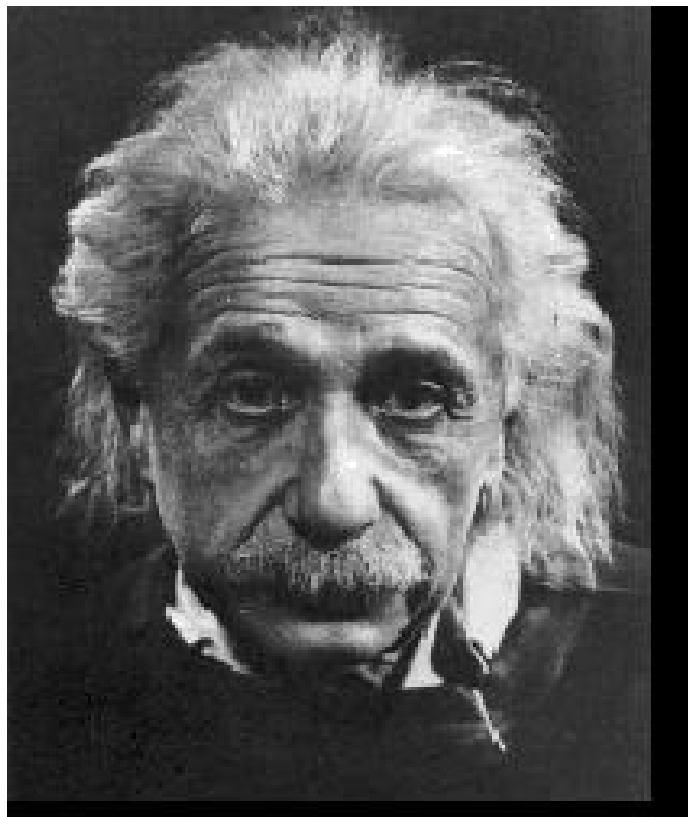


第12章 狭义相对论基础



爱因斯坦: **Einstein**

现代时空的创始人

牛顿力学：宏观.....微观（量子力学）
低速.....高速（相对论）

相对论力学：狭义：惯性系，时空与运动
广义：非惯性系，时空与引力

注意： 不要抱住老的时空观念不放，
应该根据实验事实建立新观念。

经典力学的绝对时空观

牛顿说“绝对空间，就其本性而言，与外界任何事物无关，而永远是相同的和不动的”。

“绝对的、真正的数学的时间自己流逝着，并由于它的本性均匀地与任何外界现象无关的流逝着”。

1. 时间，空间与物质的运动无关.
2. 时间与空间彼此无关.
3. 时间间隔，空间间隔的度量绝对不变.

§ 1 伽利略变换 经典力学的相对性原理

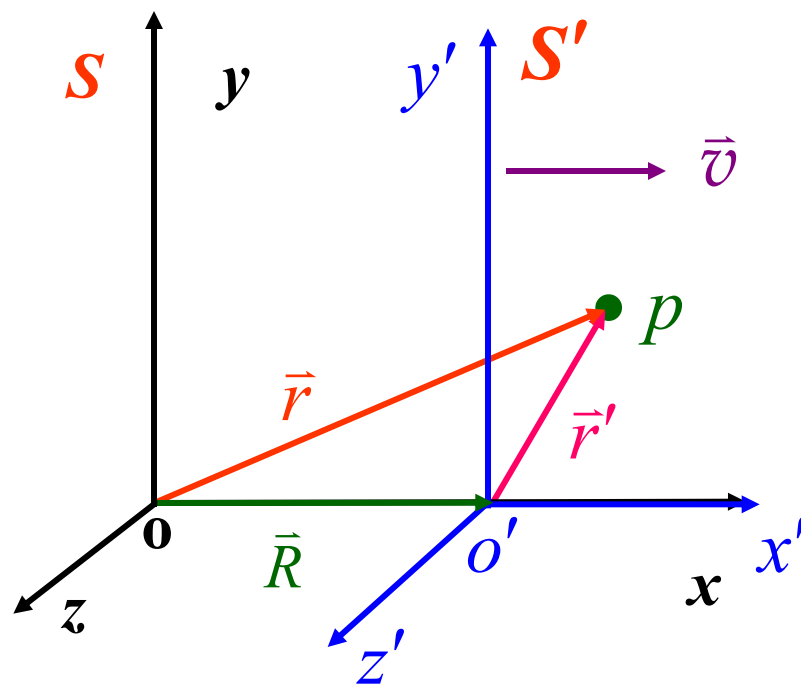
一、伽利略变换

$$\vec{R} = \vec{v} t$$

坐标变换: $\vec{r}' = \vec{r} - \vec{R}$

$$\begin{cases} x' = x - v t & x = x' + v t' \\ y' = y & y = y' \\ z' = z & z = z' \\ t' = t & t = t' \end{cases}$$

速度变换: $\vec{u}' = \vec{u} - \vec{v}$



加速度变换: $\vec{a}' = \vec{a}$

二、经典力学相对性原理

$$S \quad \vec{F} \quad m \quad \vec{a} \quad \vec{F} = m \vec{a}$$

$$S' \quad \vec{F}' \quad m' \quad \vec{a}' \quad \vec{F}' = m' \vec{a}'$$

在牛顿力学中力与参考系无关，质量与运动无关。

力学的相
对性原理

力学定律在一切惯性系内是相同的，并不存在一个比其他惯性系优越的惯性系。

或 牛顿力学规律在伽利略变换下形式不变

三、经典时空观

$$\begin{cases} x' = x - v t & x = x' + v t' \\ y' = y & y = y' \\ z' = z & z = z' \\ t' = t & t = t' \end{cases}$$

推导过程中默认了空间间隔、时间间隔与惯性参考系的选择无关

时间间隔度量绝对不变

$$t' = t \longrightarrow \Delta t = t_2 - t_1 = t'_2 - t'_1 = \Delta t'$$

空间间隔度量绝对不变

$$\begin{aligned} \Delta x' &= x'_2 - x'_1 = (x_2 - vt_2) - (x_1 - vt_1) \\ &= x_2 - x_1 = \Delta x \end{aligned}$$

经典力学遇到的困难

19世纪下半叶，得到了电磁学的基本规律即麦克斯韦电磁场方程组。

例如，麦克斯韦电磁场方程组中有真空中的电磁波速（光速） c ：

$$c = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}} = \frac{1}{\sqrt{(4\pi \times 10^{-7})(8.85 \times 10^{-12})}} \\ = 2.998 \times 10^8 \text{ m/s}$$

人们认为这是光相对以太的运动速度。

光相对以太沿各个方向的运动速度都是 c 。

以太就是绝对的惯性参考系。

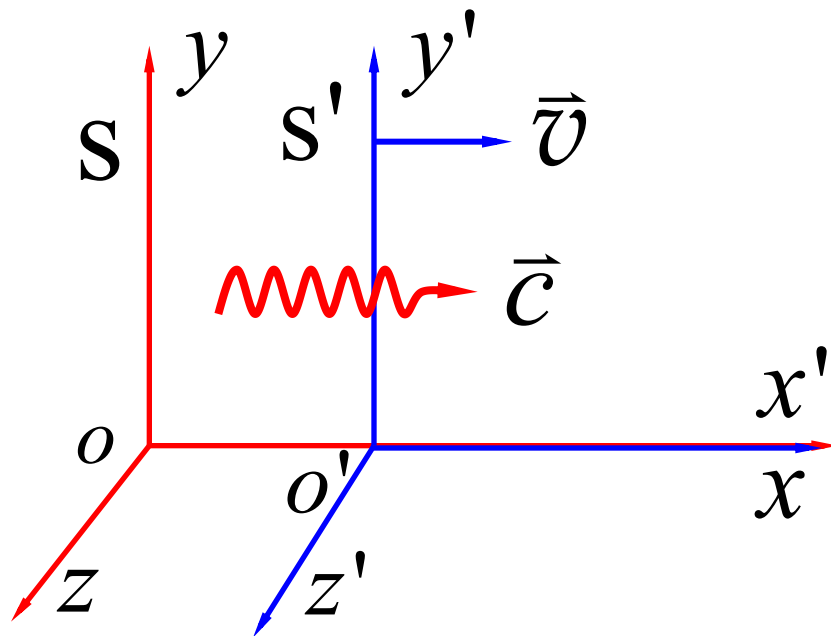
对电磁现象的研究表明：

电磁现象所遵从的麦克斯韦方程组
不服从伽利略变换。

根据伽利略变换

真空中的光速

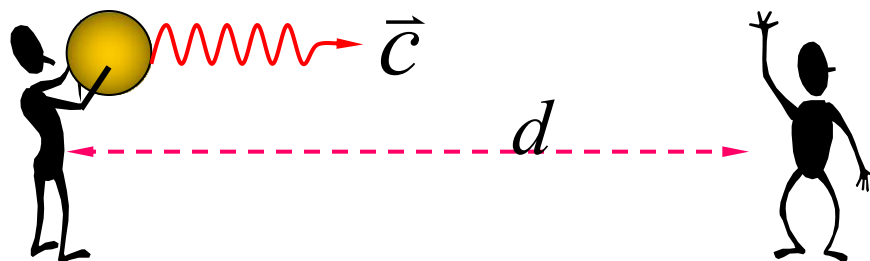
$$\vec{c}' = \vec{c} - \vec{v}?$$



例 试计算球被投出前后的瞬间，所发出的光波达到观察者所需时间。

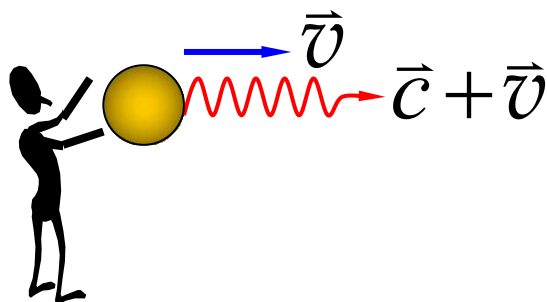
(根据伽利略变换)

球投出前



$$\Delta t_1 = \frac{d}{c}$$

球投出后

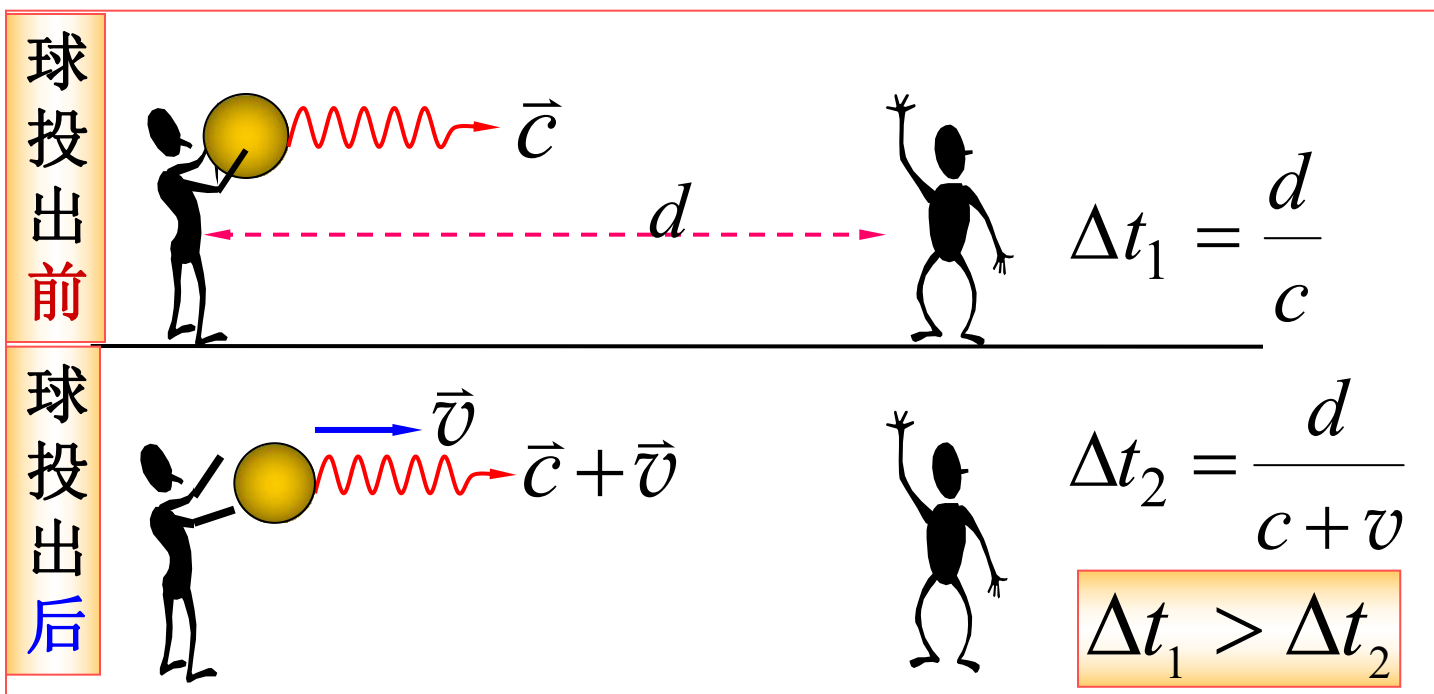


$$\Delta t_2 = \frac{d}{c + v}$$

$$\Delta t_1 > \Delta t_2$$

结果： 观察者先看到投出后的球，
后看到投出前的球。




（根据伽利略变换）



**四、 迈克尔孙—莫雷实验

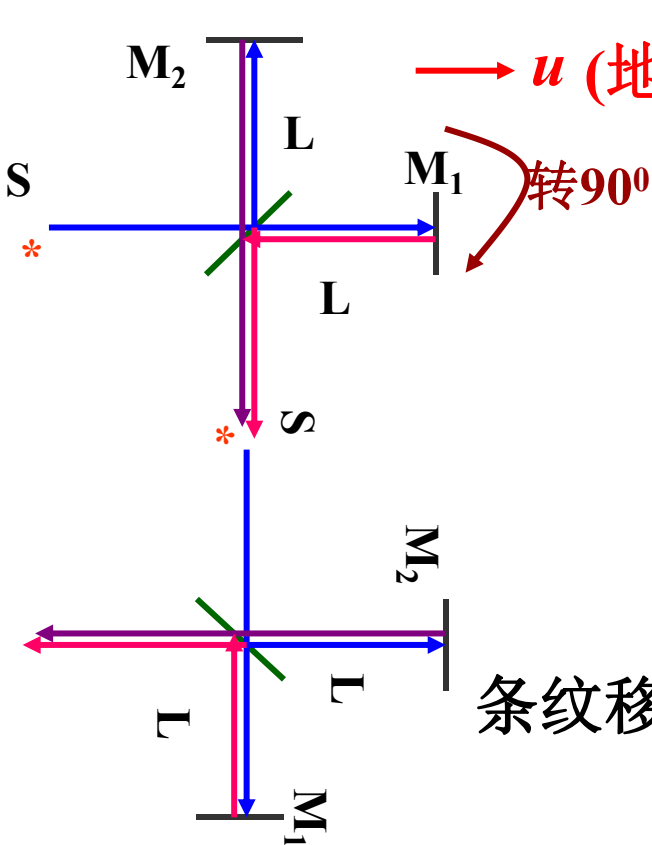
设计初想：测出地球相对于以太的运动速度，寻找绝对惯性系（以太），光相对于绝对惯性系的速度为 c 。

基本原理：

光相对绝对参考系 c	}	$\vec{c}' = \vec{c} - \vec{v}$
光相对运动系(地球) c'		
运动系(地)相对绝对系 v		
		<div style="display: flex; justify-content: space-around; align-items: center;"><div style="text-align: center;"> (可测)</div><div style="text-align: center;"> (已知)</div><div style="text-align: center;"> (推知)</div></div>

利用干涉条纹移动测 c' .

迈克尔孙—莫雷实验



$$t_1 = \frac{L}{c-u} + \frac{L}{c+u} = \frac{2Lc}{c^2-u^2} \approx \frac{2L}{c} + \frac{2Lu^2}{c^3}$$

$$t_2 = \frac{2L}{\sqrt{c^2-u^2}} \approx \frac{2L}{c} + \frac{Lu^2}{c^3} \quad \Delta t = t_1 - t_2 = \frac{Lu^2}{c^3}$$

波程差 $\Delta\delta = c2\Delta t$

条纹移动 $\Delta N = \frac{\Delta\delta}{\lambda} = \frac{2Lu^2}{\lambda c^2} = \frac{2 \times 11 \times (3 \times 10^4)^2}{5.9 \times 10^{-7} \times (3 \times 10^8)^2} \approx 0.37$

实测 $\Delta N = 0$

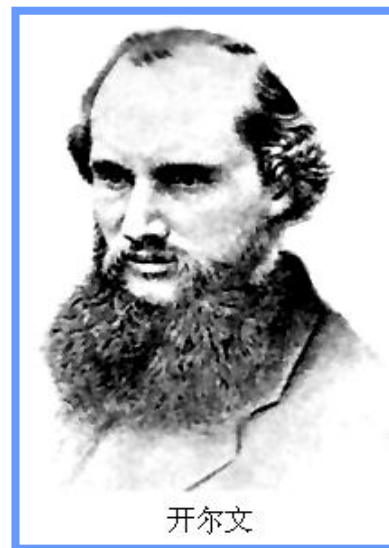
未找到**绝对**的惯性参考系——狭义相对论基本假设

以后又有许多人在不同季节、时刻、方向上反复重做迈克耳孙-莫雷实验。近年来,利用激光使这个实验的精度大为提高,但结果却没有任何变化。

结论：作为绝对参考系的“以太”不存在

迈克耳孙-莫雷实验测到以太漂移速度为零,对以太理论是一个沉重的打击,被人们称为是笼罩在19世纪物理学上空的一朵乌云。

“在已经基本建成的科学大厦中，
后辈的物理学家只要做一些零碎的
修补工作就行了。”




开尔文

“但是，在物理学晴朗天空的远处，还有
两朵令人不安的乌云，----”

——开尔文

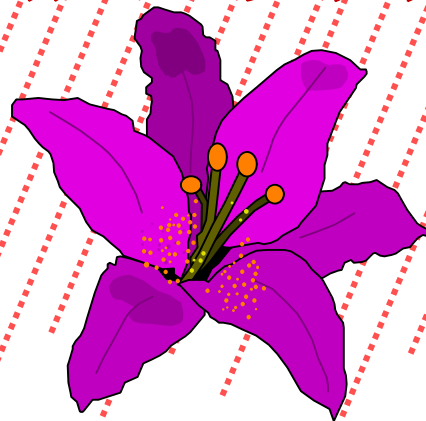


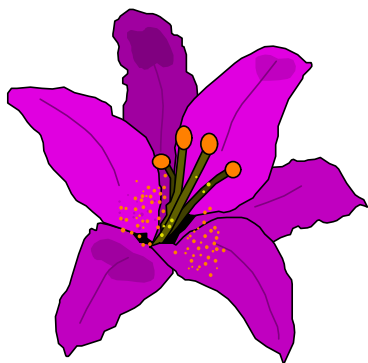
热辐射实验



迈克耳孙-莫雷
实验

后来的事实证明，正是这两朵乌云发展成为一场革命的风暴，乌云落地化为一场春雨，浇灌着两朵鲜花。





相对论问世



普朗克量子力学的诞生

自然和自然规律隐藏在黑暗之中，
上帝说：“让牛顿降生吧”，
于是，一切就有了光明；
但是，光明并不长久，魔鬼又出现了，
上帝咆哮道：“嗨！让爱因斯坦降生吧”，
就恢复到如今这个样子。

1922年爱因斯坦在访日的即席演讲中有一段话：
“还在学生时代，我就在想这个问题了。 当时，
我知道迈克耳孙实验的奇怪结果。我很快得出结论：
如果我们承认迈克耳孙的零结果是事实， 那么地球
相对以太运动的想法就是错误的。这是引导我走向
狭义相对论的最早的想法。”

爱因斯坦认为：物质世界的规律应该是和谐统一的，麦克斯韦方程组应对所有惯性系成立。任何惯性系中光速都是各向为 c 。

爱因斯坦：

忽然我领悟到这个问题的症结所在。这个问题的答案来自对时间概念的分析，不可能绝对地确定时间，在时间和信号速度之间有着不可分割的联系。利用这一新概念，我第一次彻底地解决了这个难题。

§ 2 狭义相对论的基本假设 洛伦兹变换

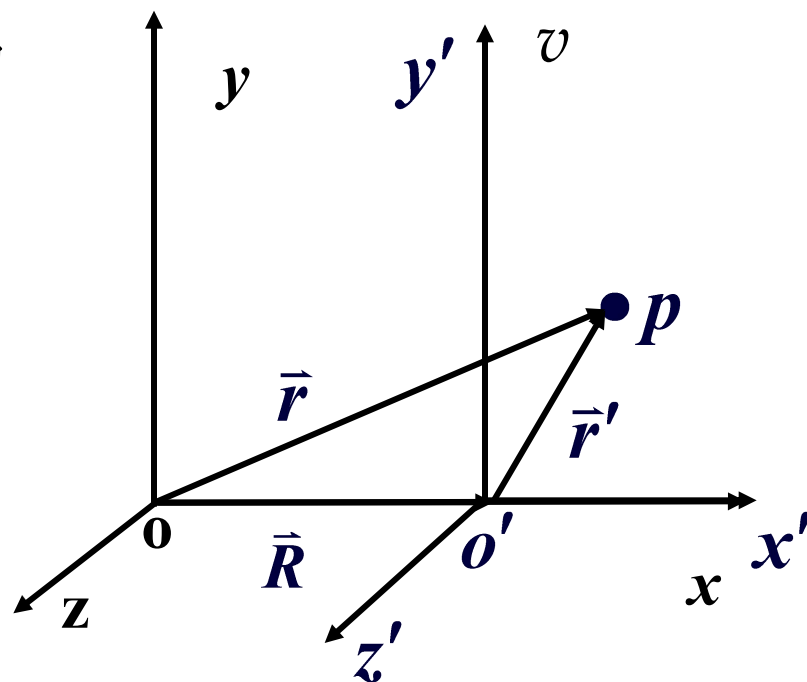
狭义相对论的基本原理

- 1) **光速不变原理** 在所有的惯性系中，真空中的光速都具有相同的量值 c
- 2) **相对性原理** 在一切惯性系中，物理定律具有相同的形式。

**洛伦兹变换推导

根据相对性原理，两惯性系间的时空变换式应是线性变换

$$\begin{cases} x' = a_{11}x + a_{12}y + a_{13}z + a_{14}t \\ y' = a_{21}x + a_{22}y + a_{23}z + a_{24}t \\ z' = a_{31}x + a_{32}y + a_{33}z + a_{34}t \\ t' = a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44}t \end{cases}$$



两惯性系在y, z方向
上无相对运动

$$\begin{cases} x' = a_{11}x + a_{14}t \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = a_{41}x + a_{44}t \end{cases}$$

任意时刻，S' 系原点O' 的坐标 $x'=0$ ，而在S系中的坐标则为 $x=vt$

$$0 = a_{11} \cdot vt + a_{14}t$$

$$a_{14} = -a_{11} \cdot v$$

$$\begin{cases} x' = a_{11}(x - vt) \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = a_{41}x + a_{44}t \end{cases}$$

假定在S系和S'系坐标原点重合时，从坐标原点处发出一个光脉冲，经过一段时间后，该信号到达了空间某一位置。

$$t'^2 = \frac{x'^2 + y'^2 + z'^2}{c^2}$$

$$t^2 = \frac{x^2 + y^2 + z^2}{c^2}$$

$$t'^2 c^2 = x'^2 + y'^2 + z'^2$$

$$(a_{41}x + a_{44}t)^2 c^2 = a_{11}^2 (x - vt)^2 + y^2 + z^2$$

$$\left(a_{41}cx + a_{44}\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}\right)^2 = a_{11}^2\left(x - \frac{v}{c}\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}\right)^2 + y^2 + z^2$$

将上式展开，比较两边的系数，得

$$\begin{cases} a_{41}^2c^2 + a_{44}^2 = a_{11}^2\left(1 + \frac{v^2}{c^2}\right) \\ a_{41}a_{44}c = -a_{11}^2\frac{v}{c} \\ a_{44}^2 = a_{11}^2\frac{v^2}{c^2} + 1 \end{cases}$$

考虑到 $a_{11} > 0$ 和 $a_{44} > 0$ ，求解上面方程组得

$$a_{11} = a_{44} = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad a_{41} = -\frac{v}{c^2}a_{11}$$

洛伦兹变换

$$\left\{ \begin{array}{l} x' = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} (x - vt) \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \left(t - \frac{v}{c^2} x \right) \end{array} \right. , \quad \left\{ \begin{array}{l} x' = \gamma (x - \beta ct) \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \gamma \left(t - \frac{\beta}{c} x \right) \end{array} \right.$$

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

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

$$\begin{cases} x' = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} (x - vt) \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \left(t - \frac{v}{c^2} x \right) \end{cases}$$

当 $v \ll c$ 时

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

洛伦兹变换的逆变换

$$\begin{cases} x = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} (x' + vt') \\ y = y' \\ z = z' \\ t = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \left(t' + \frac{v}{c^2} x' \right) \end{cases}$$

$$\begin{cases} x = \gamma (x' + \beta ct') \\ y = y' \\ z = z' \\ t = \gamma \left(t' + \frac{\beta}{c} x' \right) \end{cases}$$

洛伦兹速度变换

S系中的速度为 u

$$u_x = \frac{dx}{dt} \quad u_y = \frac{dy}{dt} \quad u_z = \frac{dz}{dt}$$

S'系中的速度为 u'

$$u'_x = \frac{dx'}{dt'} \quad u'_y = \frac{dy'}{dt'} \quad u'_z = \frac{dz'}{dt'}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} x' = \gamma(x - \beta ct) \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \gamma\left(t - \frac{\beta}{c}x\right) \end{array} \right. \quad \left\{ \begin{array}{l} dx' = \gamma(dx - \beta c dt) \\ dy' = dy \\ dz' = dz \\ dt' = \gamma\left(dt - \frac{\beta}{c}dx\right) \end{array} \right.$$

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

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

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

相对论速度的逆变换

$$u_x = \frac{u'_x + v}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x}, u_y = \frac{\sqrt{1 - \beta^2} u'_y}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x}, u_z = \frac{\sqrt{1 - \beta^2} u'_z}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x}$$

$$u'_x = \frac{u_x - v}{1 - \frac{v}{c^2} u_x}, \quad u'_y = \frac{\sqrt{1 - \beta^2} u_y}{1 - \frac{v}{c^2} u_x}, \quad u'_z = \frac{\sqrt{1 - \beta^2} u_z}{1 - \frac{v}{c^2} u_x}$$

讨论:

1) 速度的变换公式, 保证了**光速 c 不变性**。如:

若在 S 系中 $u_x = c, u_y = u_z = 0$.

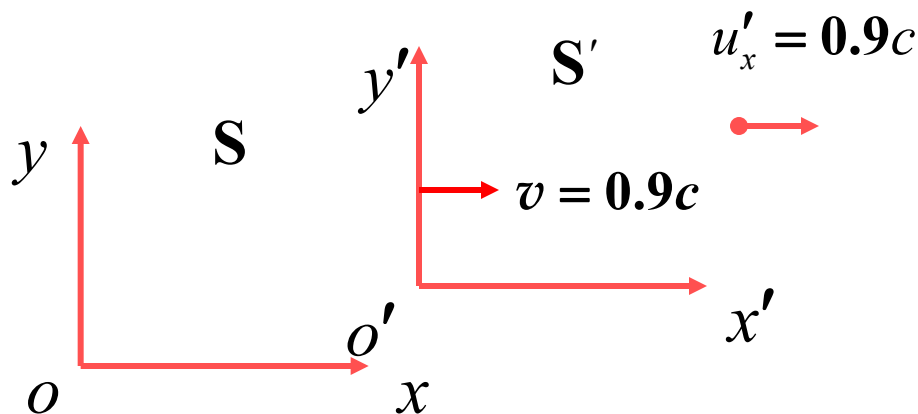
则 S' 系中 $u'_x = ?$ u'_y 、 $u'_z = ?$

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

$$u'_y = u'_z = 0.$$

2) 无论在真空还是在介质中, 无论用什么方法, **都不可能**
使一信号速度大于光速

S'系相对于S系运动速度 $v = 0.9c$. 而在S'系中一粒子的运动速度 $u'_x = 0.9c$, $u'_y = u'_z = 0$. 求S系的 $u_x = ?$



$$u_x = \frac{u'_x + v}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} = \frac{0.9c + 0.9c}{1 + \frac{0.9c}{c^2} 0.9c} = 0.994c .$$

例. 在 S' 系中一束光 沿 y' 方向传播, 速率为 c , S' 系相对与 S 系沿 x 轴以速度 v 运动。

在 S 系中, 此束光的速率多大?

解 由洛伦兹速度**逆**变换公式

$$u_x = \frac{u'_x + v}{1 + \frac{u'_x v}{c^2}} = \frac{0 + v}{1 + 0} = v,$$

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

$$u_x = v$$

$$u_y = \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} c$$

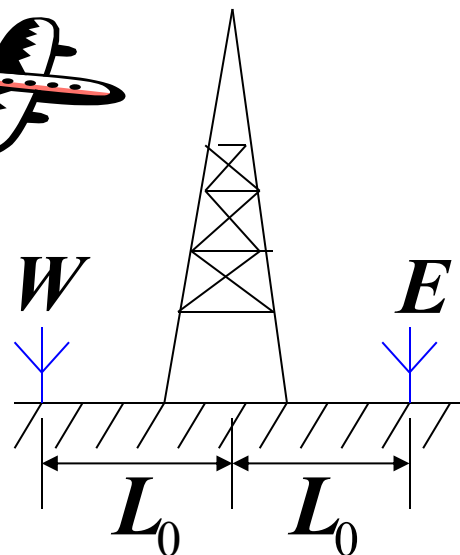
$$u_z = \frac{u'_z}{\gamma \left(1 + \frac{vu'_x}{c^2} \right)} = 0,$$

$$u^2 = u_x^2 + u_y^2 + u_z^2$$

$$= v^2 + \left(1 - \frac{v^2}{c^2} \right) c^2 = c^2$$

光的速度方向发生了改变，但光的速率不变。

例：一发射台向东西两侧距离均为 L_0 的两个接收站 E 与 W 发射讯号，如图，今有一飞机以匀速度 v 沿发射台与两接收站的连线由西向东，
求：在飞机上测得两接收站收到发射台同一讯号的时间间隔是多少？



解：设东西接收到讯号为两个事件，时空坐标为地面为 S 系 $(x_E, t_E), (x_W, t_W)$ 飞机为 S' 系 $(x_E', t_E'), (x_W', t_W')$

$$\Delta t = t_E - t_W = \frac{L_0}{c} - \frac{L_0}{c} = 0 \quad \text{由洛仑兹时空变换得}$$

$$\Delta t' = t_E' - t_W' = \frac{\Delta t - \frac{v}{c^2}(x_E - x_W)}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} = \frac{-2L_0 v}{c^2 \sqrt{1 - v^2/c^2}}$$

负号表示东先接收到讯号。