

канал; при этом пусть последний не покоится, а движется со скоростью  $v$  ( $< c$ ) в отрицательном направлении оси  $x$ . Тогда, как следует из первого уравнения системы (3), сигнал будет переноситься из  $A$  в  $B$  со скоростью  $(W - v)/(1 - Wv/c^2)$ . Таким образом, необходимое для этого время  $T$  будет

$$T = l \frac{1 - \frac{Wv}{c^2}}{W - v}.$$

Скорость  $v$  может принимать любое значение, меньшее  $c$ . Если же  $W > c$ , как мы предположили, то  $v$  всегда можно выбрать так, что  $T < 0$ . Этот результат показывает, что мы вынуждены считать возможным механизм передачи сигнала, при использовании которого достигаемое действие предшествует причине. Хотя этот результат с чисто логической точки зрения и не содержит, по-моему, в себе никаких противоречий, он все же настолько противоречит характеру всего нашего опыта, что невозможность предположения  $W > c$  представляется в достаточной степени доказанной.

## § 6. Применение формул преобразования к некоторым задачам оптики

Пусть интенсивность плоской световой волны, распространяющейся в вакууме, в системе  $S$  пропорциональна

$$\sin \omega \left( t - \frac{lx + my + nz}{c} \right),$$

а интенсивность той же волны в системе  $S'$  пропорциональна

$$\sin \omega' \left( t' - \frac{l'x' + m'y' + n'z'}{c} \right),$$

Формулы преобразования, полученные в § 3, требуют, чтобы между величинами  $\omega$ ,  $l$ ,  $m$ ,  $n$  и  $\omega'$ ,  $l'$ ,  $m'$ ,  $n'$  существовали следующие соотношения:

$$\begin{aligned} \omega' &= \omega \beta \left( 1 - l \frac{v}{c} \right), \\ l' &= \frac{l - \frac{v}{c}}{1 - l \frac{v}{c}}, & m' &= \frac{m}{\beta \left( 1 - l \frac{v}{c} \right)}, & n' &= \frac{n}{\beta \left( 1 - l \frac{v}{c} \right)}. \end{aligned} \quad (4)$$

Поясним формулу для  $\omega'$  двумя разными способами, считая, что движется наблюдатель, а источник света (бесконечно удаленный) покоится, или, наоборот, что наблюдатель покоится, а источник движется.

1. Если наблюдатель движется со скоростью  $v$  по отношению к бесконечно удаленному источнику света частоты  $\nu$  так, что линия «источник света — наблюдатель» образует угол  $\varphi$  со скоростью наблюдателя по отношению к системе координат, покоящейся относительно источника света, то частота  $\nu'$  света, воспринимаемого наблюдателем, определяется соотношением

$$\nu' = \nu \frac{1 - \frac{v}{c} \cos \varphi}{\sqrt{1 - (v^2/c^2)}}.$$

2. Если источник, испускающий в движущейся вместе с ним системе свет с частотой  $\nu_0$ , движется так, что линия «источник света — наблюдатель» образует угол  $\varphi$  со скоростью источника света по отношению к системе, покоящейся относительно наблюдателя, то частота  $\nu$ , воспринимаемая наблюдателем, определяется соотношением

$$\nu = \nu_0 \frac{\sqrt{1 - (v^2/c^2)}}{1 - \frac{v}{c} \cos \varphi}. \quad (4a)$$

Оба эти соотношения выражают принцип Доплера в его общей форме, последнее соотношение позволяет определить, как зависит от скорости движения ионов и от направления наблюдения частота света, испускаемого (или поглощаемого) каналовыми лучами.

Далее, если обозначить через  $\varphi$  (или  $\varphi'$ ) угол между нормалью к фронту волны (направлением луча) и направлением движения системы  $S$  (или  $S'$ ) относительно системы  $S'$  (или  $S$ ) (т. е. осью  $x$  или  $x'$ ), соотношение для  $l'$  приобретает вид

$$\cos \varphi' = \frac{\cos \varphi - \frac{v}{c}}{1 - \cos \varphi \frac{v}{c}}.$$

Это соотношение показывает влияние относительного движения наблюдателя на видимое положение бесконечно удаленного источника света (абберация).

Рассмотрим далее скорость распространения света в среде, движущейся в направлении светового луча. Пусть среда покоится относительно системы  $S'$ , а интенсивность световой волны пропорциональна

$$\sin \omega' \left( t' - \frac{x'}{V'} \right) \quad \text{или} \quad \sin \omega \left( t - \frac{x}{V} \right),$$

в зависимости от того, относится этот процесс к системе  $S'$  или  $S$ . Из формул преобразования получаем:

$$\omega = \beta \omega' \left( 1 + \frac{v}{V'} \right),$$

$$\frac{\omega}{V} = \beta \frac{\omega'}{V'} \left( 1 + \frac{V'v}{c^2} \right).$$

При этом  $V'$  следует считать функцией  $\omega'$ , известной из оптики покоящихся тел. Разделив первое соотношение на второе, получим

$$V = \frac{V' + v}{1 + \frac{V'v}{c^2}}.$$

Это соотношение можно было бы получить и непосредственно, применяя закон сложения скоростей<sup>1</sup>. Если скорость  $V'$  считать известной, последнее соотношение полностью решает задачу. Если же можно считать известной лишь частоту ( $\omega$ ), отнесенную к «покоящейся» системе  $S$ , как, например, в известном опыте Физо, то для определения трех неизвестных  $\omega'$ ,  $V'$  и  $V$  следует применять оба приведенных выше соотношения, связывающих  $\omega'$  и  $V'$ .

Далее, если  $G$  ( $G'$ ) — групповая скорость, отнесенная к системе  $S$  ( $S'$ ), то согласно закону сложения скоростей,

$$G = \frac{G' + v}{1 + \frac{G'v}{c^2}}.$$

Так как связь между  $G'$  и  $\omega'$  следует брать из оптики покоящихся сред<sup>2</sup>, а  $\omega'$ , согласно сказанному выше, можно вычислить из  $\omega$ , то

<sup>1</sup>См. M. von Laue. Ann. Phys., 1907, 23, 989.

<sup>2</sup>Именно:  $G' = \frac{V'}{1 + \frac{1}{V'} \frac{dV'}{d\omega'}}$ .

групповую скорость  $G$  можно определить и в том случае, если задана только частота света относительно  $S$ , а также скорость движения тела и его природа.

## II. Электродинамическая часть

### § 7. Преобразование уравнений Максвелла—Лоренца

Будем исходить из уравнений

$$\begin{aligned} \frac{1}{c} \left\{ u_x \rho + \frac{\partial X}{\partial t} \right\} &= \frac{\partial N}{\partial y} - \frac{\partial M}{\partial z}, \\ \frac{1}{c} \left\{ u_y \rho + \frac{\partial Y}{\partial t} \right\} &= \frac{\partial L}{\partial z} - \frac{\partial N}{\partial x}, \\ \frac{1}{c} \left\{ u_z \rho + \frac{\partial Z}{\partial t} \right\} &= \frac{\partial M}{\partial x} - \frac{\partial L}{\partial y}; \end{aligned} \quad (5)$$

$$\begin{aligned} \frac{1}{c} \frac{\partial L}{\partial t} &= \frac{\partial Y}{\partial z} - \frac{\partial Z}{\partial y}, \\ \frac{1}{c} \frac{\partial M}{\partial t} &= \frac{\partial Z}{\partial x} - \frac{\partial X}{\partial z}, \\ \frac{1}{c} \frac{\partial N}{\partial t} &= \frac{\partial X}{\partial y} - \frac{\partial Y}{\partial x}. \end{aligned} \quad (6)$$

В этих уравнениях через  $(X, Y, Z)$  обозначен вектор напряженности электрического поля, через  $(L, M, N)$  — вектор напряженности магнитного поля, через

$$\rho = \frac{\partial X}{\partial x} + \frac{\partial Y}{\partial y} + \frac{\partial Z}{\partial z}$$

— плотность электрического заряда, умноженная на  $4\pi$ , и, наконец, через  $(u_x, u_y, u_z)$  — вектор скорости электрического заряда.

Эти уравнения вместе с предположением, что электрические заряды постоянно связаны с очень малыми твердыми телами (ионами, электронами), составляют основу лоренцовой электродинамики и оптики движущихся сред.