

## 12.7. Преобразование скорости изменения импульса

Скорость изменения импульса дается выражением

$$\frac{d\mathbf{p}}{dt} = M \frac{d}{dt} \frac{\mathbf{v}}{(1 - v^2/c^2)^{1/2}}, \quad (60)$$

где  $M$  — масса покоя частицы. В другой системе отсчета мы имеем дело с

$$\frac{d\mathbf{p}'}{dt'}.$$

Постараемся избежать выражения «релятивистская сила» (так как  $d\mathbf{p}/dt$  не ведет себя как часть 4-вектора \*)). Предположим, что в некоторое мгновение частица находится в покое относительно системы  $S'$ , движущейся со скоростью  $\hat{v}$  относительно  $S$ . Из формул преобразования Лоренца для  $\mathbf{p}$  и  $E$  известно, что

$$\Delta p_y = \Delta p'_y \quad \text{и} \quad \Delta p_z = \Delta p'_z. \quad (61)$$

Промежуток времени  $\Delta t'$  в  $S'$  является собственным промежутком  $\Delta\tau$ :

$$\Delta t' = \Delta\tau = \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{1/2} \Delta t. \quad (62)$$

Отсюда следует, что

$$\frac{\Delta p_y}{\Delta t} = \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{1/2} \frac{\Delta p'_y}{\Delta t'} = \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{1/2} \frac{\Delta p'_y}{\Delta\tau}, \quad (63)$$

причем аналогичное выражение получается для  $\Delta p_z/\Delta t$ . Таким образом,

$$\boxed{\frac{dp_y}{dt} = \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{1/2} \frac{dp'_y}{d\tau}, \quad \frac{dp_z}{dt} = \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{1/2} \frac{dp'_z}{d\tau}. \quad (64)}$$

Составляющие по  $x$  преобразуются иначе. Как нам известно из (20а),

$$p_x = \frac{p'_x + vE'/c^2}{(1 - v^2/c^2)^{1/2}}, \quad (65)$$

или

$$\Delta p_x = \frac{\Delta p'_x + v \Delta E'/c^2}{(1 - v^2/c^2)^{1/2}}. \quad (66)$$

С другой стороны,

$$E' = (M^2 c^4 + p'^2 c^2)^{1/2}, \quad (67)$$

\*) Четырехмерный вектор. (Прим. ред.)

так что

$$\Delta E' = \frac{p'_x \Delta p'_x c^2}{(M^2 c^4 + p'^2 c^2)^{1/2}}. \quad (68)$$

Но по условию в системе  $S'$  в рассматриваемый момент времени  $p'_x=0$ ; тогда (66) принимает вид

$$\Delta p_x \cong \frac{\Delta p'_x}{(1-v^2/c^2)^{1/2}}, \quad (69)$$

а с учетом (62)

$$\frac{\Delta p_x}{\Delta t} \cong \frac{\Delta p'_x}{\Delta t'} = \frac{\Delta p'_x}{\Delta \tau}. \quad (70)$$

В пределе при  $\Delta t \rightarrow 0$  имеем

$$\boxed{\frac{dp_x}{dt} = \frac{dp'_x}{d\tau}}. \quad (71)$$

Формулы преобразования (64) и (71) играют важную роль при изложении электромагнетизма в т. II настоящего курса.

## 12.8. Постоянство заряда

Закон  $q\mathbf{E} = \dot{\mathbf{p}}$  движения частицы, несущей заряд  $q$  в электрическом поле  $\mathbf{E}$ , является неполным, пока мы не знаем зависимости заряда от скорости и ускорения частицы, имеющей импульс  $\mathbf{p}$ . Лучшим свидетельством весьма точного соблюдения постоянства заряда протона или электрона является тот экспериментальный факт, что пучки атомов и молекул водорода не испытывают отклонения в однородном электрическом поле, перпендикулярном к пучку. Атом водорода состоит из электрона ( $e$ ) и протона ( $p$ ). Молекула водорода состоит из двух электронов и двух протонов. Даже при очень медленном движении протонов электроны движутся вокруг них со средней скоростью около  $10^{-2}c$ . Неотклоняющаяся молекула имеет постоянный импульс, так что экспериментальный результат говорит о том, что  $\dot{\mathbf{p}}_p + \dot{\mathbf{p}}_e = 0 = (e_p + e_e)\mathbf{E}$ . Таким образом, из экспериментов следует, что в атоме или молекуле  $e_e = -e_p$ , несмотря на то что только электроны обладают большой скоростью, которая притом различна в атомах и молекулах. Количественно заряд электрона оказывается независимым от скорости и равным заряду протона с точностью до  $10^{-7}\%$  вплоть до скоростей электронов порядка  $10^{-2}c$ .

Экспериментальная сторона этого вопроса обсуждается в т. II. Экспериментальный результат заключается в том, что заряд не зависит от скорости частицы или наблюдателя. Таким образом, при переходе к другой системе отсчета заряд и масса преобразуются по-разному.