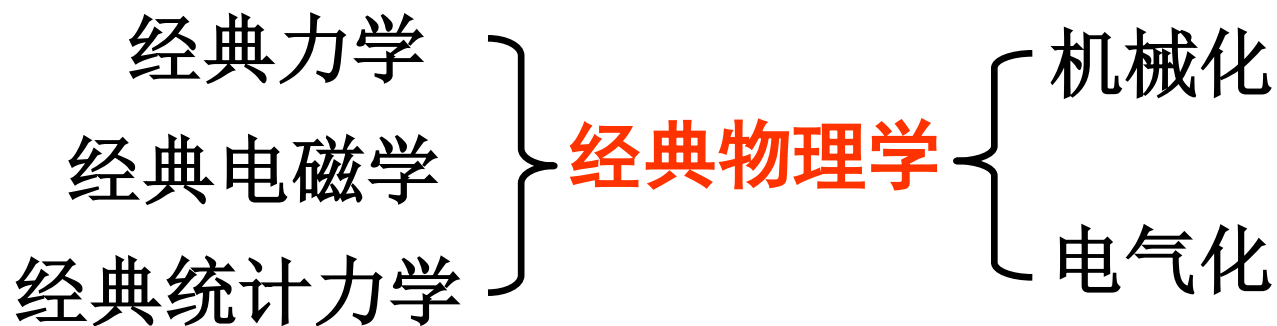


第5章 狭义相对论



一、牛顿力学（经典力学）的成就



在科学技术今后的发展中，仍将发挥不可替代的作用。

历史进入到20世纪，物理学开始深入到**微观、高速**领域，人们发现牛顿力学不再适用！

在这种形势下，**相对论**和**量子力学**应运而生。相对论和量子物理是近代物理的两大支柱。

本章学习习惯性系内高速运动规律——**狭义相对论**。

二、牛顿力学中值得“推敲”的问题：

原则上，可以在任意参考系中，运用力学规律对同一物体的同一运动进行研究。——运动的相对性

问题：

1. 对于不同的参考系，基本力学定律的形式是完全一样的吗？
2. 对于不同的参考系，长度和时间的测量结果是一样吗？

对这些问题的回答，物理学经历了从**牛顿力学**到**相对论**的发展。



第1节 伽利略变换

一、伽利略相对性原理

牛顿力学回答：

对于任何惯性系，牛顿定律都成立；

对于不同的惯性系，力学的基本规律——牛顿定律，其形式都是一样的；

——伽利略（力学）相对性原理

在任何惯性系中观察，同一力学现象遵从相同的力学规律。

谈论某一惯性系的绝对运动或绝对静止是没有意义的。静止是相对的。不存在任何一个特殊的惯性系。



关于**时间**和**空间**的问题，牛顿力学认为：



空间与运动无关，空间的度量与惯性系无关，绝对不变。

时间均匀流逝，与物质运动无关，所有惯性系有统一的时间。

绝对空间——长度的量度与参考系无关；
绝对时间——时间的量度与参考系无关；
时间和空间相互独立，均与运动无关。

} **绝对时空观**

牛顿的绝对时空概念是人们对空间和时间认识的理论总结。

伽利略变换

力学相对性原理和**绝对时空**是直接联系在一起的。

二、伽利略坐标变换式

在两个惯性系中考察同一物理**事件** (x, y, z, t)

设有两个参考系 S , S' :

S' 系相对于 S 系以恒定的速度 \vec{v} 沿 x 轴正向运动。

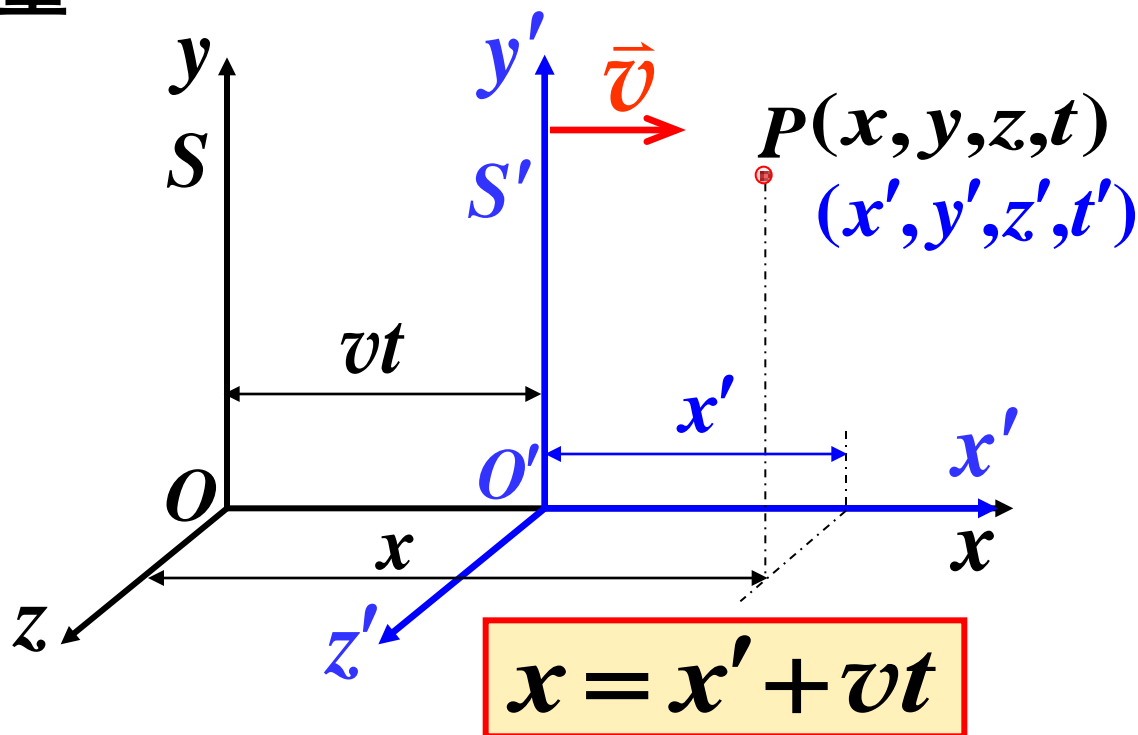
令两坐标系的原点重合时为计时起点。

t 时刻, 某质点到达 P 点。

$$t' = t$$

$$y' = y$$

$$z' = z$$



$$x = x' + vt \quad \text{或:} \quad x' = x - vt$$



伽利略坐标变换式

$$\begin{cases} x' = x - vt \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = t \end{cases}$$

正变换

$$\begin{cases} x = x' + vt' \\ y = y' \\ z = z' \\ t = t' \end{cases}$$

逆变换

三、伽利略速度变换与加速度变换

$$\vec{u} = \frac{d\vec{r}}{dt}$$

$$\vec{u}' = \frac{d\vec{r}'}{dt'} \quad t = t'$$

正

$$\begin{cases} u'_x = u_x - v \\ u'_y = u_y \\ u'_z = u_z \end{cases}$$

$$a'_x = a_x - \frac{dv}{dt}$$

$$a'_y = a_y$$

$$a'_z = a_z$$

$$x' = x - vt$$

$$y' = y$$

$$z' = z$$

$$t' = t$$

逆

$$\begin{cases} u_x = u'_x + v \\ u_y = u'_y \\ u_z = u'_z \end{cases}$$

$$a_x = a'_x + \frac{dv}{dt}$$

$$a_y = a'_y$$

$$a_z = a'_z$$

惯性系

\vec{v} = 常量

$$a_x = a'_x$$

$$a_y = a'_y$$

$$a_z = a'_z$$

$$\vec{u} = \vec{u}' + \vec{v}$$



四、力学定律对伽利略变换不变

由于同一质点的**加速度**在不同惯性系中的量值是一样的，牛顿定律在不同惯性系中具有完全相同的形式。因此，**牛顿三定律皆对伽利略变换不变**。

其它由牛顿运动定律导出的力学规律如动量守恒定律、能量守恒定律、角动量守恒定律等也对伽利略变换不变。即**力学定律对伽利略变换不变**。

——力学相对性原理



五、牛顿力学的时空观

由伽利略变换可得：

任何一个物理过程所经历的时间，在任何参考系中测量，结果完全相同。

$$\left\{ \begin{array}{l} \Delta x' = \Delta x - v\Delta t \\ \Delta y' = \Delta y \\ \Delta z' = \Delta z \\ \Delta t' = \Delta t \end{array} \right.$$

时间的量度与参考系无关。

对空间中某两点之间的距离，在 S' 系和 S 系中的测量值分别是：

$$\Delta r' = \sqrt{(\Delta x')^2 + (\Delta y')^2 + (\Delta z')^2}$$

$$\Delta r = \sqrt{(\Delta x)^2 + (\Delta y)^2 + (\Delta z)^2}$$



测量距离两端要求**同时**进行： $\Delta t = \Delta t' = 0$

$$\Delta r = \Delta r'$$

空间任何两点间的距离，在任何参考系中测量，结果完全相等。

空间的量度与参考系无关。

综上所述，时间的量度和空间的量度都与参考系无关，时间与空间无关，时间、空间与物质无关。

——牛顿力学的绝对时空观。

实践证明，绝对时空观是不正确的；

相对论扬弃了绝对时空观，并建立了新的时空概念。

第2节 狭义相对论基本原理



一、伽利略变换的局限性（牛顿力学的困难）

19世纪末电磁学有了长足发展，1865年麦克斯韦总结出电磁场方程组；预言了电磁波的存在；指出光是一种电磁波，真空中其速率各向均为 c ；1888年赫兹在实验上证实了电磁波的存在。

问题1：关于光速

但按伽利略变换，光速在一个参考系中若是 c ，在另一参考系中必不是 c 。

$$c' = c \pm v$$

问题2：伽利略变换对电磁规律不适用。

问题3：关于真空中的电磁波

人们**假设**：宇宙中充满了叫“**以太**(ether)”的物质，电磁波靠“以太”传播。

“以太”是一切运动的绝对静止的参考系；电磁场方程组只在“以太”参考系成立；光波在“以太”参考系中速率各向为 c 。

按伽利略变换，电磁波相对于其他参考系（如地球）速率就不会各向均匀，而和此参考系相对于“以太”的速度有关。

若此，如在地球上测光速，可能 $> c$ 或 $< c$ 。



迈克耳孙—莫雷实验

光波靠“以太”传播，光对“以太”的绝对速度为 c 。

若在**地球**上固定一光源

按伽利略的速度变换，

地球上测出的光速满

足：

$$\vec{u} = \vec{c} - \vec{v}$$

若能用实验证明光波对地球的相对运动

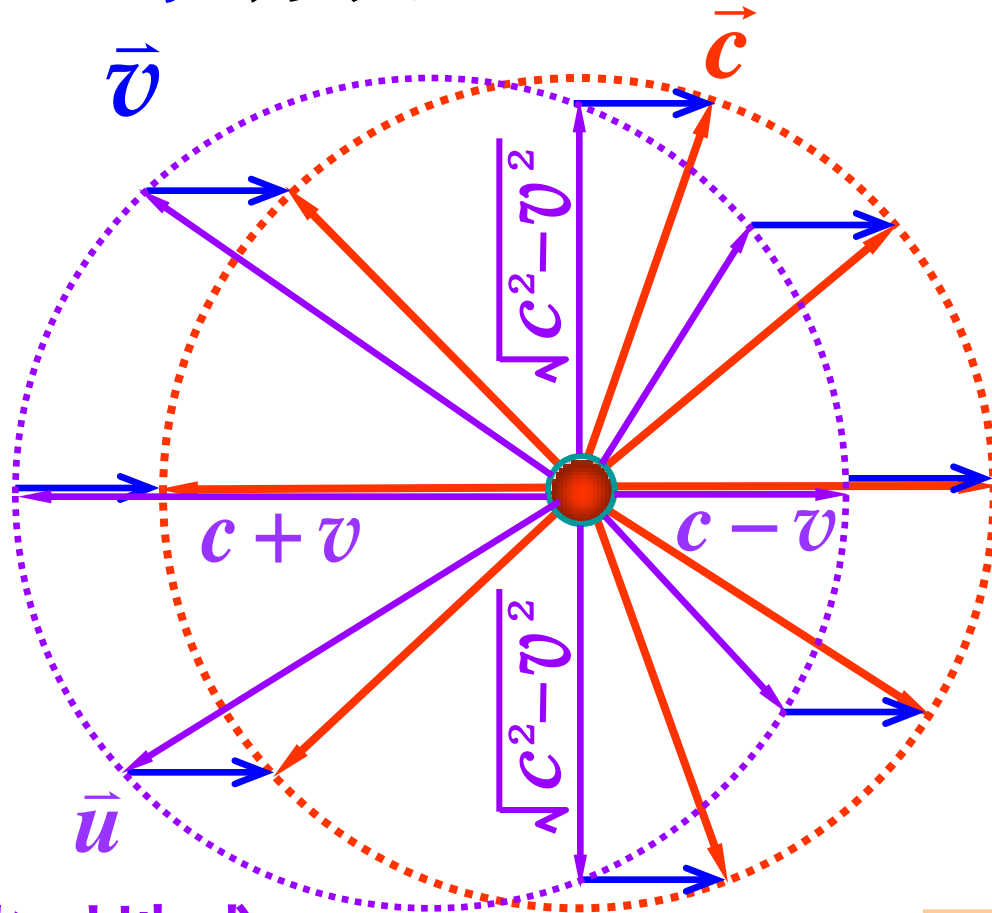
符合上述规律，则**地**

球对以太的绝对运动

将被证实，“以太”

观点成立。

地球对以太



光对地球

迈克耳孙设计了一种检验方法

假如存在“以太”， \vec{u} 的大小必与传播方向有关。

绕中心 O 转动干涉仪，两臂时间差必改变，干涉条纹必有移动。

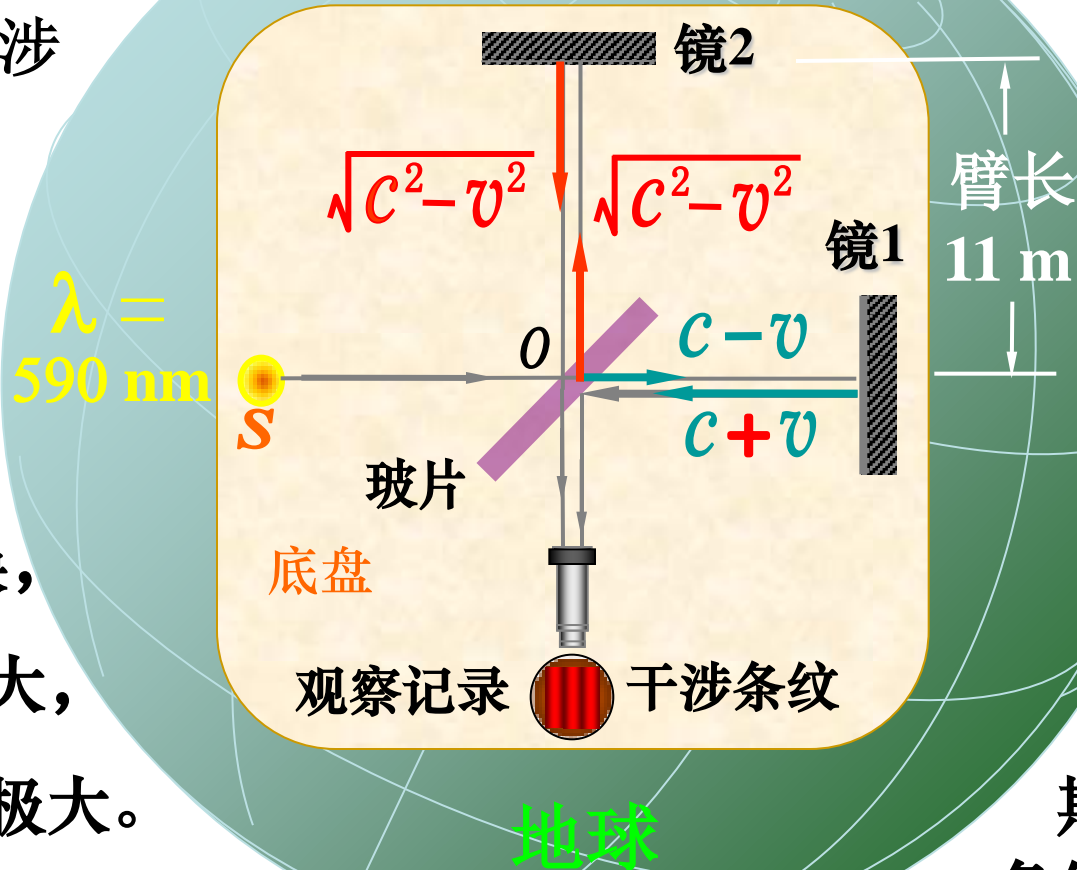
干涉仪转过 90°

两臂位置取向互换，时间差改变达极大，条纹移动量亦达极大。

实验结果：

经过不同季节、不同时间反复仔细观测，没有发现预期的条纹移动。在历史上曾被称为有关寻找“以太”著名的“零结果”。

迈克耳孙干涉仪



\vec{u} 光对地球
 \vec{v} 地球对以太
 \vec{c} 光对以太

若“以太”观点成立，预期有 0.4 根条纹移动量。

是伽利略变换正确而电磁规律不符合相对性原理？
还是电磁规律符合相对性原理而伽利略变换该修正？

爱因斯坦深入分析了此问题，于1905年发表了《论动体的电动力学》作出了对整个物理学都有变革意义的回答。

二、爱因斯坦的狭义相对论基本假设

1. 一切物理规律在任何惯性系中形式相同；
——爱因斯坦相对性原理
2. 在任何惯性系中，光在真空中传播的速率都相等。
——光速不变原理

① 爱因斯坦的相对性理论是牛顿理论的发展。

一切物理规律

力学规律

② 光速不变与伽利略变换

$$c' \neq c \pm v$$

③ 观念上的变革

牛顿力学

时间量度
长度量度
质量的测量



与参考系无关
(绝对性)

狭义相对论

光速不变



长度、时间、质量
与参考系有关
(相对性)

第3节 洛仑兹变换



牛顿力学的伽利略变换服从伽利略相对性原理。

但不服从爱因斯坦相对性原理，

必须寻求新的变换以代替伽利略变换！

新变换应该满足，在所有惯性系中：

- ①所有物理规律对这种变换不变；
- ②光在真空传播的速率对这种变换不变；
- ③在低速情况下，简化为伽利略变换。

洛仑兹变换

一、 $\Delta t = \Delta t'$ 与 $\Delta r = \Delta r'$ 不成立

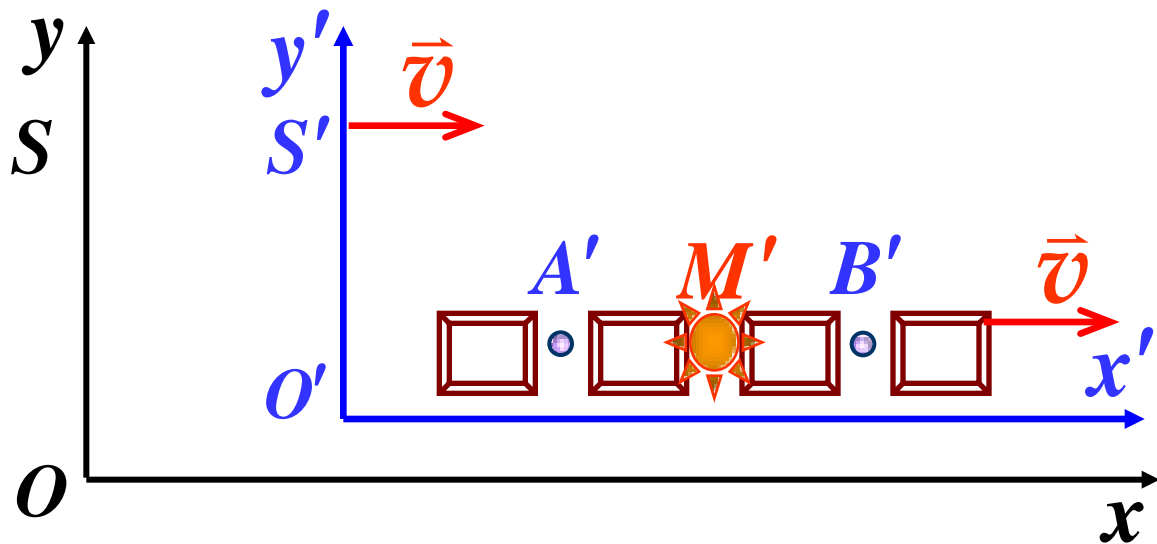


思想实验：

S' ：爱因斯坦列车

S ：地面参考系

火车上设置：



中点 M' 放置光信号发生器；

设 $t = t' = 0$ 时，

A' 、 B' 分别放置光信号接收器。 M' 发出一闪光。

事件1： A' 接收到闪光

事件2： B' 接收到闪光

研究的问题：

两系中两事件发生的时间间隔？

S' : M' 发出的闪光, 光速为 c

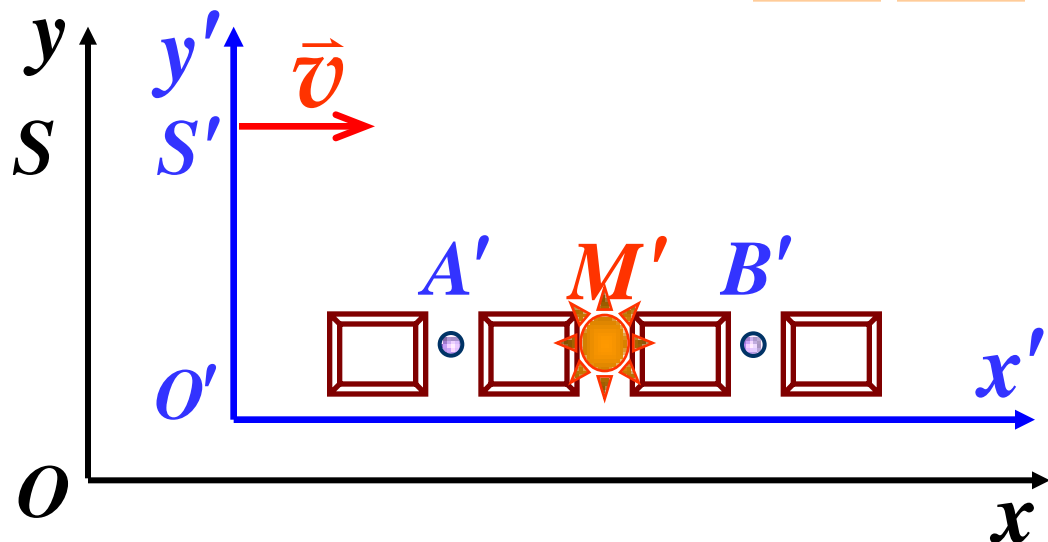


$$\therefore \overline{A'M'} = \overline{B'M'}$$

A' 与 B' 同时接收到光信号

事件1、事件2 同时发生

S : M' 发出的闪光,
光速也为 c



A' 和 B' 随 S' 运动, A' 迎着光、比 B' 早接收到光。

事件1、事件2 不同时发生! 事件1先发生!

——同时性的相对性

对不同的参考系, 沿相对速度方向配置的同样的两个事件的时间间隔是不同的。 时间的度量是相对的。

按速度的定义：



$$\text{光速} = \frac{\text{光传播的距离}}{\text{光传播该距离的时间}}$$

空间的度量是相对的。

伽利略变换中， $\Delta t = \Delta t'$ 和 $\Delta r = \Delta r'$ 对相对论不成立。

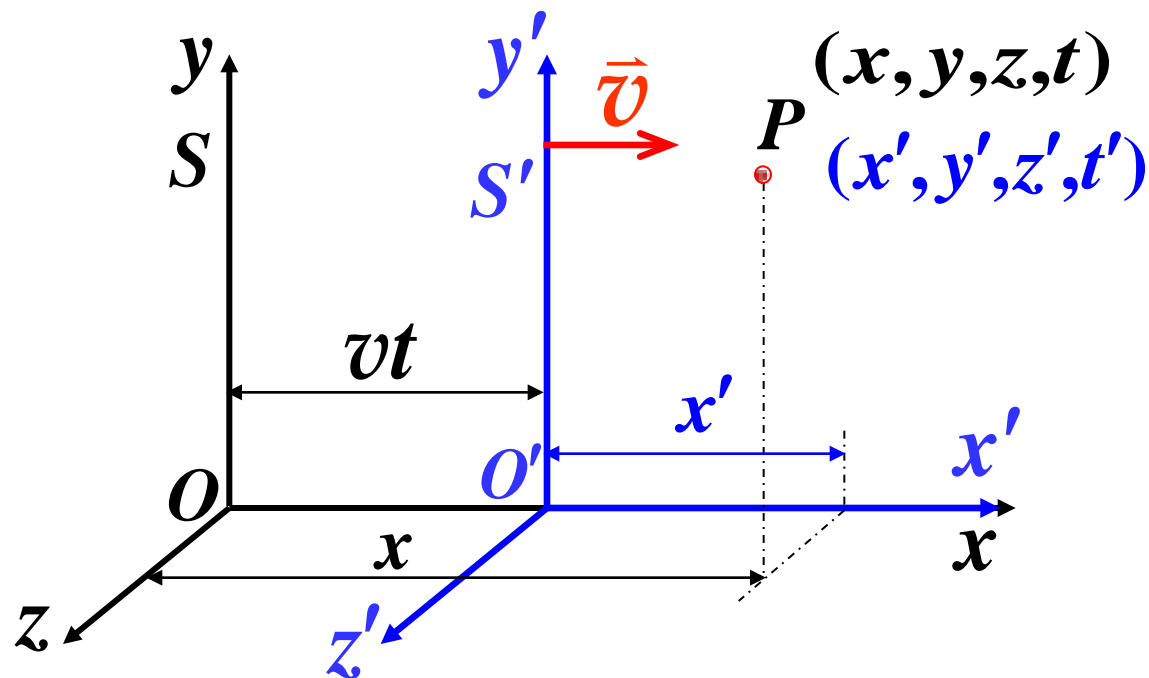


1. 同时性的相对性是光速不变原理的直接结果；
2. 是相对效应。

二、洛伦兹时空坐标变换式

设 $t = t' = 0$ 时,
 O 与 O' 重合

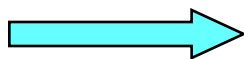
事件 P 的时空坐标:



$S : P(x, y, z, t)$

$S' : P(x', y', z', t')$

寻求



两个参考系中相应的时空坐标值之间的关系

时空坐标变换式：



$$\left\{ \begin{array}{l} x' = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \frac{t - \frac{v}{c^2}x}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \end{array} \right.$$

洛伦兹变换

令：

$$\beta \equiv \frac{v}{c}$$

$$\gamma \equiv \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

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

$$y' = y$$

$$z' = z$$

$$t' = \gamma \left(t - \frac{\beta}{c} x \right)$$

洛仑兹时空坐标变换式



正变换

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

$$y' = y$$

$$z' = z$$

$$t' = \gamma\left(t - \frac{\beta}{c}x\right)$$

逆变换

$$x = \gamma(x' + vt')$$

$$y = y'$$

$$z = z'$$

$$t = \gamma\left(t' + \frac{\beta}{c}x'\right)$$

讨论:

$$\beta \equiv \frac{v}{c}$$

$$\gamma \equiv \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

1. 当 $v \ll c$ 时, $\beta \rightarrow 0$, $\gamma \rightarrow 1$,
洛仑兹变换成为:

$$x' = x - vt$$

$$y' = y$$

$$z' = z$$

$$t' = t$$

与伽利略
变换一致

伽利略变换是洛仑兹
变换的低速极限。

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

$$y' = y$$

$$z' = z$$

$$t' = \gamma\left(t - \frac{\beta}{c}x\right)$$

2. 当 $v > c$ 时, 变换无意义, 说明速度有极限。

即物体的运动速度不能超过真空中的光速。

例1、 甲乙分别静止于两惯性系 S 和 S' 中，甲测得同一地点发生的两个事件的时间间隔为4 s，而乙测得这两个事件的时间间隔为5 s，求：

1. S' 相对于 S 的速度。

解： 设 S' 相对于 S 运动的速度 v 沿 x 轴方向。

设两事件的时空 $S : (x_1, t_1) (x_2, t_2)$

坐标分别为： $S' : (x'_1, t'_1) (x'_2, t'_2)$

已知： $x_1 = x_2$, $t_2 - t_1 = 4$, $t'_2 - t'_1 = 5$

$$\text{由 } t' = \frac{t - \frac{v}{c^2} x}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad \text{或} \quad t = \frac{t' + \frac{v}{c^2} x'}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$



得：

$$t'_2 - t'_1 = \frac{(t_2 - t_1) - \frac{v}{c^2}(x_2 - x_1)}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$t'_2 - t'_1 = \frac{(t_2 - t_1)}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$v = \frac{3}{5}c = 1.8 \times 10^8 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$$



2. 乙测得这两个事件发生的地点的距离。

$$x' = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad \text{或} \quad x = \frac{x' + vt'}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$x'_2 - x'_1 = \frac{(x_2 - x_1) - v(t_2 - t_1)}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$x'_2 - x'_1 = \frac{-v(t_2 - t_1)}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = -\frac{3}{4}c(t_2 - t_1) \\ = -9 \times 10^8 \text{ m}$$



例2、 设有一列火车以速度 v 匀速地通过车站，从车站中观察到两个闪电同时击中车头和车尾，问在火车上观察两闪电是否同时击中？

解： S' 火车， S 车站。

事件A： 闪电击中车尾

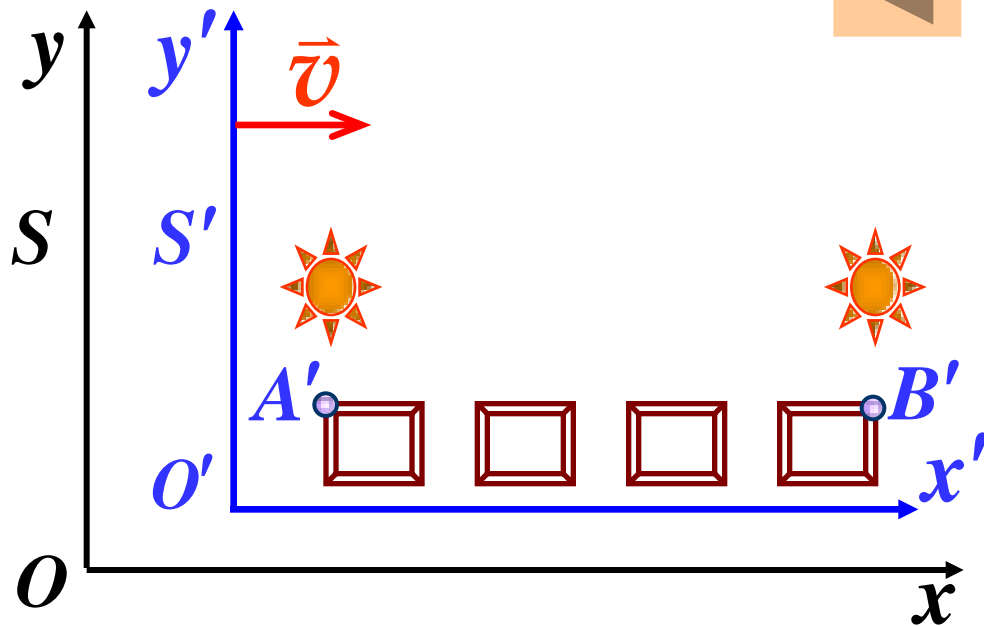
事件B： 闪电击中车头

S ：两事件同时发生，时空坐标分别为： (x_A, t) (x_B, t)

S' ：时空坐标分别为： (x'_A, t'_A) (x'_B, t'_B)

$$\text{由： } t'_B - t'_A = \gamma \left(\Delta t - \frac{\beta}{c} \Delta x \right) = -\frac{\gamma\beta}{c} (x_B - x_A) < 0$$

$t'_B < t'_A$ **不同时击中！** 车头先被闪电击中



三、洛伦兹速度变换

1. 速度变换式

定义 $u_x = \frac{dx}{dt}, \dots u'_x = \frac{dx'}{dt'}, \dots$

$$\begin{aligned}x' &= \gamma(x - vt) \\ y' &= y, z' = z \\ t' &= \gamma\left(t - \frac{\beta}{c}x\right)\end{aligned}$$

由洛伦兹
坐标变换

$$\rightarrow \frac{dx'}{dt} = \frac{u_x - v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad \frac{dt'}{dt} = \frac{1 - \frac{v}{c^2}u_x}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

上面两式之比

$$u'_x = \frac{u_x - v}{1 - \frac{v}{c^2}u_x}$$

由洛伦兹变换知：

$$\frac{dy'}{dt'} = \frac{dy}{dt} = \frac{dy}{dt} \frac{dt}{dt'}$$

$$\frac{dt'}{dt} = \frac{1 - \frac{v}{c^2} u_x}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

由上两式得

$$u'_y = \frac{u_y}{1 - \frac{v}{c^2} u_x} \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

同理得

$$u'_z = \frac{u_z}{1 - \frac{v}{c^2} u_x} \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$



相对论速度变换式



正变换

$$u'_x = \frac{u_x - v}{1 - \frac{v}{c^2} u_x}$$

$$u'_y = \frac{u_y}{1 - \frac{v}{c^2} u_x} \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

$$u'_z = \frac{u_z}{1 - \frac{v}{c^2} u_x} \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

逆变换

$$u_x = \frac{u'_x + v}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x}$$

$$u_y = \frac{u'_y}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

$$u_z = \frac{u'_z}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

关于光在真空中的传播速率：



已知光对 S 系的速率是 c

$$u'_x = \frac{u_x - v}{1 - \frac{v}{c^2} u_x} = \frac{c - v}{1 - \frac{v}{c^2} c} = c$$

即光对于 S 系和对于 S' 系的速率相等。

符合实验事实和光速不变原理。

例3、设想一飞船以 $0.80c$ 的速度在地球上空飞行，
如果这时从飞船上沿速度方向发射一物体，物体
相对飞船速度为 $0.90c$ 。

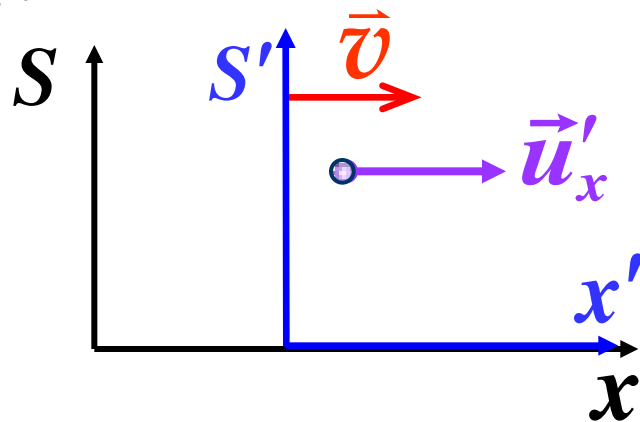


问：从地面上看，物体速度多大？

解： 选飞船参考系为 S' 系

地面参考系为 S 系

$$v = 0.80c \quad u'_x = 0.90c$$



$$u_x = \frac{u'_x + v}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} = \frac{0.90c + 0.80c}{1 + 0.80 \times 0.90} = 0.99c$$



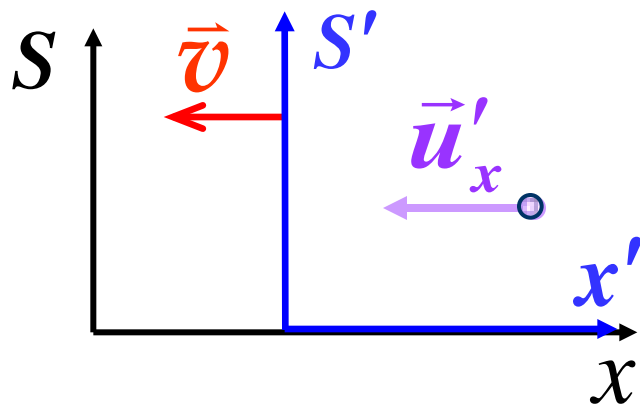
例4、两只完全相同的飞船A和B，在A中的观察者测得B接近它的速度为 $0.80c$ ，则B中的观察者测得A接近它的速度为多少？在两只飞船质心的观察者测得每一飞船趋近质心的速率是多少？

解：A对B的速率与B对A的速率相等。

A，B完全相同，质心为它们之间正中的位置。

它们对质心的速率相等，设为 v 。

选任一飞船为 S 系，质心为 S' 系。



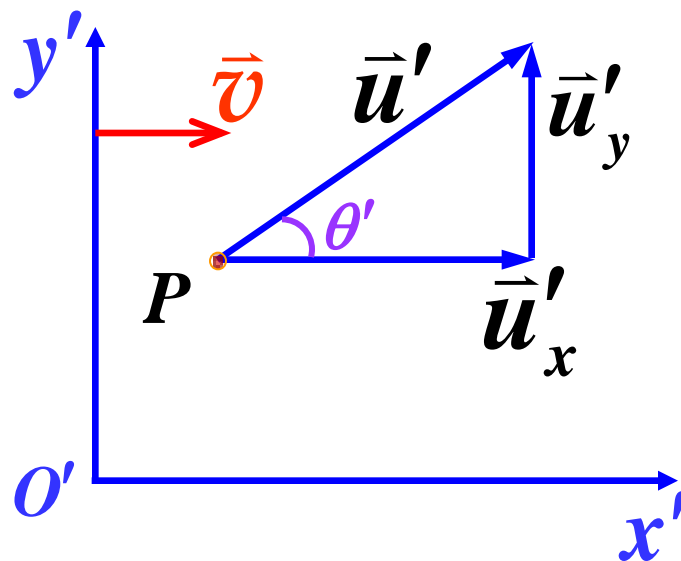
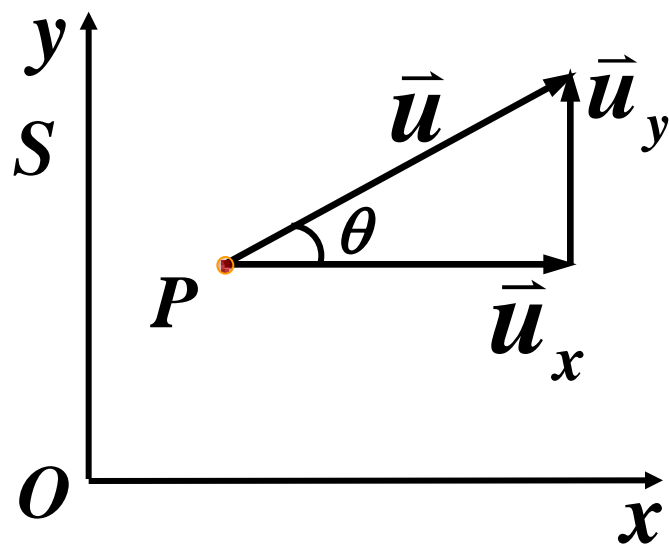
$$u_x = -0.80c \quad u'_x = -v$$

$$u_x = \frac{u'_x + (-v)}{1 + \frac{(-v)}{c^2} u'_x}$$

$$0.8c = \frac{v + v}{1 + \frac{v^2}{c^2}}$$

$$v = 0.5c$$

2. 速度方向的变换关系



$$\text{由: } u'_x = \frac{u_x - v}{1 - \frac{v}{c^2} u_x} = \frac{u_x - v}{1 - \beta \frac{u_x}{c}}$$

$$u'_y = \frac{u_y}{\gamma \left(1 - \frac{v}{c^2} u_x \right)} = \frac{u_y \sqrt{1 - \beta^2}}{1 - \beta \frac{u_x}{c}}$$



$$\tan \theta' = \frac{u'_y}{u'_x} = \frac{u_y \sqrt{1 - \beta^2}}{u_x - v} = \frac{u \sin \theta \sqrt{1 - \beta^2}}{u \cos \theta - v}$$

光速的大小不因参考系的改变而改变，但传播方向将改变。将 $u=c$ 代入得：

$$\tan \theta' = \frac{c \sin \theta \sqrt{1 - \beta^2}}{c \cos \theta - v} = \frac{\sin \theta \sqrt{1 - \beta^2}}{\cos \theta - \beta}$$

仅 $\theta = 0$ 时，才有 $\theta' = 0$ 。

