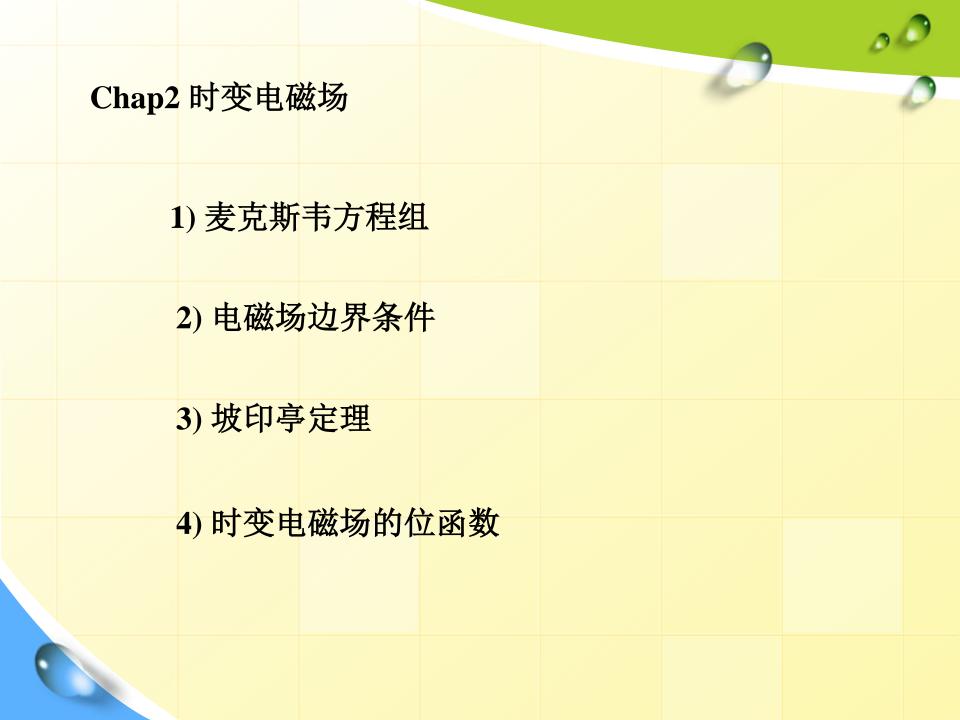


#### Chap1 数学基础

1) 梯度算子(纳布拉算子) 
$$\nabla = \frac{\partial}{\partial x}\vec{i} + \frac{\partial}{\partial y}\vec{j} + \frac{\partial}{\partial z}\vec{k}$$

2) 梯度、散度(通量)、旋度(环量)

- 3) 高斯公式(面积分转为体积分)、 斯托克斯公式(线积分转为面积分)
- 4) 两个零恒等式、亥姆霍兹定理



#### 2.2.2 麦克斯韦方程组

#### 微分形式

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

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

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

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

### 电磁感应定律

全电流定律

高斯定理

磁通连续性原理

### 积分形式

$$\oint_C \mathbf{E} \cdot \mathbf{d}l = -\int_S \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot \mathbf{d}s$$

$$\oint_C \mathbf{H} \cdot \mathbf{d}l = \int_S (\mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}) \cdot \mathbf{d}s$$

$$\oint_{S} D \cdot ds = \int_{v} \rho dv$$

$$\oint_{S} \mathbf{B} \cdot \mathbf{d}s = 0$$

#### 各方程的独立性

如果把电流连续性方程当作基本方程,只有两个旋度方程独立

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

$$\nabla \times \mathbf{H} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{J} = -\frac{\partial \rho}{\partial t}$$

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

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

辅助方程(本构关系)

$$J = \sigma E$$

$$D = \varepsilon E$$

$$B = \mu H$$

简单媒质:线性、各向同性、均匀

#### 2.3.2 边界条件的独立性

$$\boldsymbol{a}_n \times (\boldsymbol{E}_2 - \boldsymbol{E}_1) = 0$$

$$\boldsymbol{a}_n \times (\boldsymbol{H}_2 - \boldsymbol{H}_1) = \boldsymbol{J}_s$$

$$\boldsymbol{a}_n \cdot (\boldsymbol{D}_2 - \boldsymbol{D}_1) = \boldsymbol{\rho}_S$$

$$a_n \cdot (B_2 - B_1) = 0$$

$$\oint_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\int_S \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{s}$$

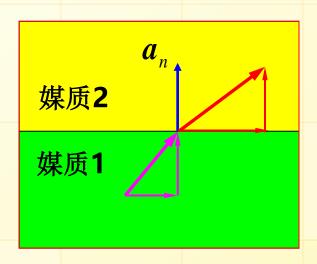
$$\oint_C \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = \int_S (\mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}) \cdot d\mathbf{s}$$

$$\oint_{S} \mathbf{D} \cdot d\mathbf{s} = \int_{V} \rho dV$$

$$\oint_{S} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = 0$$

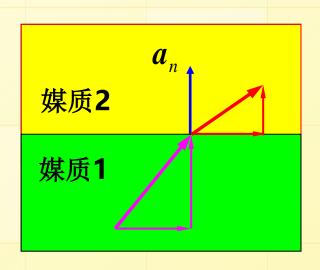
#### 2.3.3 两种常见情况的边界条件

>1)两种无损耗(理想)媒质的边界



D、B 的法向分量连续

在两种理想介质分界面上, 没有面电荷和面电流, 即 $J_S=0$ 、 $\rho_S=0$ 



E、H的切向分量连续

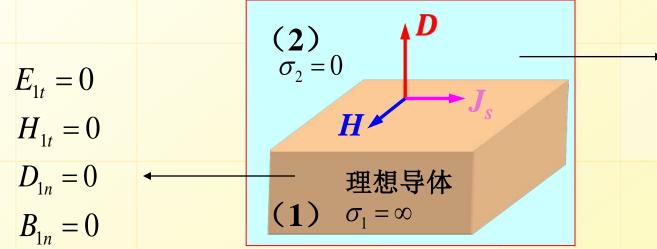
$$\boldsymbol{a}_{n} \times (\boldsymbol{E}_{2} - \boldsymbol{E}_{1}) = 0$$

$$\boldsymbol{a}_{n} \times (\boldsymbol{H}_{2} - \boldsymbol{H}_{1}) = 0$$

$$\boldsymbol{a}_{n} \cdot (\boldsymbol{D}_{2} - \boldsymbol{D}_{1}) = 0$$

$$\boldsymbol{a}_{n} \cdot (\boldsymbol{B}_{2} - \boldsymbol{B}_{1}) = 0$$

#### >2) 理想介质和理想导体的边界



# 时变电磁场不可能进入理想导体内部

 $E_{2t} = 0$ 

 $H_{2t} = J_{s}$ 

 $D_{2n} = \rho_s$ 

 $B_{2n} = 0$ 

$$\boldsymbol{a}_n \times (\boldsymbol{E}_2 - \boldsymbol{E}_1) = 0$$

$$\boldsymbol{a}_{n} \times (\boldsymbol{H}_{2} - \boldsymbol{H}_{1}) = \boldsymbol{J}_{s}$$

$$\boldsymbol{a}_n \cdot (\boldsymbol{D}_2 - \boldsymbol{D}_1) = \rho_s$$

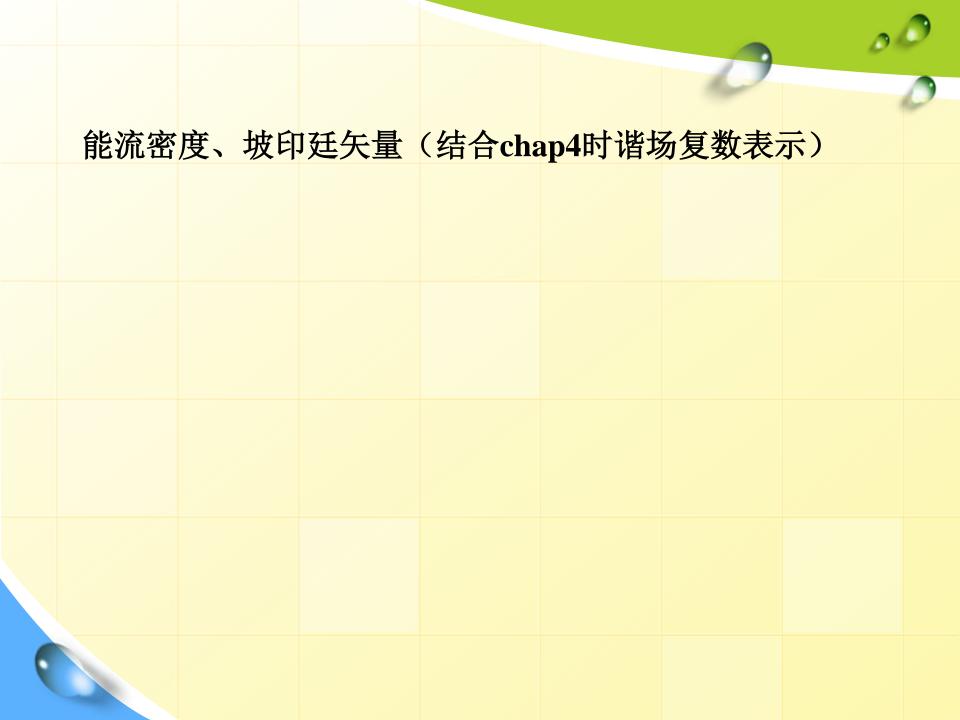
$$\boldsymbol{a}_n \cdot (\boldsymbol{B}_2 - \boldsymbol{B}_1) = 0$$

$$\boldsymbol{a}_{n} \times \boldsymbol{E}_{2} = 0$$

$$\boldsymbol{a}_n \times \boldsymbol{H}_2 = \boldsymbol{J}_s$$

$$\boldsymbol{a}_n \cdot \boldsymbol{D}_2 = \rho_s$$

$$\boldsymbol{a}_n \cdot \boldsymbol{B}_2 = 0$$



# 2.5 时变电磁场位函数

#### 定义

$$\boldsymbol{B} = \nabla \times \boldsymbol{A}$$

$$\boldsymbol{E} = -\nabla V - \frac{\partial \boldsymbol{A}}{\partial t}$$

洛伦兹规范

$$\nabla \cdot \mathbf{A} + \mu \varepsilon \frac{\partial V}{\partial t} = 0$$

#### 重在理解, 考试不涉及计算 推导和背默公式

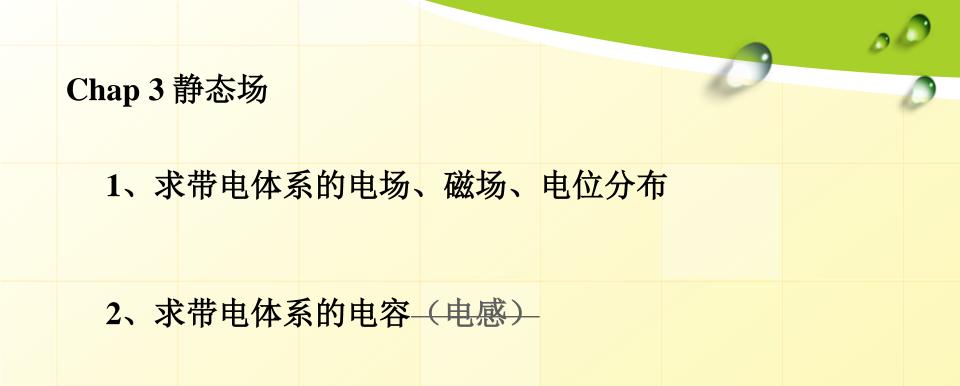
#### 位函数波动方程(达朗贝尔方程)

矢量位A的非齐次波动方程

$$\nabla^2 \mathbf{A} - \mu \varepsilon \frac{\partial^2 \mathbf{A}}{\partial t^2} = -\mu \mathbf{J}$$

标量位V的非齐次波动方程

$$\nabla^2 V - \mu \varepsilon \frac{\partial^2 V}{\partial t^2} = -\frac{\rho}{\varepsilon}$$



3、电介质、磁介质的极化、磁化

#### Chap 4 时谐场

1、时谐场的复振幅(相量)表达

2、均匀平面电磁波的极化、传播

3、均匀平面电磁波的界面反射、透射特性

全反射(临界角)、全透射(布鲁斯特角)

#### 时谐场的相量表示(复数表示)

#### 标量(分量)

$$E_{x} = \operatorname{Re}\left[E_{xm}e^{j(\omega t + \varphi_{x})}\right] = \operatorname{Re}\left[\dot{E}_{xm}e^{j\omega t}\right]$$

$$E_{y} = \operatorname{Re}\left[E_{ym}e^{j(\omega t + \varphi_{y})}\right] = \operatorname{Re}\left[\dot{E}_{ym}e^{j\omega t}\right]$$

$$E_z = \operatorname{Re}[E_{zm}e^{j(\omega t + \varphi_z)}] = \operatorname{Re}[\dot{E}_{zm}e^{j\omega t}]$$

#### 矢量

$$E = a_x E_x + a_y E_y + a_z E_z$$

$$= \boldsymbol{a}_{x} \operatorname{Re}[\dot{E}_{xm} e^{j\omega t}] + \boldsymbol{a}_{y} \operatorname{Re}[\dot{E}_{ym} e^{j\omega t}] + \boldsymbol{a}_{z} \operatorname{Re}[\dot{E}_{zm} e^{j\omega t}]$$

$$= \operatorname{Re}\left[\left(a_{x}\dot{E}_{xm} + a_{y}\dot{E}_{ym} + a_{z}\dot{E}_{zm}\right)e^{j\omega t}\right] = \operatorname{Re}\left[\dot{E}_{m}e^{j\omega t}\right]$$

矢量相量 
$$\dot{E}_m = a_x \dot{E}_{xm} + a_y \dot{E}_{ym} + a_z \dot{E}_{zm}$$

#### 相量(复振幅)

$$\dot{E}_{xm} = E_{xm}e^{j\varphi_x}$$

$$\dot{E}_{ym} = E_{ym}e^{j\varphi_y}$$

$$\dot{E}_{zm} = E_{zm} e^{j\varphi_z}$$

一时谐场对时间的导数

$$\frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial t} \operatorname{Re}[\dot{\mathbf{E}}_{m} e^{j\omega t}] = \operatorname{Re}[\frac{\partial}{\partial t} (\dot{\mathbf{E}}_{m} e^{j\omega t})]$$

$$= \operatorname{Re}[j\omega\dot{\mathbf{E}}_{m} e^{j\omega t}]$$

$$= \operatorname{Re}[j\omega\dot{\mathbf{E}}_{m} e^{j\omega t}]$$

$$\frac{\partial^{2}\mathbf{E}}{\partial t^{2}} \Leftrightarrow (j\omega)^{2}\dot{\mathbf{E}}_{m}$$

$$\cdots$$

$$\mathbf{b}$$

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

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

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

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

$$\nabla \times \dot{\boldsymbol{E}}_{m} = -j\omega\dot{\boldsymbol{B}}_{m}$$

$$\nabla \times \dot{\boldsymbol{H}}_{m} = \dot{\boldsymbol{J}}_{m} + j\omega\dot{\boldsymbol{D}}_{m}$$

$$\nabla \cdot \dot{\boldsymbol{D}}_{m} = \dot{\rho}_{m}$$

$$\nabla \cdot \dot{\boldsymbol{B}}_{m} = 0$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -j\omega \mathbf{B}$$

$$\nabla \times \mathbf{H} = \mathbf{J} + j\omega \mathbf{D}$$

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

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

 $E \Leftrightarrow \dot{E}_m$ 

#### > 复坡印亭矢量

1、瞬时坡印亭矢量(瞬时的电磁功率流密度):

$$S(t) = E(t) \times H(t)$$

2、平均坡印亭矢量(平均功率流密度):

$$S_{av} = \frac{1}{T} \int_0^T S(t) dt = \frac{1}{T} \int_0^T E(t) \times H(t) dt$$

对时谐场,平均坡印亭矢量可由场矢量的复数形式表示为:

$$S_{av} = \text{Re}\left[\frac{1}{2}\boldsymbol{E} \times \boldsymbol{H}^*\right] = \text{Re}[\boldsymbol{S}]$$

其中, S为复坡印亭矢量:

$$S = \frac{1}{2} E \times H^*$$

 $S = \frac{1}{2}E \times H^*$  代表复功率密度,实部为平均功率 流密度【有功功率流密度】

# 4.1 时谐电磁场 $\vec{E} = Re\{\vec{E}(x, y, z)e^{j\omega t}\}$

#### 一般形式

$$\nabla \times \boldsymbol{E} = -j\omega \boldsymbol{B}$$

$$\nabla \times \boldsymbol{H} = \boldsymbol{J} + j\omega \boldsymbol{D}$$

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

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

### 简单媒质

$$\nabla \times \boldsymbol{E} = -j\omega \mu \boldsymbol{H}$$

$$\nabla \times \boldsymbol{H} = \boldsymbol{J} + j\omega \varepsilon \boldsymbol{E}$$

$$\nabla \cdot \boldsymbol{E} = \frac{\rho}{\rho}$$

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

#### 简单、<mark>无源</mark>、 无损媒质

$$\nabla \times \mathbf{E} = -j\omega \mu \mathbf{H}$$

$$\nabla \times \boldsymbol{H} = j\omega \varepsilon \boldsymbol{E}$$

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

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

# (齐次)亥姆霍兹方程(Helmhotz Equations)

$$k = \omega \sqrt{\mu \varepsilon} = \frac{\omega}{v}$$

$$\nabla^2 \boldsymbol{E} + k^2 \boldsymbol{E} = 0$$

$$\nabla^2 \boldsymbol{H} + k^2 \boldsymbol{H} = 0$$

## 均匀平面电磁波的传播:

- 1) 无损介质中
- 2) 导电介质中

(理想介质、低损耗介质、不良导体、良导体、理想导体)

(理解导电介质损耗对应的复介电常数)



#### 均匀平面电磁波的反射:

- 1) 理想导体界面的反射: a) 垂直入射; b) 倾斜入射
- 2) 理想介质界面的反射: a) 垂直入射;
  - b)倾斜入射;
  - c) 界面反射的一般规律

- 3) 多层电介质的情况:
  - a) 了解总场波阻抗、
  - b) 两种无反射情况:
    - \*半波介质窗口;
- \*四分之一波长阻抗变换器

全反射:

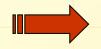
$$\theta_c = \arcsin\sqrt{\frac{\varepsilon_2}{\varepsilon_1}} = \arcsin\frac{n_2}{n_1}$$

大于临界角入射时,发生全反射,此时折射波表现为沿界面的表面波。折射角 $\theta_t$ 为复数【折射定律、反射及透射系数公式依然成立】

> 布儒斯特角(全透射):

#### 1)垂直极化波

$$\eta_2 \cos \theta_{B\perp} - \eta_1 \cos \theta_t = 0$$



$$\sin^2 \theta_{B\perp} = \frac{1 - \frac{\mu_1}{\mu_2 \mathcal{E}_1}}{1 - \left(\frac{\mu_1}{\mu_2}\right)^2}$$

非磁性介质:

垂直极化时不存在反射为零的布儒斯特角

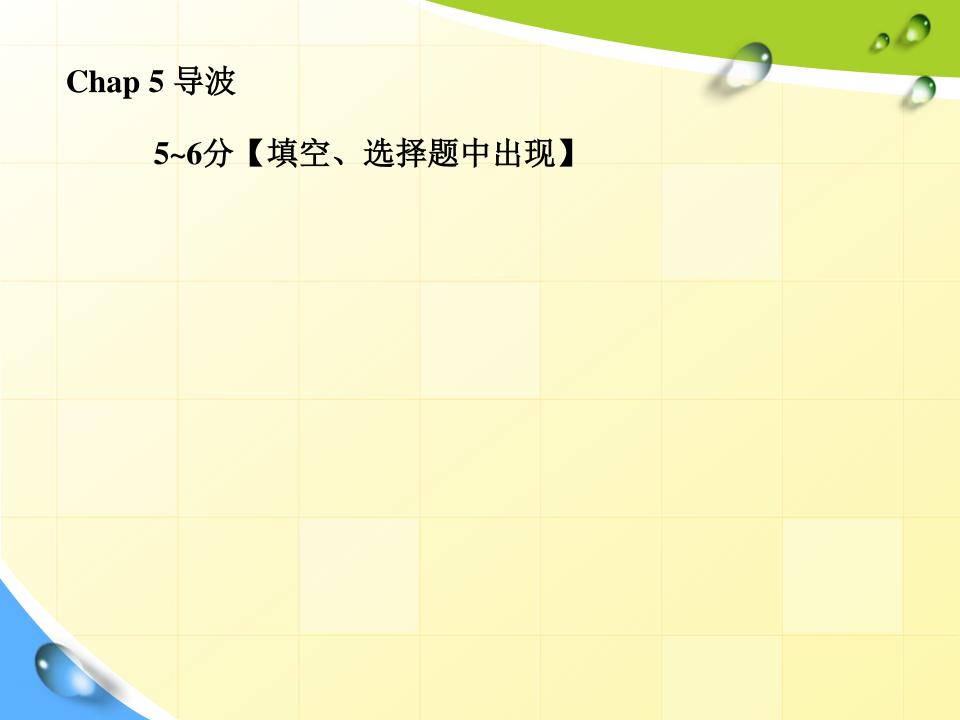
#### 2) 平行极化波

$$\eta_2 \cos \theta_t - \eta_1 \cos \theta_{B//} = 0$$



结论(非磁性介质): 平行极化时可发生全透射现象, 此时入射角称为布儒斯特角。

$$\theta_{B//} = \arctan \sqrt{\frac{\mathcal{E}_2}{\mathcal{E}_1}}$$





考卷题型:

Chap2 时变场(8+10+7分) Chap3 静态场(7+8分) Chap4 时谐场 (30+15+10分) Chap5 导波 (>5分)

