

$\varphi, \vec{A}$ ;  $\vec{E}, \vec{B}$  - tensors.

vector: 4 components

$T_{\alpha\beta}$ : 16 components

antisymm: 6 components

$\Rightarrow (\varphi, \vec{A})$  - vector  $\rightarrow$  co ?  
 $\rightarrow$  contra ?

$$\left. \begin{aligned} \varphi' &= \varphi - \frac{1}{c} \partial_t \varphi \\ A' &= \vec{A} + \vec{v} \varphi \end{aligned} \right\}$$

$$\partial_i^{\vec{v}} = \partial_i, \quad \partial^i = -\partial^i \Rightarrow$$

$$\varphi' = \varphi - \partial^0 \varphi, \quad (A')_i = A_i - \partial^i \varphi$$

$\Rightarrow$  contra.

$$B = \text{rot. } A, \quad E = -\nabla \varphi - \frac{1}{c} \partial_t A$$

$$\left\{ \begin{aligned} B_i &= (\text{rot } A)_i = \epsilon_{ikl} \partial_k A_l \\ E_i &= -\partial_i \varphi - \partial_0 A_i \end{aligned} \right.$$

$$\Rightarrow F_{\alpha\beta} = \partial_\alpha A_\beta - \partial_\beta A_\alpha$$

标题 "Ed. tensors" 表明这是关于电动力学张量的内容。

首先列出了基本的电磁场量:

$\varphi, \vec{A} \rightarrow$  (标量势和矢量势)

$\vec{E} \rightarrow, \vec{B} \rightarrow$  (电场和磁场)都是张量

然后给出了各个量的分量数:

- vector: 4 components (四维矢量,如四势 $A_\mu$ )
- $T_{\alpha\beta}$ : 16 components (二阶张量,如电磁场张量,有16个分量)
- antisymm: 6 components (反对称张量,如电磁场张量 $F_{\mu\nu}$ 的独立分量数)

接着讨论了规范变换:

$$q' = q - 1/c \partial_t \varphi$$

$$\vec{A}' \rightarrow = \vec{A} \rightarrow + \nabla \rightarrow \varphi$$

这是典型的电磁势的规范变换。

通过  $\partial'_i = \partial_i, \partial'_t = -\partial_t$  的关系推导出:

$$q' = q - \partial_t \varphi, (A')_i = A_i - \partial_i \varphi$$

得出结论是 contra (逆变)性质

最后给出了电磁场的定义:

$$\vec{B} = \text{rot} \vec{A} \rightarrow$$

$$\vec{E} = -\nabla \rightarrow \varphi - 1/c \partial_t \vec{A}$$

并用分量形式写出:

$$B_i = (\text{rot} \vec{A})_i = \epsilon_{ijk} \partial_j A_k$$

$$E_i = -\partial_i \varphi - \partial_t A_i$$

最终得到电磁场张量:

$$F_{\alpha\beta} = \partial_\alpha A_\beta - \partial_\beta A_\alpha$$

这些关系完整地描述了电磁场的张量结构,展示了电磁势和电磁场之间的关系,以及它们在规范变换下的性质。这是理解电动力学协变形式的基础内容。



## Maxwell

$$\left. \begin{aligned} \square \varphi - \partial_0 (\partial_0 \varphi + \operatorname{div} \vec{A}) &= 4\pi \rho \\ \square \vec{A} + \partial_i (\partial_0 \varphi + \operatorname{div} \vec{A}) &= \frac{4\pi}{c} \vec{j} \end{aligned} \right\}$$

$$\square = \frac{1}{c^2} \partial_t^2 - \partial_i \partial_i = \partial_\alpha \partial^\alpha$$

$$\left. \begin{aligned} \square A^0 - \partial_0 \partial_\beta A^\beta &= 4\pi \rho \\ \square A^i + \partial_i \partial_\beta A^\beta &= \frac{4\pi}{c} j^i \end{aligned} \right\} \Rightarrow \square A^\alpha - \partial^\alpha (\partial_\beta A^\beta) = \frac{4\pi}{c} J^\alpha,$$

$$J^0 = c\rho, \quad J^i = j^i$$

$$\Rightarrow K_{\alpha\beta} A^\beta = \frac{4\pi}{c} J_\alpha, \quad K_{\alpha\beta} = g_{\alpha\beta} \square - \partial_\alpha \partial_\beta$$

$$K: \quad \partial^\alpha K_{\alpha\beta} = 0.$$

// Continuity equation:  $\partial_\alpha J^\alpha = 0$ .

Gauge:

$$\text{Lorenz: } \partial_\alpha A^\alpha = 0, \quad \square A_\alpha = \frac{4\pi}{c} J_\alpha.$$

$$\text{Coulomb: } \partial_i A^i = 0.$$

首先写出麦克斯韦方程组的原始形式:

$$\begin{aligned} \square \phi - \partial_0(\partial_0 \phi + \text{div} \mathbf{A}) &= 4\pi \rho \\ \square \mathbf{A} + \partial_i(\partial_0 \phi + \text{div} \mathbf{A}) &= 4\pi/c \mathbf{j} \end{aligned}$$

其中  $\square$  (达朗贝尔算符)的定义为:

$$\square = 1/c^2 \partial_0^2 - \partial_i \partial_i = \partial_\mu \partial_\mu$$

然后将方程改写为张量形式:

$$\begin{aligned} \square A^0 - \partial_0 \partial_\beta A^\beta &= 4\pi \rho \\ \square A^i + \partial_i \partial_\beta A^\beta &= 4\pi/c j^i \end{aligned}$$

这可以合并写为:

$$\square A_\alpha - \partial_\alpha(\partial_\beta A^\beta) = 4\pi/c j_\alpha$$

其中  $j^0 = c\rho, j^i = j_i$

引入了算符:

$$\begin{aligned} k_\alpha A^\beta &= 4\pi/c j_\alpha \\ \text{其中 } k_\alpha &= g_{\alpha\beta} \square - \partial_\alpha \partial_\beta \end{aligned}$$

并指出这个算符满足:

$$\partial_\alpha k_\alpha\beta = 0$$

接着给出连续性方程:

$$\partial_\alpha j^\alpha = 0$$

最后讨论了两种重要的规范条件:

洛伦兹规范(Lorenz gauge):

$$\partial_\alpha A^\alpha = 0, \square A_\mu = 4\pi/c j_\mu$$

库仑规范(Coulomb gauge):

$$\partial_i A^i = 0$$

这些内容展示了麦克斯韦方程组的协变形式,以及不同规范选择下方程的简化形式。洛伦兹规范和库仑规范是处理电磁场问题时最常用的两种规范条件。



General construction:

- 1)  $KA = I$
- 2)  $K \sim \partial^2$
- 3) Lorentz
- 4) Gauge invariance.

$$1+3: K_{\alpha\beta} A^\beta = I_\alpha$$

$$2+3: K_{\alpha\beta} = a \square g_{\alpha\beta} + b \partial_\alpha \partial_\beta$$

$$4) K_{\alpha\beta} \partial^\beta = 0 \Rightarrow a = -b$$

这张图片讨论的是电动力学中的"General construction"(一般构造)，主要列出了四个关键条件和它们的推导：

1.  $K A = I$  (K算符作用于A给出单位算符)
2.  $k \sim \partial^2$  (K算符与二阶导数算符有关)
3. Lorentz (满足洛伦兹不变性)
4. Gauge invariance (规范不变性)

右边给出了具体的数学表达和推导：

1+3:  $k_{\alpha\beta} A^{\beta} = I_{\alpha}$

这表示K算符作用在四势上得到的方程应满足洛伦兹不变性

2+3:  $k_{\alpha\beta} = a \square g_{\alpha\beta} + b \partial_{\alpha} \partial_{\beta}$

这是最一般的二阶张量算符形式，其中：

- $\square$  是达朗贝尔算符
  - $g_{\alpha\beta}$  是度规张量
  - $\partial_{\alpha} \partial_{\beta}$  是二阶偏导数
  - $a, b$  是待定系数
4.  $k_{\alpha\beta} \partial^{\beta} = 0 \Rightarrow a = -b$  由规范不变性要求，得到系数a和b之间的关系

这实际上是在构造一个满足电动力学基本要求的场论算符。这个算符必须：

- 保持洛伦兹不变性
- 包含适当的导数阶数
- 保持规范不变性
- 能够正确描述电磁场传播

这些条件最终会导出我们熟知的麦克斯韦方程的协变形式。