

§ 84. УРАВНЕНИЯ МИНКОВСКОГО

Уравнения динамики материальной точки, предложенные Минковским, внешне имеют ту же форму, что и уравнения Ньютона, но оперируют с четырехмерными величинами (4-координатами, 4-скоростями, 4-ускорениями и 4-силами), характеризующими движение частицы в псевдоевклидовой геометрии Минковского. Уравнения Минковского имеют вид

$$M \frac{dU^\mu}{d\tau} = \mathcal{F}^\mu. \quad (84.1)$$

Скалярная числовая величина M в этих уравнениях характеризует инерционные свойства частицы и называется ее *собственной массой*. Роль времени в уравнениях Минковского играет инвариантное *собственное время* τ частицы, роль скорости — 4-скорость U , а роль силы — 4-вектор силы \mathcal{F} , являющийся обобщением трехмерной ньютоновской силы F .

В предельном случае медленных движений, когда $u \ll c$, пространственные компоненты 4-скорости U переходят в обычную трехмерную скорость u , а собственное время $d\tau = dt(1 - u^2/c^2)^{1/2}$ перестает отличаться от ньютоновского времени dt . Поэтому если потребовать, чтобы пространственные компоненты 4-вектора силы \mathcal{F} также переходили в этом пределе в ньютоновскую силу F , то пространственные уравнения Минковского, очевидно, будут удовлетворять нужному принципу соответствия с уравнениями динамики Ньютона.

Остается лишь выяснить смысл временного уравнения Минковского ($\mu=0$). Для этого воспользуемся тождеством $U_\mu U^\mu = c^2$, или

$$U_\mu dU^\mu / d\tau = 0, \quad (84.2)$$

с учетом которого из (84.1) выводим

$$U_\mu \mathcal{F}^\mu = U_0 \mathcal{F}^0 - (\mathbf{U} \mathcal{F}) = 0. \quad (84.3)$$

Соотношение (84.3) позволяет выразить \mathcal{F}^0 через \mathcal{F} :

$$\mathcal{F}^0 = (\mathcal{F} \mathbf{U}) / U^0 = (\mathcal{F} \mathbf{u}) / c. \quad (84.4)$$

Таким образом, $c\mathcal{F}^0$ при $u \ll c$ совпадает с мощностью внешней силы, т. е.

$$c\mathcal{F}^0 = (\mathcal{F} \mathbf{u}) \approx (\mathbf{F} \mathbf{u}).$$

Это обстоятельство наводит на мысль, что временное уравнение Минковского является ковариантным обобщением теоремы живых сил в механике Ньютона. Чтобы проверить эту догадку, запишем McU^0 в предельном случае $u \ll c$:

$$McU^0 = \frac{Mc^2}{\sqrt{1-u^2/c^2}} = Mc^2 + \frac{1}{2}Mu^2 + \dots \quad (84.5)$$

Поскольку Mc^2 является постоянной величиной, временное уравнение Минковского в этом приближении принимает вид

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} M u^2 \right) = (\mathbf{F}u),$$

т. е. в самом деле совпадает с теоремой живых сил.

Итак, мы пришли к выводу, что уравнения Минковского выражают закон изменения энергии и импульса частицы под влиянием внешних сил. В связи с этим введем понятие 4-импульса частицы

$$\mathcal{P} = MU, \quad (84.6)$$

компоненты которого удобно представить в виде

$$\mathcal{P}^\mu = (mc, m\mathbf{u}), \quad (84.7)$$

где

$$m \equiv \frac{M}{\sqrt{1-u^2/c^2}}. \quad (84.8)$$

Тогда уравнения Минковского записываются в следующей ковариантной форме:

$$d\mathcal{P}^\mu / d\tau = \mathcal{F}^\mu. \quad (84.9)$$

Замечая, что $d\tau = dt(1-u^2/c^2)^{1/2}$, и вводя обозначение

$$\mathbf{F} = \mathcal{F} \sqrt{1-u^2/c^2}, \quad (84.10)$$

уравнения Минковского можно записать и в трехмерной форме:

$$\frac{d}{dt}(mc^2) = (\mathbf{F}u), \quad \frac{d}{dt}(m\mathbf{u}) = \mathbf{F}. \quad (84.11)$$

Трактуя первое из уравнений (84.11) как теорему живых сил, мы видим, что *энергией частицы* в релятивистской механике следует назвать величину

$$E = mc^2, \quad (84.12)$$

а релятивистским импульсом — вектор

$$\mathbf{P} = m\mathbf{u}. \quad (84.13)$$

По аналогии с ньютоновским выражением для импульса величину m называют *инертной* или *динамической массой*. В отличие от собственной массы M частицы она переменна, т. е. зависит от скорости u частицы в соответствии с (84.8) и, кроме того, является не скаляром, а временной компонентой 4-вектора. Таким образом, в трехмерной интерпретации уравнения релятивистской динамики описывают движение частицы с переменной массой $m(u)$, которая оказывается связанной с энергией E частицы

соотношением (84.12). Последнее было впервые получено Эйнштейном и часто называется *соотношением эквивалентности энергии и массы*.

Задача 84.1. Вывести соотношение эквивалентности Эйнштейна, воспользовавшись допущением, что взаимодействие между частицами передается со скоростью света, а также приняв, что в дополнение к закону сохранения энергии выполняется закон сохранения инертной массы. Получить отсюда зависимость (84.8).

В связи с соотношением эквивалентности Эйнштейна обратим внимание на важную особенность релятивистской энергии $E = mc^2$: для неподвижной частицы она не обращается в нуль, как нерелятивистская кинетическая энергия $mv^2/2$, а оказывается равной постоянной величине

$$E_0 = Mc^2, \quad (84.14)$$

называемой *собственной энергией частицы*. Если в нерелятивистской механике энергия материальной точки определяется из теоремы живых сил $dE = (\mathbf{u}d\mathbf{P})$ с точностью до аддитивной постоянной, то в релятивистской теории отбросить постоянную E_0 , не нарушив тензорных свойств E , очевидно, нельзя. В самом деле, разность $E - E_0$ уже не является компонентой какого-либо 4-тензора, поскольку E_0 — скаляр, а E — временная составляющая 4-вектора.

Отметим, что, согласно определению (84.6) 4-импульса свободной частицы $\mathcal{P}^\mu = (E/c, \mathbf{P})$, его инвариантная длина связана с важной характеристикой частицы — ее *собственной массой* M :

$$M = (\mathcal{P}_\mu \mathcal{P}^\mu)^{1/2} / c = (E^2 - c^2 \mathbf{P}^2)^{1/2} / c^2 = \text{inv}. \quad (84.15)$$

Задача 84.2. Показать, что элемент объема

$$d\Gamma = d\mathcal{P}^1 d\mathcal{P}^2 d\mathcal{P}^3 dx^1 dx^2 dx^3, \quad (84.16)$$

фазового пространства частицы с собственной массой M является инвариантом ортохронных преобразований Лоренца. Показать также, что инвариантом собственных преобразований Лоренца является величина

$$d\sigma_{\mathcal{P}} = d\mathcal{P}^1 d\mathcal{P}^2 d\mathcal{P}^3 / \mathcal{P}^0. \quad (84.17)$$

§ 85. УРАВНЕНИЯ ДВИЖЕНИЯ ЗАРЯДА ВО ВНЕШНЕМ ЭЛЕКТРОМАГНИТНОМ ПОЛЕ

Если материальная точка обладает электрическим зарядом e и находится во внешнем электромагнитном поле, то на нее действует сила Лоренца, которую необходимо записать в четырехмерной ковариантной форме, т. е. выразить 4-вектор силы \mathcal{F} через тензор $F^{\mu\nu}$ электромагнитного поля и 4-скорость U частицы.

Известно, что всегда можно однозначно восстановить 4-вектор силы \mathcal{F} по нерелятивистской силе \mathbf{F} . Существует несколько методов такого восстановления. Самый наглядный среди них —