

21 时变电磁场-动态位及其积分解

邹建龙

主要内容

- 动态位 Δ 位和位势, 如电位、磁矢位.
- 达朗贝尔方程 波动物理方程.
- 达朗贝尔方程的解
- 达朗贝尔方程解的物理意义

动态位及其积分解

动态位

推导原理

矢量旋度的散度恒为零

$$\nabla \cdot (\nabla \times \vec{A}) = 0$$

标量梯度的旋度恒为零

$$\nabla \times \nabla \varphi = 0$$

推导过程

fai为动态标量位, A为动态矢量位

$$\begin{cases} \nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \vec{B} = \nabla \times \vec{A} \end{cases} \implies \vec{E} = -\nabla \varphi - \frac{\partial \vec{A}}{\partial t}$$

达朗贝尔方程

方程形式

$$\nabla^2 \vec{A} - \mu \epsilon \frac{\partial^2 \vec{A}}{\partial t^2} = -\mu \vec{J}$$

$$\nabla^2 \varphi - \mu \epsilon \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} = -\frac{\rho}{\epsilon}$$

实现了变量分离, 形式相同求解方法相同

$$u_{tt} = a^2 u_{xx} \implies u = g_1(x - at) + g_2(x + at)$$

一维波动方程, 行波法

解的形式

$$r\varphi = f_1\left(t - \frac{r}{v}\right) + f_2\left(t + \frac{r}{v}\right), v = \frac{1}{\sqrt{\mu\epsilon}}$$

三维达朗贝尔方程, 球平均法

物理意义

一维波动方程——左右行波

三维达朗贝尔方程——入射反射波

$$\varphi(\vec{r}, t) = \int_V \frac{\rho(\vec{r}', t - \frac{r}{v})}{4\pi\epsilon r} dV$$

动态矢量位 (推迟位)

积分解

$$\vec{A}(\vec{r}, t) = \int_V \frac{\mu \vec{J}(\vec{r}', t - \frac{r}{v})}{4\pi r} dV$$

动态矢量位 (推迟位)

动态位

矢量旋度的散度恒等于零

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

$$\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) = 0 \Rightarrow \mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A}$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \Rightarrow \nabla \times \mathbf{E} + \frac{\partial (\nabla \times \mathbf{A})}{\partial t} = 0 \Rightarrow \nabla \times \left(\mathbf{E} + \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} \right) = 0$$

标量梯度的旋度恒等于零

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

$$\nabla \times \nabla \varphi = 0 \Rightarrow \mathbf{E} + \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} = -\nabla \varphi$$

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

\mathbf{B} 和 $\nabla \times \mathbf{A}$ 、 $\mathbf{E} + \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t}$ 和 $-\nabla \varphi$

数学上是对等的，推导定义动态位。

φ —动态标量位

$$\mathbf{E} = -\nabla \varphi - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t}$$

\mathbf{A} —动态矢量位

达朗贝尔方程 动态场推导达朗贝尔方程

$$\mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A} \rightarrow \mathbf{B} = \mu \mathbf{H} \quad \mathbf{E} = -\nabla \varphi - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} \rightarrow \mathbf{D} = \varepsilon \mathbf{E}$$

$$\mathbf{H} = \frac{\mathbf{B}}{\mu} = \frac{\nabla \times \mathbf{A}}{\mu}$$

$$\mathbf{D} = \varepsilon \left(-\nabla \varphi - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} \right)$$

矢量恒等式

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

$$\nabla \times (\nabla \times \mathbf{A}) = \nabla (\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla^2 \mathbf{A}$$

$\nabla \cdot \mathbf{A}$ = 散度, 运算结果为标量

$\nabla \times \mathbf{A}$ = 梯度, 运算结果为矢量

$$\nabla \times \frac{\nabla \times \mathbf{A}}{\mu} = \mathbf{J} + \frac{\partial \left[\varepsilon \left(-\nabla \varphi - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} \right) \right]}{\partial t}$$

$$\nabla (\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla^2 \mathbf{A} = \mu \mathbf{J} + \mu \varepsilon \frac{\partial \left(-\nabla \varphi - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} \right)}{\partial t}$$

达朗贝尔方程

$$\nabla(\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla^2 \mathbf{A} = \mu \mathbf{J} + \mu \epsilon \frac{\partial}{\partial t} \left(-\nabla \varphi - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} \right)$$



达朗贝尔方程

$$\nabla^2 \mathbf{A} - \mu \epsilon \frac{\partial^2 \mathbf{A}}{\partial t^2} = -\mu \mathbf{J} + \nabla \left(\nabla \cdot \mathbf{A} + \mu \epsilon \frac{\partial \varphi}{\partial t} \right)$$

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

$$\text{令 } \nabla \cdot \mathbf{A} + \mu \epsilon \frac{\partial \varphi}{\partial t} = 0 \text{ (洛伦兹规范)}$$

$$\nabla^2 \varphi - \mu \epsilon \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} = -\frac{\rho}{\epsilon}$$

类似洛伦兹规范, 为了简化方程 (因为满足的矢量不唯一)

$$\mathbf{E} = -\nabla \varphi - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} \rightarrow \mathbf{D} = \epsilon \mathbf{E} \rightarrow \nabla \cdot \mathbf{D} = \rho \Rightarrow \nabla^2 \varphi + \nabla \cdot \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} = -\frac{\rho}{\epsilon}$$



达朗贝尔方程

目的: 求解 A 、 φ , 进而求解 E 、 B

$$\textcircled{1} \nabla^2 \mathbf{A} - \mu\epsilon \frac{\partial^2 \mathbf{A}}{\partial t^2} = -\mu \mathbf{J} \quad \textcircled{2} \nabla^2 \varphi - \mu\epsilon \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} = -\frac{\rho}{\epsilon}$$

与拉普拉斯方程的区别: 与时间有关系

①、只与 A 有关

引入动态位和洛伦兹规范,

② 只与 φ 有关

避开了旋度和散度, 实现了**变量分离**

变量分离: 将偏微分方程转化为常微分方程

推导出的达朗贝尔方程**两个方程形式相同**, 求解方法相同

达朗贝尔方程的解 解的形式

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

$$\nabla^2 \varphi - \mu\epsilon \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} = -\frac{\rho}{\epsilon}$$

点电荷电量随时间变化，在非点电荷所在位置

三维达朗贝尔方程

$$\nabla^2 \varphi - \mu\epsilon \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} = 0 \Rightarrow \nabla^2 \varphi = \mu\epsilon \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} \Rightarrow \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} = \frac{1}{\mu\epsilon} \nabla^2 \varphi$$

$$u_{tt} = a^2 u_{xx}$$

波动方程



一维波动方程

$$u = g_1(x - at) + g_2(x + at)$$

$$\nabla^2 \varphi = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial z^2}$$

$$r\varphi = g_1(r - vt) + g_2(r + vt)$$

(三维球坐标系)

$$r\varphi = f_1\left(t - \frac{r}{v}\right) + f_2\left(t + \frac{r}{v}\right)$$

达朗贝尔方程的解的推导
详见数学物理方程（球平均法）

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

达朗贝尔方程解的物理意义

$$u_{tt} = a^2 u_{xx}$$

$$\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} = \frac{1}{\mu \varepsilon} \nabla^2 \varphi \quad v = \frac{1}{\sqrt{\mu \varepsilon}}$$

左右 = 函数图像的平移

$$u = g_1(x - at) + g_2(x + at)$$

↓
右行波

↓
左行波

$$r\varphi = g_1(r - vt) + g_2(r + vt)$$

↓
入射波

↓
反射波

波的传播速度 a at 与 x 的单位相同。波的传播速度 v

↑ $g_1(x - at)$ 右移 其物理意义应为波度

时变电磁场会以波的形式传播，真空中传播速度为光速

$$c = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \varepsilon_0}}$$

达朗贝尔方程解的积分解

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

$$r\varphi = f_1(t - \frac{r}{v}) \text{ (如果不考虑反射波)}$$

$$\varphi_{\text{静}} = \frac{q}{4\pi\varepsilon r} \text{ (点电荷)}$$

体密度变得与时

间有关

$$\varphi_{\text{动}} = \frac{q(t - \frac{r}{v})}{4\pi\varepsilon r} \text{ (点电荷)}$$

$$\varphi_{\text{动}}(\mathbf{r}, t) = \int_{V'} \frac{\rho(\mathbf{r}', t - \frac{r}{v})}{4\pi\varepsilon r} dV' \text{ (体电荷)}$$

动态标量位

r 处电磁波度小于 r 处各点影响 \rightarrow

次波源
惠更斯原理

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

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

$$\varphi_{\text{动}}(\mathbf{r}, t) = \int_{V'} \frac{\rho(\mathbf{r}', t - \frac{r}{v})}{4\pi\varepsilon r} dV' \text{ (体电荷)}$$

$$\mathbf{A}_{\text{动}}(\mathbf{r}, t) = \int_{V'} \frac{\mu \mathbf{J}(\mathbf{r}', t - \frac{r}{v})}{4\pi r} dV'$$

φ —动态标量位 (推迟位)

\mathbf{A} —动态矢量位 (推迟位)

作业十九

1. 写出动态位和磁感应强度和电场强度的关系式
2. 写出时变电磁场动态位的达朗贝尔方程
3. 教材4-3-1