

## 1 时空与事件

物理学中的事件概念实则现实事件的模型化，甚至可以不具备现实意义：一次爆炸，一声雷响也可以称为事件。所以在空间的一点和时间的一瞬间结合可以称为**事件（event）**。

如果两件事件同时同地发生，则称为**同一事件**。

在相对论中，时间与空间不在分离，而是结合成为**时空（spacetime）**作为物质运动的背景。由此，一件事件在时空中就是一个**时空点（spacetime point）**。

建立时空坐标系：以 $O$ 为原点建立惯性坐标系 $K\{t, x, y, z\}$ ，设某一个事件为 $p$ 发生在 $t$ 时刻、 $A$ 地，则在时空中可表示为：

$$p = (t, x_A, y_A, z_A) \quad (1.1)$$

拓展阅读：牛顿运动定律，惯性系

## 2 相对性原理 伽利略变换

**相对性原理(principle of relativity)**：所有惯性系平权，任何物理定律（不仅仅限于力学定律，也包括电磁学定律）在所有惯性系的数学表达形式都具有相同形式

设一列火车在地面上匀速运动，则火车也是惯性系，也可在火车上建立惯性坐标系，不妨设地面惯性坐标系为 $K\{t, x, y, z\}$ ，火车惯性坐标系为 $K'\{t', x', y', z'\}$ 。则对同一事件 $p$ ，不同坐标系测量可得到不同的结果

$$p = (t, x, y, z) \quad (2.1)$$

$$p = (t', x', y', z') \quad (2.2)$$

同一事件的两组坐标应当存在某种关系，称为坐标变换式。在牛顿力学框架下，其坐标变换式为**伽利略变换**：

$$t' = t \quad (2.3)$$

$$x' = x - vt \quad (2.4)$$

$$y' = y \quad (2.5)$$

$$z' = z \quad (2.6)$$

## 3 光速不变原理

真空中的光速沿任何方向，对任何惯性系都是 $c$ ，并与光源的运动无关。

## 4 闵氏时空 线元

## 5 洛伦兹变换

结论:

在相对论中，由于光速不变原理，原来的坐标关系式伽利略变换不再适用。两个惯性系  $K\{t, x, y, z\}$  与  $K'\{t', x', y', z'\}$  的坐标变换式为洛伦兹变换:

$$x' = \gamma(x - vt) \quad (5.1)$$

$$y' = y \quad (5.2)$$

$$z' = z \quad (5.3)$$

$$t' = \gamma(t - \frac{v}{c^2}x) \quad (5.4)$$

其中  $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$  称为洛伦兹因子。

推导:

XXX

洛伦兹速度变换:

$$v'_x = \frac{v_x - u}{1 - \frac{v_x u}{c^2}} \quad (5.5)$$

$$v'_y = \frac{v_y}{\gamma(1 - \frac{v_x u}{c^2})} \quad (5.6)$$

$$v'_z = \frac{v_z}{\gamma(1 - \frac{v_x u}{c^2})} \quad (5.7)$$

推导:

对洛伦兹变换进行微分运算可得:

$$dx' = \gamma(dx - vdt) \quad (5.8)$$

$$dy' = dy \quad (5.9)$$

$$dz' = dz \quad (5.10)$$

$$dt' = \gamma(dt - \frac{v}{c^2}dx) \quad (5.11)$$

所以可得:

$$v'_x = \frac{dx'}{dt'} = \frac{(dx - vdt)}{dt - \frac{v}{c^2}dx} = \frac{v_x - u}{1 - \frac{v_x u}{c^2}} \quad (5.12)$$

$$v'_y = \frac{dy'}{dt'} = \frac{dy}{\gamma(dt - \frac{v}{c^2}dx)} = \frac{v_y}{\gamma(1 - \frac{v_x u}{c^2})} \quad (5.13)$$

$$v'_z = \frac{dz'}{dt'} = \frac{dz}{\gamma(dt - \frac{v}{c^2}dx)} = \frac{v_z}{\gamma(1 - \frac{v_x u}{c^2})} \quad (5.14)$$

## 6 时空图

## 7 尺缩效应、动钟变慢

时空图说明：

XXX

洛伦兹变换推导：

为了简化，设二维闵氏时空中有两个事件 $p_1$ 、 $p_2$ ，在 $K$ 系（地面坐标系）测得的时空坐标为：

$$p_1(t_1, x_1) \quad (7.1)$$

$$p_2(t_2, x_2) \quad (7.2)$$

在 $K'$ 系（火车坐标系，与 $K$ 系的相对速度为 $v$ ）中测得的时空坐标为：

$$p_1(t'_1, x'_1) \quad (7.3)$$

$$p_2(t'_2, x'_2) \quad (7.4)$$

### 7.1 尺缩效应

现在把事件具体化：

我们测量一个物体的长度，在地面上测量的时候，先用标准尺零刻度对准物体的一端，测出坐标值 $x_1$ ，**同时地**，用标准尺对准物体的另一端，读出坐标值 $x_2$ ，相减得到物体的长度 $l = x_2 - x_1$ 。

所以两个事件（测量尺子的行为）**同时不同地**，可抽象地写成：

$$\Delta t = t_2 - t_1 = 0 \quad (7.5)$$

$$\Delta x = x_2 - x_1 = l \quad (7.6)$$

当采用洛伦兹变换把测量结果变换到 $K'$ 系时，可得：

$$l' = x'_2 - x'_1 \quad (7.7)$$

$$= \gamma[x_2 - x_1 - v(t_2 - t_1)] \quad (7.8)$$

$$= \gamma l \quad (7.9)$$

$$\Delta t' = t'_2 - t'_1 \quad (7.10)$$

$$= \gamma[t_2 - t_1 - \frac{v}{c^2}(x_2 - x_1)] \quad (7.11)$$

$$= -\gamma \frac{v}{c^2}(x_2 - x_1) \quad (7.12)$$

$$\neq 0 \quad (7.13)$$

其中  $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}}$ 。

从上式可以看出，在  $K$  系看来， $K'$  系的长度测量结果比自身参考系的长度测量结果要短，其原因为：

在  $K$  系中同时事件在  $K'$  系中不是同时事件，所以并没有十分强的可比性。

## 7.2 钟慢效应

我们现在测量一个时钟的快慢。先设所测时钟与标准钟走时率一致；在地面上测量的时候，先用标准钟零点对准时钟的零点（对钟），这个时刻设为  $t_1$ ，过一段时间后，再用标准钟在在**同一地点（同地）**测量时钟的时刻  $t_2$ ，相减得到时间差  $\Delta t = t_2 - t_1$

所以两个事件（测量时钟的行为）**同地不同时**，可抽象地写成：

$$\Delta t = t_2 - t_1 \quad (7.14)$$

$$\Delta x = x_2 - x_1 = 0 \quad (7.15)$$

当采用洛伦兹变换把测量结果变换到  $K'$  系时，可得：

$$\Delta t' = t'_2 - t'_1 \quad (7.16)$$

$$= \gamma[t_2 - t_1 - \frac{v}{c^2}(x_2 - x_1)] \quad (7.17)$$

$$= \gamma \Delta t \quad (7.18)$$

$$\Delta x' = x'_2 - x'_1 \quad (7.19)$$

$$= \gamma[x_2 - x_1 - v(t_2 - t_1)] \quad (7.20)$$

$$= -\gamma v(t_2 - t_1) \quad (7.21)$$

$$\neq 0 \quad (7.22)$$

其中  $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}}$ 。

从上式可以看出，在  $K$  系看来， $K'$  系的时钟测量结果比自身参考系的时钟结果要长，称之为**钟慢效应**。其原因为：

在  $K$  系中**同地事件**在  $K'$  系中不是**同地事件**，所以并没有十分强的可比性。

## 8 双生子佯谬

## 9 相对论力学

在相对论中，物体的质量与其运动速度有关，其关系为：

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (9.1)$$

推导:

XXX

## 10 质能关系

### 10.1 动能

在相对论中, 若质点的静止质量为 $m_0$ , 在速度为 $v$ 时质量为 $m$ , 则物体的动能为

$$E_k = mc^2 - m_0c^2 \quad (10.1)$$

推导: 由相对论质量关系:

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (10.2)$$

可得:

$$m_0^2c^2 = m^2c^2 - v^2m^2 \quad (10.3)$$

对上式微分、移项可得:

$$c^2dm = v^2dm + mv dv \quad (10.4)$$

由质点动能的定义可得:

$$dE_k = \vec{F} \cdot d\vec{s} \quad (10.5)$$

$$= \frac{d\vec{p}}{dt} \cdot \vec{v} dt \quad (10.6)$$

$$= d(m\vec{v}) \cdot \vec{v} \quad (10.7)$$

$$= m\vec{v} \cdot d\vec{v} + v^2dm \quad (10.8)$$

$$= mv dv + v^2dm \quad (10.9)$$

$$= c^2dm \quad (10.10)$$

当物体从速度为0加速运动, 当速度为 $v$ 时, 其质量从 $m_0$ 增至 $m$ , 所以物体动能为

$$E_k = \int_{m_0}^m c^2 dm = mc^2 - m_0c^2 \quad (10.11)$$

其中 $m_0c^2$ 为物体的静质能, 为物体的固有能量。

当 $v \ll c$ 时,

$$E_k = mc^2 - m_0c^2 \quad (10.12)$$

$$= \frac{m_0c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} - m_0c^2 \quad (10.13)$$

$$\approx m_0c^2(1 + \frac{v^2}{2c^2} + \cdots) - m_0c^2 \quad (10.14)$$

$$= \frac{1}{2}mv^2 \quad (10.15)$$

恰好回到了牛顿力学的动能形式，也从侧面证明了牛顿力学是相对论的低速近似。