

(Вследствие дуальности магнитных и электрических полей относительно операции* присутствие электрического заряда влечёт для $\tilde{\alpha}$ те же сложности, что и присутствие магнитного для \tilde{A} .) Запишите уравнение Максвелла через $\tilde{\alpha}$ и покажите, что $\tilde{\alpha}$ существует лишь в тех областях, в которых нет заряда и которые могут быть стянуты в точку. Сделайте это, найдя $\tilde{\alpha}$ явно для случая одиночного статического изолированного заряда q .

5.14. ПЛОСКИЕ ВОЛНЫ: ПРОСТОЙ ПРИМЕР

Как известно, плоские электромагнитные волны движутся со скоростью света. Рассмотрим специальный тензор Фараадея $F^{\alpha\beta}$, все компоненты которого зависят лишь от $u \equiv t - x$ (напомним, что мы используем систему единиц с $c = 1$):

$$F^{\alpha\beta} = A^{\alpha\beta}(t - x) = A^{\alpha\beta}(u). \quad (5.65)$$

При каких условиях он удовлетворяет уравнениям для пустого пространства $d\tilde{F} = 0$, $d^*F = 0$? Из (5.65) следует, что

$$\begin{aligned} \tilde{d}F &= \tilde{d}\left(\frac{1}{2}F_{\mu\nu}\tilde{dx}^\mu \wedge \tilde{dx}^\nu\right) = \frac{1}{2}\tilde{d}(F_{\mu\nu})\tilde{dx}^\mu \wedge \tilde{dx}^\nu \\ &= \frac{1}{2}(dA_{\mu\nu}/du)\tilde{du} \wedge \tilde{dx}^\mu \wedge \tilde{dx}^\nu. \end{aligned}$$

Из (5.53) легко вывести, что

$$\begin{aligned} \tilde{d}\tilde{F} &= \left[\frac{d}{du}(B_z - E_y)\tilde{dt} \wedge \tilde{dx} \wedge \tilde{dy} + \frac{d}{du}(B_x)\tilde{dt} \wedge \tilde{dy} \wedge \tilde{dz} \right. \\ &\quad + \frac{d}{du}(-B_x)\tilde{dx} \wedge \tilde{dy} \wedge \tilde{dz} + \\ &\quad \left. + \frac{d}{du}(-B_y - E_z)\tilde{dt} \wedge \tilde{dx} \wedge \tilde{dz} \right], \end{aligned}$$

и если это обращается в нуль, то (пренебрегая статическим полем) мы получаем

$$B_z = E_y, \quad B_y = -E_z, \quad E_x = 0. \quad (5.66)$$

Упражнение 5.17. Покажите, что из уравнения $\tilde{d}^*F = 0$ следует, что

$$B_z = E_y, \quad B_y = -E_z, \quad E_x = 0. \quad (5.67)$$

Теперь мы видим, что электрическое и магнитное поля плоской электромагнитной волны поперечны (т. е. перпендикулярны направлению её распространения) и задаются двумя независимыми функциями $E_y(u)$ и $E_z(u)$, отвечающими двум независимым поляризациям волны.