}_y + 2\mathbf{e}_z \right) = \underline{0.68\pi} \left(\frac{3\mathbf{e}_x - \sqrt{3}\mathbf{e}_y + 2\mathbf{e}_z}{4} \right)$$

$$f = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{kv}{2\pi} = 102 \,\text{MHz} \qquad \lambda = \frac{2\pi}{k} = 2.94 \,m$$

(2)
$$\dot{\boldsymbol{H}} = \frac{1}{\eta_0} \boldsymbol{e}_k \times \dot{\boldsymbol{E}} = \frac{1}{377} \begin{vmatrix} \boldsymbol{e}_x & \boldsymbol{e}_y & \boldsymbol{e}_z \\ \frac{3}{4} & -\frac{\sqrt{3}}{4} & \frac{2}{4} \\ 0.55 & 0.55\sqrt{3} & 0 \end{vmatrix} e^{-j0.17\pi(3x-\sqrt{3}y+2z)}$$



=
$$729.4\left(-\sqrt{3}e_x + e_y + 2\sqrt{3}e_z\right)e^{-j0.17\pi(3x-\sqrt{3}y+2z)} \mu A / m$$

(3)
$$S_{av} = \text{Re} \left[\dot{E} \times \dot{H}^* \right] = 0.55 \times 729.4 \times 10^{-6} \begin{vmatrix} e_x & e_y & e_z \\ 1 & \sqrt{3} & 0 \\ -\sqrt{3} & 1 & 2\sqrt{3} \end{vmatrix}$$

= $0.00401 \left(6e_x - 2\sqrt{3}e_y + 4e_z \right)$
= $3.2e_k \, \text{mW} / m^2$