

理论物理基础I（二）：经典电动力学 随想

电磁场的基本规律

电磁场与麦克斯韦方程组

从三维形式的Maxwell方程组过渡到四维协变形式的方程，引入四维矢势 $F_{\mu\nu} = \partial^\mu A^\nu - \partial^\nu A^\mu$ ，将表达式进行一定的化简。

$$\partial_\mu F^{\mu\nu} = \mu_0 J^\nu$$

注意，这一方式等式左边只能含有场量 \vec{E} 和 \vec{B} ，所以要通过后续的在各种介质中各种线性假设才能得到含有 \vec{D} 与 \vec{H} 之间的关系。

同时，还有时域-频域傅里叶变换的表达式：

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\omega t} dt$$
$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{-i\omega t} d\omega$$

这也说明，介质的色散是由于响应的弛豫造成的。

电磁场的能量、动量、角动量守恒律

能量与动量守恒

电磁场的能量密度与能流密度：（前提：线性介质）

$$u = \frac{1}{2} \vec{D} \cdot \vec{E} + \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H}$$
$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$$

电磁场的动量密度与动量流密度：（前提：线性无色散损耗介质）

$$\vec{g} = \vec{E} \times \vec{B}$$
$$\vec{\sigma} = \frac{1}{2} (\vec{D} \cdot \vec{E}) \vec{I} - \vec{D} \vec{E} + \frac{1}{2} (\vec{B} \cdot \vec{H}) \vec{I} - \vec{H} \vec{B}$$

注意相应量之间的对应。

能动张量

个人感觉直接推导还是比较复杂的，但是结论还是比较容易掌握的。

电磁场能动张量 $T^{\mu\nu}$ ：

$$T^{00} = u, T^{0i} = T^{i0} = \vec{S}/c = \vec{g} \cdot c, T^{ij} = \vec{\sigma}^{ij}$$

0分量：守恒荷

角动量守恒定律

注意到可以通过能动张量构建角动量守恒的表达式，可以先不关注“叉乘”带来的Levi-Civita符号，直接用 $M^{\alpha\mu\nu} = T^{\alpha\mu}x^\nu - T^{\alpha\nu}x^\mu$ 构建表达式。

电磁势与规范的选择

选取规范将电磁场方程化简，进而得到简化的表达式。

Coulomb规范

保证 φ 的形式简单： $\nabla \cdot \vec{A} = 0, \nabla^2 \varphi = \frac{\rho}{\epsilon_0}$ 。

静态电磁场就会更加简单，相当于直接电势管电场，矢势管磁场。

采用格林函数可以将表达式直接解出来

Lorenz-Lorentz规范

考虑含时的情形，得到

$$\partial_\mu A^\mu = \frac{1}{c^2} \partial_t \varphi + \nabla \cdot \vec{A} = 0$$

直接将标势与矢势的方程同时直接化为波动方程。

静电场

静磁场

电磁波的传播

简谐平面电磁波

色散介质中的电磁波

导体中的电磁波

波导与谐振腔

其实讲义中的推导感觉不是非常适合于直接计算，显然比较麻烦，直接记忆公式由非常困难。直接考虑矩形波导中的电磁波，容易发现只能传递TE_{mn}波与TM_{mn}波，由对称性，可以仅仅研究TE波的情形。

电场只有横向分量+边界条件：

$$\begin{aligned} E_x &= E_{x0} \cos\left(\frac{\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{\pi y}{b}\right) \\ E_y &= E_{y0} \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) \cos\left(\frac{\pi y}{b}\right) \end{aligned}$$

然后根据 $\nabla \cdot \vec{E} = 0$ 可以直接得到 E_{x0} 与 E_{y0} 之间的关系 ($k_x E_{x0} + k_y E_{y0} = 0$)，实现变量的统一。