

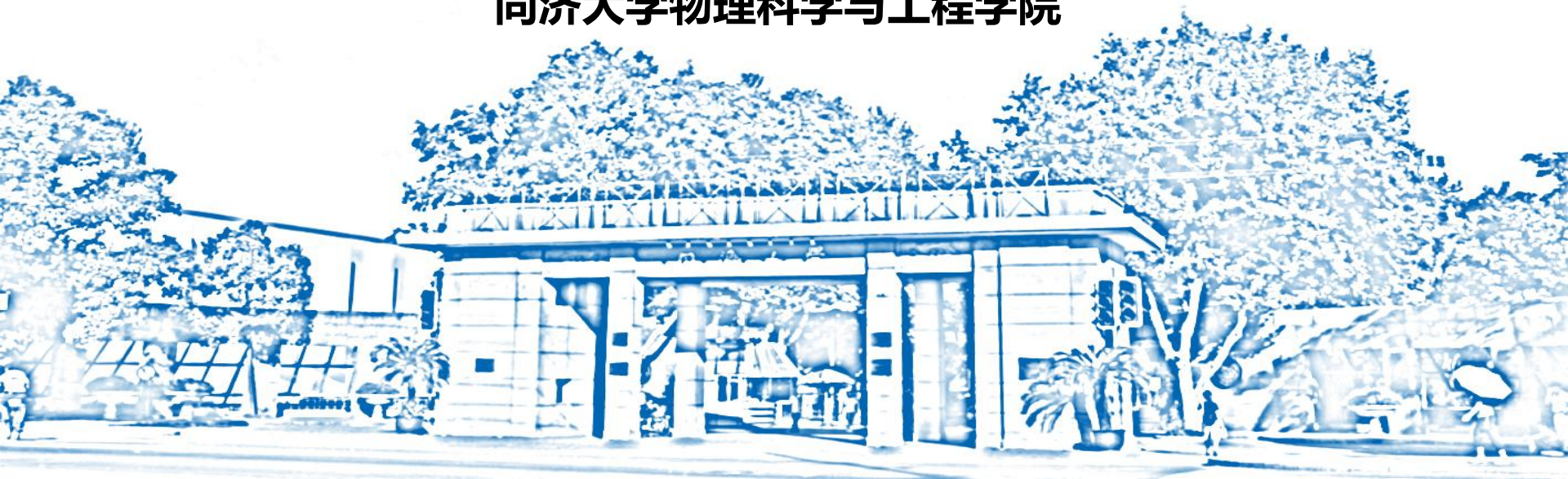
TONGJI  
UNIVERSITY

# 电动力学

## Electrodynamics

谢双媛

同济大学物理科学与工程学院



## 第三章 静磁场

- §1 矢势及其微分方程
- §2 磁标势
- §3 磁多极矩
- §4 阿哈罗诺夫—玻姆效应
- §5 超导体的电磁性质



# 第三章 静磁场

- §1 矢势及其微分方程
- §2 磁标势
- §3 磁多极矩
- §4 阿哈罗诺夫—玻姆效应
- §5 超导体的电磁性质





## §3 磁多极矩

### 内容概要

1. 矢势的磁多极矩展开
2. 磁偶极矩的场和磁标势
3. 小区域分布电流在外磁场中的相互作用

## 一、矢势的多极展开

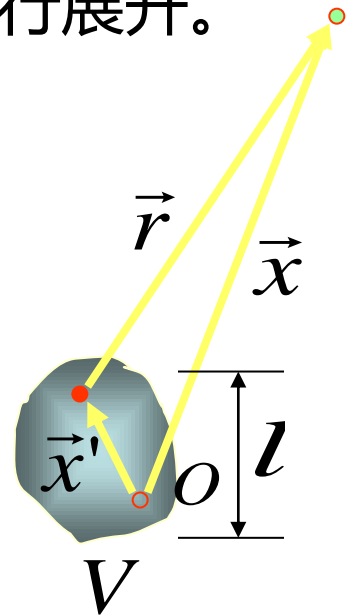
若电流分布在有限的空间，空间的线度为 $l$ ，则该电流分布对空间较远处 $r$ 产生的场，可以按小参量 $l/r$ 进行展开。

$$\vec{A}(\vec{x}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{J}(\vec{x}') dV'}{r}$$

记： $r = |\vec{x} - \vec{x}'|$      $R = |\vec{x}|$      $r' = |\vec{x}'|$

$|\vec{x}'| \ll |\vec{x}|$     将 $r$ 在 $\vec{x}' = 0$ 处展开

$$\frac{1}{r} = \frac{1}{R} - \sum_{i=1}^3 x_i' \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \frac{1}{R} \right) + \frac{1}{2!} \sum_{i,j=1}^3 x_i' x_j' \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} \left( \frac{1}{R} \right) + \dots$$



$$\vec{A}(\vec{x}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \vec{J}(\vec{x}') \left[ \frac{1}{R} - \vec{x}' \cdot \nabla \frac{1}{R} + \frac{1}{2!} \sum_{i,j=1}^3 x_i' x_j' \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} \frac{1}{R} + \dots \right] dV'$$

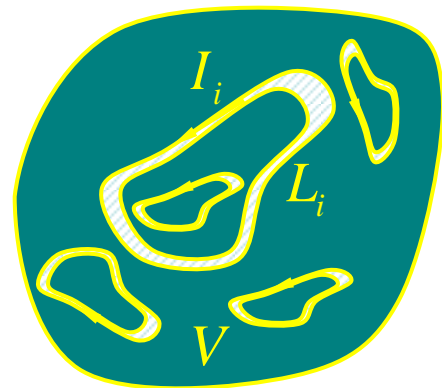
$$= \vec{A}^{(0)}(\vec{x}) + \vec{A}^{(1)}(\vec{x}) + \vec{A}^{(2)}(\vec{x}) + \dots$$

$$\vec{A}^{(0)}(\vec{x}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{J}(\vec{x}')}{R} dV' = \frac{\mu_0}{4\pi R} \int \vec{J}(\vec{x}') dV' = 0$$

将V区域内的电流分成电流环的叠加

$$\int \vec{J}(\vec{x}') dV' = \oint I d\vec{l} = I \oint d\vec{l} = 0$$

**无磁单极子!**





$$\vec{A}^{(1)}(\vec{x}) = -\frac{\mu_0}{4\pi} \int \vec{J}(\vec{x}') \vec{x}' \cdot \nabla \frac{1}{R} dV'$$

对一个闭合线圈计算上式。若线圈电流为 $I$ , 有

$$\begin{aligned} \vec{A}^{(1)}(\vec{x}) &= -\frac{\mu_0 I}{4\pi} \oint \vec{x}' \cdot \nabla \frac{1}{R} d\vec{l}' = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \oint (\vec{x}' \cdot \frac{\vec{R}}{R^3}) d\vec{l}' \\ &= \frac{\mu_0 I}{4\pi R^3} \oint (\vec{x}' \cdot \vec{R}) d\vec{l}' & \nabla \frac{1}{R} &= -\frac{\vec{R}}{R^3} \\ &= \frac{\mu_0 I}{4\pi R^3} \oint (\vec{x}' \cdot \vec{R}) d\vec{x}' & d\vec{l}' &= d\vec{x}' \end{aligned}$$



$$0 = \oint_L d[(\vec{x}' \cdot \vec{R}) \vec{x}'] = \oint_L (\vec{x}' \cdot \vec{R}) d\vec{x}' + \oint_L (d\vec{x}' \cdot \vec{R}) \vec{x}'$$

$$\Rightarrow \oint_L (\vec{x}' \cdot \vec{R}) d\vec{x}' = -\oint_L (d\vec{x}' \cdot \vec{R}) \vec{x}'$$

$$\oint_L (\vec{x}' \times d\vec{x}') \times \vec{R} = \oint_L (\vec{x}' \cdot \vec{R}) d\vec{x}' - \oint_L (d\vec{x}' \cdot \vec{R}) \vec{x}'$$

$$\Rightarrow \oint_L (\vec{x}' \cdot \vec{R}) d\vec{x}' = \frac{1}{2} \oint_L (\vec{x}' \times d\vec{x}') \times \vec{R}$$

$$\vec{A}^{(1)}(\vec{x}) = \frac{\mu_0 I}{4\pi R^3} \oint (\vec{x}' \cdot \vec{R}) d\vec{x}' = \frac{\mu_0}{4\pi} \left( \frac{I}{2} \oint \vec{x}' \times d\vec{l}' \right) \times \frac{\vec{R}}{R^3}$$

$$= \frac{\mu_0}{4\pi} \vec{m} \times \frac{\vec{R}}{R^3} \quad d\vec{l}' = d\vec{x}'$$



电流线圈的磁矩  
(磁偶极矩)

$$\vec{m} = \frac{I}{2} \oint \vec{x}' \times d\vec{l}'$$

对体电流分布

$$\vec{m} = \frac{1}{2} \int \vec{x}' \times J(\vec{x}') dV'$$

对于一个小线圈,设它所围的面元为 $\Delta S$ ,有

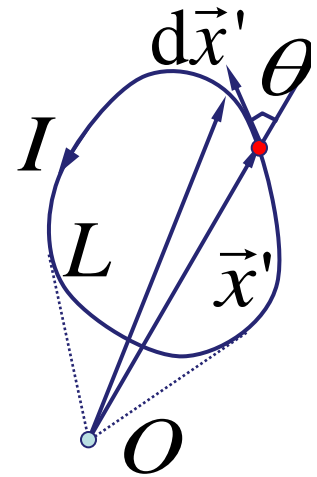
$$\Delta \vec{S} = \frac{1}{2} \oint \vec{x}' \times d\vec{l}'$$

$$\vec{m} = I \Delta \vec{S}$$

电流环之磁偶极矩

平面电流环

$$\vec{m} = \frac{I}{2} \oint \vec{x}' \times d\vec{l}' = I \Delta \vec{S}$$



$$dS = \frac{1}{2} x \sin \theta dx$$



## 二、磁偶极矩的场和磁标势

$$\begin{aligned}\vec{B} &= \nabla \times \vec{A} = \nabla \times \left[ \vec{A}^{(0)} + \vec{A}^{(1)} + \vec{A}^{(2)} + \dots \right] \\ &= \vec{B}^{(0)} + \vec{B}^{(1)} + \vec{B}^{(2)} + \dots\end{aligned}$$

$$\vec{B}^{(0)} = \nabla \times \vec{A}^{(0)}(\vec{x}) = 0$$

$$\begin{aligned}\vec{B}^{(1)} &= \nabla \times \vec{A}^{(1)}(\vec{x}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \nabla \times \left( \vec{m} \times \frac{\vec{R}}{R^3} \right) \\ &= \frac{\mu_0}{4\pi} \left[ \left( \nabla \cdot \frac{\vec{R}}{R^3} \right) \vec{m} - (\vec{m} \cdot \nabla) \frac{\vec{R}}{R^3} \right] \\ &= -\frac{\mu_0}{4\pi} (\vec{m} \cdot \nabla) \frac{\vec{R}}{R^3}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \frac{\vec{R}}{R^3} &= -\nabla \cdot \nabla \frac{1}{R} \\ &= -\nabla^2 \frac{1}{R} = 0, \quad (R \neq 0)\end{aligned}$$



$$\vec{B}^{(1)} = -\frac{\mu_0}{4\pi} (\vec{m} \cdot \nabla) \frac{\vec{R}}{R^3} = -\frac{\mu_0}{4\pi} \nabla \left( \vec{m} \cdot \frac{\vec{R}}{R^3} \right) = -\mu_0 \nabla \varphi_m^{(1)}$$

$$\nabla \left( \vec{m} \cdot \frac{\vec{R}}{R^3} \right) = \vec{m} \times \underbrace{\left( \nabla \times \frac{\vec{R}}{R^3} \right)}_{=0} + (\vec{m} \cdot \nabla) \frac{\vec{R}}{R^3} = (\vec{m} \cdot \nabla) \frac{\vec{R}}{R^3}$$

$$\vec{H}^{(1)} = \frac{1}{\mu_0} \vec{B}^{(1)} = -\nabla \varphi_m^{(1)}$$

**磁偶极子磁标势**

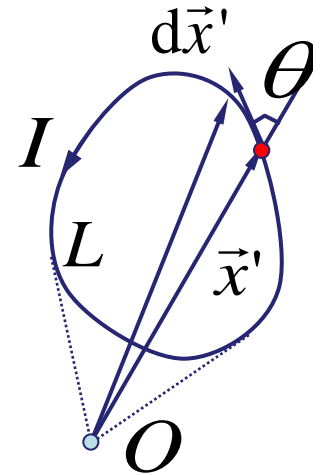
$$\varphi_m^{(1)} = \frac{\vec{m} \cdot \vec{R}}{4\pi R^3}$$

$$\varphi_m^{(1)} \propto R^{-2} \quad B^{(1)} \propto R^{-3}$$

电流环之磁偶极矩

平面电流环

$$\vec{m} = \frac{I}{2} \oint \vec{x}' \times d\vec{l}' = I\Delta\vec{S}$$



电流环在远处产生的场可以用偶极子近似：

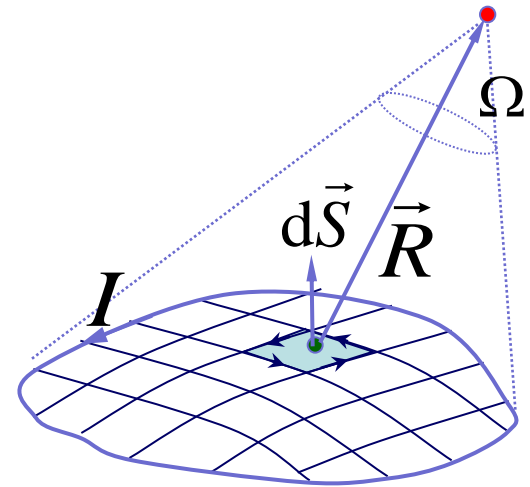
$$\vec{B}^{(1)} = -\mu_0 \nabla \varphi_m^{(1)} = -\frac{\mu_0}{4\pi} \nabla \left( \vec{m} \cdot \frac{\vec{R}}{R^3} \right)$$

$$dS = \frac{1}{2} x \sin \theta dx$$

电流环在近处产生的场：

$$\varphi_m = \int_S \frac{I\vec{R}}{4\pi R^3} \cdot d\vec{S} = \frac{I}{4\pi} \Omega$$

$$\vec{B}^{(1)} = -\mu_0 \nabla \varphi_m^{(1)} = -\frac{\mu_0 I}{4\pi} \nabla \Omega$$



### 三、小区域内电流分布在外磁场中的能量

电流分布 $J$ 在外磁场(电流分布 $J_e$ , 矢势 $A_e$ )中的相互作用能量为

$$W_{\text{interaction}} = \int \vec{A} \cdot \vec{J}_e dV = \int \vec{A}_e \cdot \vec{J} dV$$

载电流 $I$ 的线圈(电流环)在外磁场中

$$W_{\text{interaction}} = I \oint_L \vec{A}_e \cdot d\vec{l} = I \int_S \vec{B}_e \cdot d\vec{S} = I\Phi_e$$

取坐标原点在线圈内, 如线圈小, 则可展开外磁场

$$\vec{B}_e(\vec{x}) = \vec{B}_e(0) + \vec{x} \cdot \nabla \vec{B}_e(0) + \dots$$

小区域电流分布与外场中的相互作用能量：

$$W_{\text{interaction}} \approx I \vec{B}_e(0) \cdot \int_S d\vec{S} = \vec{m} \cdot \vec{B}_e(0)$$

其中 $m$ 是电流线圈的磁偶极矩。

磁偶极矩在外场  
中可以引入势能  $U = -W_{\text{interaction}} = -\vec{m} \cdot \vec{B}_e(0)$

磁偶极矩在外场中受力

$$\begin{aligned} \vec{F} &= -\nabla U = \nabla (\vec{m} \cdot \vec{B}_e(0)) = \vec{m} \times \nabla \times \vec{B}_e(0) + \vec{m} \cdot \nabla \vec{B}_e(0) \\ &= \vec{m} \cdot \nabla \vec{B}_e(0) \end{aligned}$$

$$\vec{L} = -\frac{\partial U}{\partial \theta} = \frac{\partial}{\partial \theta} (\vec{m} \cdot \vec{B}_e(0)) = -m B_e(0) \sin \theta$$