

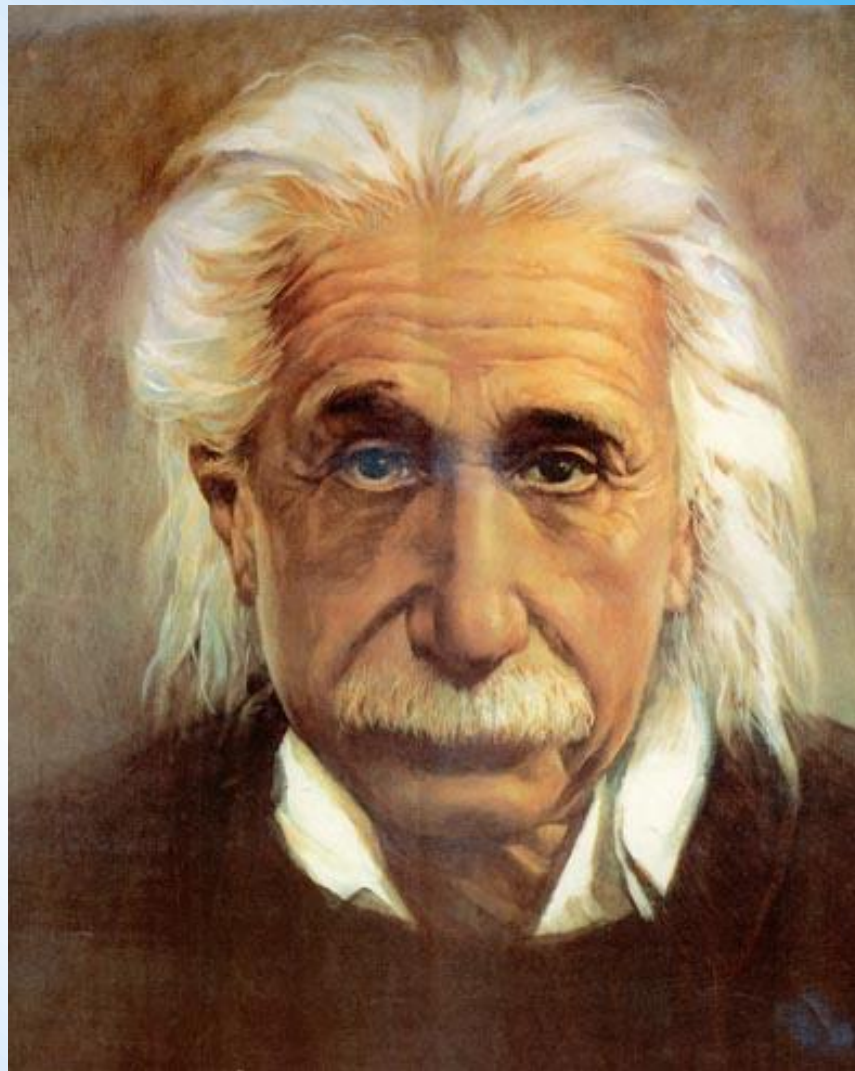
五章

狭义

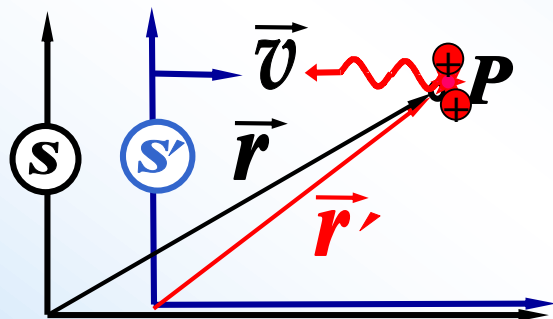
相对论

special

theory of relativity₁



伽利略变换



$$\begin{cases} \vec{r}' = \vec{r} - \vec{v}t \\ t' = t \end{cases}$$

$$\vec{u}' = \frac{d\vec{r}'}{dt} = \vec{u} - \vec{v}$$

$$\vec{a}' = \frac{d^2\vec{r}'}{dt^2} = \vec{a}$$

?

力学规律

如：牛顿定律

在 S 惯性系观察

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

在 S' 惯性系观察

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

在一切惯性系中，
力学规律相同。

称为

伽利略相对性原理

?

电磁学规律

P 处有两个点电荷
对 S 惯性系，电荷间的
相互作用——静电力
对 S' 惯性系，是两个运
动电荷，还有磁力作用。

规律不相同

若 P 处有一光源，迎着
 \vec{v} 发射光波（电磁波）

S 系看光速 $u = c$

S' 系看光速

$$u' = c + v > c$$

无实验根据

?

自洽

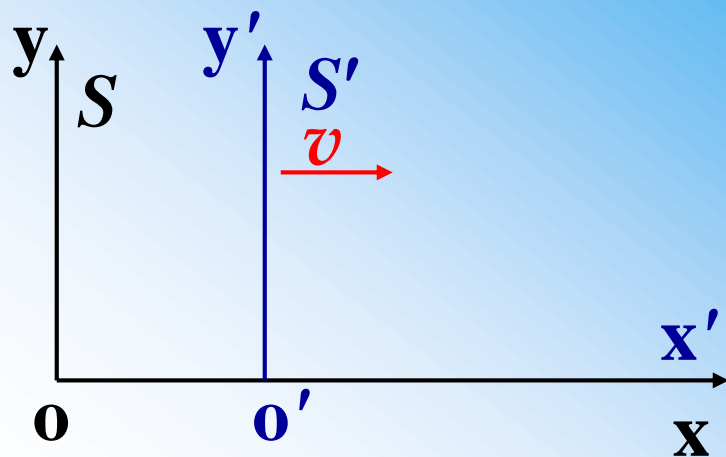
不自洽

四、洛伦兹变换

(1) 坐标变换

设 S' 系与 S 系

$$t = t' = 0, x_0 = x'_0 = 0$$




并且有
$$\begin{cases} x' = ax + bt + \cancel{g} \\ t' = et + fx + \cancel{h} \end{cases} \quad \begin{cases} y = y' \\ z = z' \end{cases}$$

S 系看 $x' = 0$ 点 $v = \frac{x}{t}$

S' 系看 $x = 0$ 点 $-v = \frac{x'}{t'}$

代入方程组可得
$$\begin{cases} x' = a(x - vt) & (1) \\ t' = a(t + kx) & (2) \end{cases}$$



$$\begin{cases} x' = a(x - vt) & (1) \\ t' = a(t + kx) & (2) \end{cases}$$

[推导中用了什么条件?]

$t = t' = 0$ 时 o 、 o' 点发一光信号, 在两系测光行程:

$$\begin{cases} r^2 = x^2 + y^2 + z^2 = (ct)^2 \\ r'^2 = x'^2 + y'^2 + z'^2 = (ct')^2 \end{cases} \xrightarrow[y=z']{y=y'} c^2 t^2 - x^2 = c^2 t'^2 - x'^2$$

将 (1) (2) 式代入可得 $a = \frac{1}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$ $k = -\frac{v}{c^2}$

则有

洛伦兹变换

相对论
因子

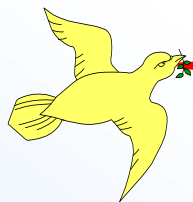
$$\begin{cases} x' = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \frac{t - \frac{v}{c^2} x}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \end{cases}$$

令:

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

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

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



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

——洛伦兹变换

讨论

当 $v \ll c$ 时

$$\left\{ \begin{aligned} x' &= x - vt & \rightarrow & \frac{dx'}{dt} = \frac{d}{dt}(x - vt) \\ y' &= y \\ z' &= z \\ t' &= t \end{aligned} \right. \quad \begin{aligned} u'_{\text{相}} &= u_{\text{绝}} - v_{\text{牵}} \end{aligned}$$

——伽利略变换

结论

1° 伽利略变换只是洛伦兹变换的一个近似

2° 相对论中时空测量不可分离 $\begin{cases} x' = \gamma(x - vt) \\ t' = \gamma(t - \frac{v}{c^2}x) \end{cases}$

3° c 是一切实物运动速度的极限

如 $t=0$ $x' = \frac{x}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$ 则必须 $v < c$

即 任何物体相对另一物体的速度不等于或超过真空中的光速

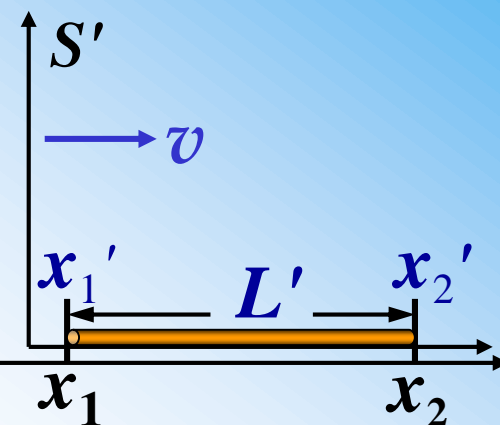
4° 从 S' 系 $\rightarrow S$ 系的变换

$$\begin{cases} x = \gamma(x' + vt') \\ y = y' \\ z = z' \\ t = \gamma(t' + \frac{v}{c^2}x') \end{cases}$$

若: $x_2 = \frac{(x'_2 + vt'_2)}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$ $x_1 = \frac{(x'_1 + vt'_1)}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$

$t'_2 = t'_1$

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



利用洛伦兹变换

$$\left. \begin{aligned} x'_2 &= \frac{x_2 - vt_2}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \\ x'_1 &= \frac{x_1 - vt_1}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \end{aligned} \right\} \begin{aligned} t_2 &= t_1 \\ x'_2 - x'_1 &= \frac{x_2 - x_1}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \end{aligned}$$

$$L' = \frac{L}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$$

或 $L = L' \sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}$

原长最长

(2) 洛仑兹变换下的相对论效应

b. 时间效应

S' 系发生两事件的坐标:

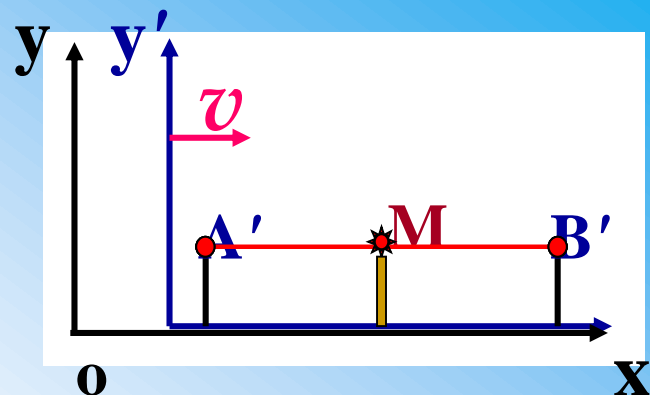
$$A' (x_1', 0, 0, t_1') \quad B' (x_2', 0, 0, t_2')$$

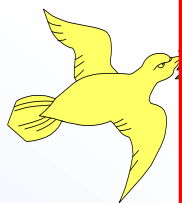
S 系测得对应两事件的坐标:

$$A (x_1, 0, 0, t_1) \quad B (x_2, 0, 0, t_2)$$

两事件的时间间隔

$$\left. \begin{aligned} t_1 &= \frac{t_1' + \frac{v}{c^2} x_1'}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \\ t_2 &= \frac{t_2' + \frac{v}{c^2} x_2'}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \end{aligned} \right\} \rightarrow \Delta t = \frac{(t_2' - t_1') + \frac{v}{c^2} (x_2' - x_1')}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$$





$$\Delta t = \frac{(t'_2 - t'_1) + \frac{v}{c^2}(x'_2 - x'_1)}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$$

讨论

1° 在 S' 系中 A' , B' 不同地, 即 $x'_1 \neq x'_2$ 但 $t'_1 = t'_2$

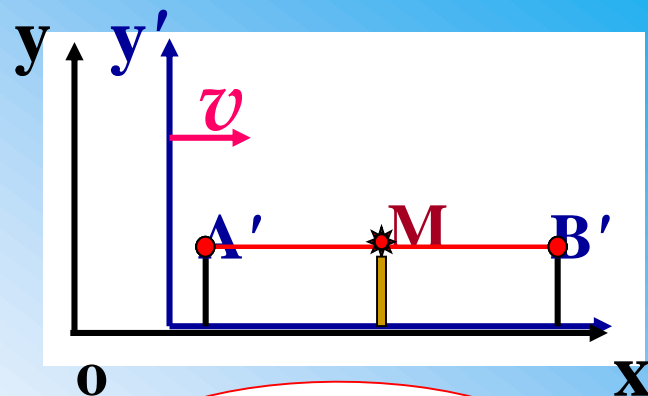
$$\Delta t = \frac{\frac{v}{c^2} \Delta x'}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \neq 0$$

$t_1 \neq t_2 \rightarrow$

同时性的相对性

若 $x'_2 > x'_1$ 则 $t_2 > t_1$

沿两惯性系相对运动方向发生的两个事件, 在一个惯性系中表现同时, 在另一惯性系中观察总是在前一惯性系运动的**后方那一事件先发生**。



同时发生

讨论

$$\Delta t = \frac{(t'_2 - t'_1) + \frac{v}{c^2}(x'_2 - x'_1)}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$$

2°若在 S' 系中 A' , B' 同地发生但不同时, 即 $x'_2 = x'_1$, $t'_2 \neq t'_1$
在 S 系看

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

原时

最短

$$\Delta t > \Delta t'$$

运动时钟变慢

3°在 S' 系中, 若 A' 事件先于 B' 事件发生 $t'_2 > t'_1$, 对不同的 $(x'_2 - x'_1)$, 在 S 系可得:

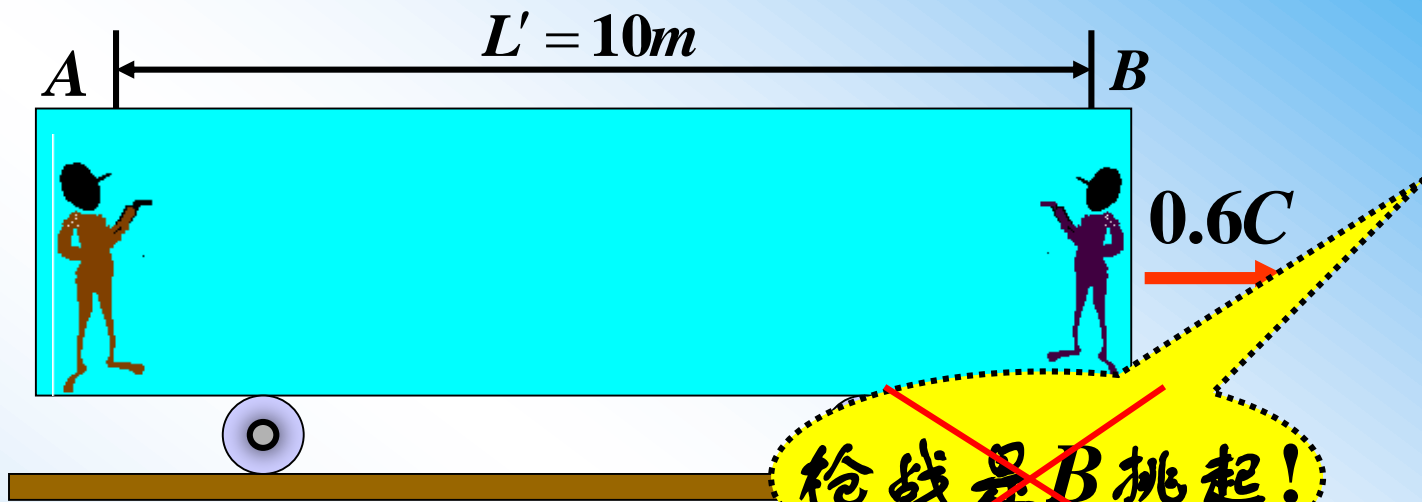
$$t_2 - t_1 = \begin{cases} > 0 & A \text{ 先于 } B \\ = 0 & A \text{ 与 } B \text{ 同时发生} \\ < 0 & A \text{ 比 } B \text{ 后发生} \end{cases} \quad \text{例}$$

例. 一高速列车 $v = 0.6c$, 沿平直轨道运动, 车上A、B两人相距 $L = 10\text{m}$ 。B在车前、A在车后, 当列车通过一站台时突然发生枪战事件, 站台上的人看到A先向B开枪, 过 12.5ns , B才向A开枪。站台上的人作证, 枪战是A挑起。

谁先动手?

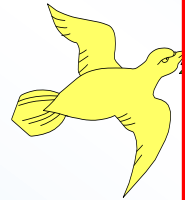
若你是法官
你将如何判断?





解：已知 $\Delta t = 12.5ns$ $\Delta x' = 10m$

$$\Delta t = \frac{\Delta t' + \frac{v}{c^2} \Delta x'}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$$



$$\Delta t = \frac{(t'_2 - t'_1) + \frac{v}{c^2} (x'_2 - x'_1)}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$$

$$\Delta t' = \Delta t \sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2} - \frac{v}{c^2} \Delta x' = -10^{-8} s < 0$$

$$\frac{\Delta x'}{\Delta t'} = \frac{10}{10^{-8}} = 10^9 m/s > c$$

结论

两人开枪射击是独立事件，即两人都是挑衅对方！₁₂

讨论

4° 自然界的“因果律”在相对论中不会颠倒！

从事件A → 事件B, 传递一种“作用”或“信号”

传递的时间 $\Delta t = t_2 - t_1$

传递的距离 $\Delta x = x_2 - x_1$

传递的速度 $u = \Delta x / \Delta t \leq c$

$$\Delta t' = \frac{\Delta t - \frac{v}{c^2} \Delta x}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} = \frac{\Delta t}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \left[1 - \frac{\Delta x}{\Delta t} \frac{v}{c^2} \right]$$

(Note: In the original image, the term $\frac{\Delta x}{\Delta t} \frac{v}{c^2}$ is circled in pink, with a pink arrow pointing from the variable u to the fraction $\frac{\Delta x}{\Delta t}$.)

若 $x_2 < x_1$, 则 $\Delta x < 0$, $u < 0$, Δt 与 $\Delta t'$ 同号

若 $x_2 > x_1$, 则 $\Delta x > 0$, $u > 0$, 由于 $u \leq c$

结论

那么: Δt 与 $\Delta t'$ 总是同号!

因果律在惯性系是绝对的!

4-T2 水从一截面为 10 cm^2 的水平管 A 流入两根并联的水平支管 B 和 C, 它们的截面积分别为 8 cm^2 和 6 cm^2 。如果水在管 A 中的流速为 $1.00 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$, 在管 C 中的流速为 $0.50 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$, 问: (1) 水在管 B 中的流速是多大? (2) B、C 两管中的压强差是多少? (3) 哪根管中的压强最大?

$$(1) S_A V_A = S_B V_B + S_C V_C$$

$$V_B = \frac{7}{8} \text{ m/s}$$

$$(2) P_B + \frac{1}{2} \rho V_B^2 = P_C + \frac{1}{2} \rho V_C^2$$

$$\Delta P = 258 \text{ Pa}$$

(3)

$$\cancel{P_A + \frac{1}{2} \rho V_A^2} = \cancel{P_B + P_C + \frac{1}{2} \rho (V_B^2 + V_C^2)}$$

$$P_A = P_B + P_C + 8$$

\therefore ~~A 管最大~~

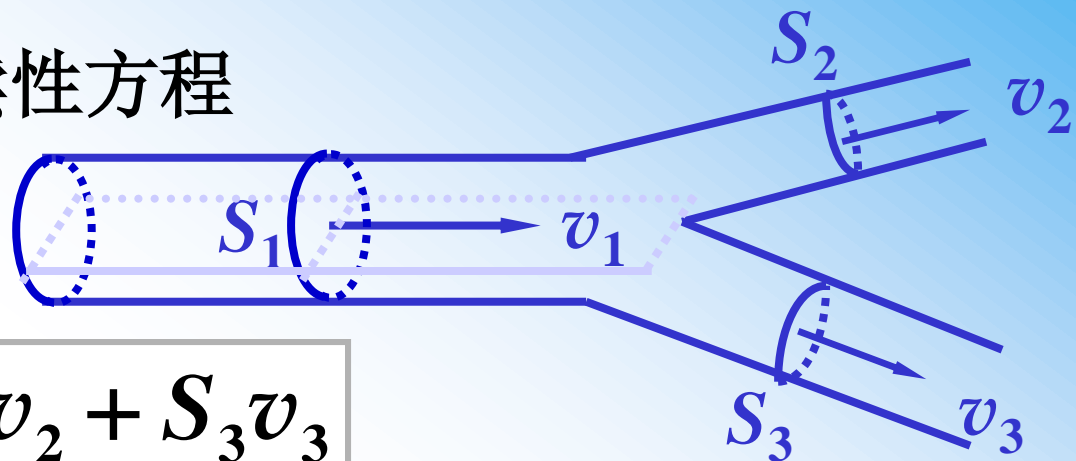
C

分支管道伯努利方程

$$P_A + \frac{1}{2} \rho V_A^2 = P_B + \frac{1}{2} \rho V_B^2$$

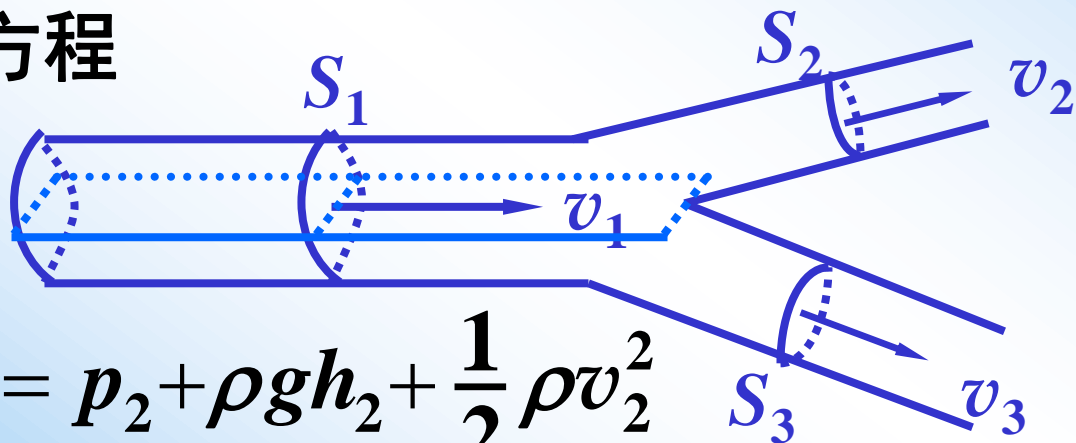
$$P_A + \frac{1}{2} \rho V_A^2 = P_C + \frac{1}{2} \rho V_C^2$$

分支流管的连续性方程



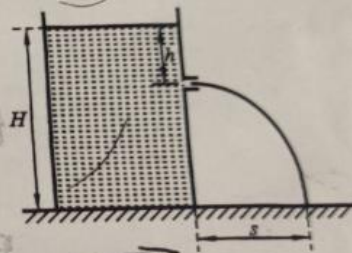
$$S_1 v_1 = S_2 v_2 + S_3 v_3$$

分支管道的伯努利方程



$$p_1 + \rho g h_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 = p_2 + \rho g h_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2$$
$$p_1 + \rho g h_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 = p_3 + \rho g h_3 + \frac{1}{2} \rho v_3^2$$

4-T3 如图所示,一开口水槽中的水深为 H ,在水槽侧壁水面下 h 深处开一小孔。问:(1)从小孔射出的水流在地面上的射程 s 为多大?(2)能否在水槽侧壁水面下的其他深度处再开一小孔,使其射出的水流有相同的射程?(3)分析小孔开在水面下多深处射程最远?(4)最远射程为多少?



$$pgh + p_1 + \frac{1}{2}\rho v_1^2 = pgh_2 + p_2 + \frac{1}{2}\rho v_2^2$$

$$v_1 s_1 = v_2 s_2$$

$$s_1 \gg s_2$$

(1) 对那一水平面,在极短时间 Δt 内

$$pgh s \Delta t = p s v_0 \Delta t v_0$$

$$v_0 = \sqrt{2gh}$$

$$\frac{1}{2}gt^2 = H-h$$

$$v_0 t = s$$

$$s = \sqrt{2h(H-h)}$$

(2) 设下降高度 ΔH $v_1 = \sqrt{g(H-\Delta H)}$

$$\frac{1}{2}gt^2 = \Delta H$$

$$v_1 t = s$$

$$\text{则 } v_1^2 t^2 = s^2$$

$$\frac{2v_1^2}{g} = \frac{s^2}{\Delta H}$$

则在距离上端 H 处开口即可

(3) 由 $s = \sqrt{2h(H-h)}$

可知,当 $h = \frac{1}{2}H$, 当最大值

解: 设小孔面积 S , 水射出流速 v_0 , 水密度 ρ , 极短时间 t_0

由液体压强公式知小孔处压强 $p = pgh$ ①

动量定理: $F t_0 = pgh S t_0 = m v_0$ ②

解得: $v_0 = \sqrt{gh}$

$$v_0 = \sqrt{2gh}$$

远? (4) 最远射程为多少?

(1) 设小孔面积 S , 水流射出速度为 v_0 ,

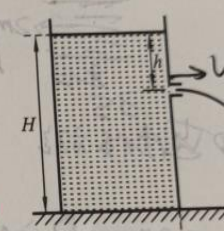
$$p = pgh$$

由动量定理知 $F t_0 = m v_0$

$$\Rightarrow pgh \cdot S \Delta t = m v_0 = \rho S v_0 \Delta t \cdot v_0$$

$$\Rightarrow gh = v_0^2 \Rightarrow v_0 = \sqrt{gh}$$

$$\text{则 } \begin{cases} s = \sqrt{gh} \cdot t \\ H-h = \frac{1}{2}gt^2 \end{cases} \Rightarrow s = \sqrt{gh} \sqrt{\frac{2(H-h)}{g}} = \sqrt{2h(H-h)}$$



4-T4 在一个顶部开启、高度为 0.1 m 的直立圆柱形水箱内装满水，水箱底部开有一小孔。已知小孔的横截面积是水箱的横截面积的 1/400。问通过水箱底部的小孔将水箱内的水流尽需要多少时间？

解: $\rho g h = \frac{1}{2} \rho v^2 = \frac{1}{2} \rho v_2^2$

~~$v_1 S_1 = v_2 S_2$~~

$v_2 = \sqrt{2gh}$ 是一个变量, 随 h 变化

得, $v_2 = \sqrt{2} \text{ m/s}$

$q_v = \cancel{v_2} \cdot \frac{S}{400} = \frac{\sqrt{2} S}{400}$

$V = 0.1 \text{ S}$

$t = \frac{V}{q_v} = 20\sqrt{2} \text{ s} = 28.28 \text{ s}$

解:

$\begin{cases} S_{孔} = \frac{1}{400} V \\ S_{孔} v_{孔} = S \cdot v \end{cases} \Rightarrow v_{孔} = 400 v$

$P_0 + \rho g H = P_0 + \frac{1}{2} \rho v_{孔}^2$

$\therefore v_{孔} = \sqrt{2} \text{ m/s}$

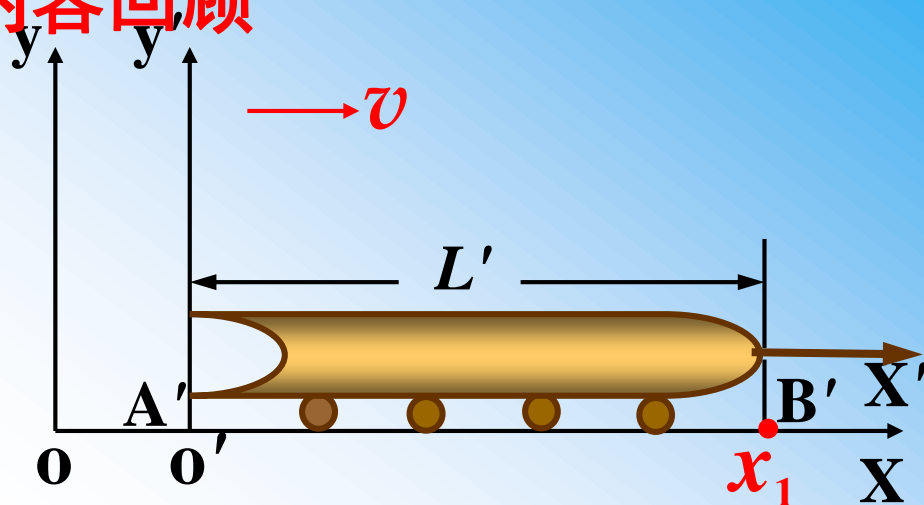
水位 H 是变量, $v_{孔}$ 也会变化

$\therefore v = \frac{\sqrt{2}}{400} \text{ m/s}$

$\therefore t = \frac{V}{v} = 20\sqrt{2} \text{ s}$

上节课内容回顾

运动的尺度缩短



原长最长

$$L = v \Delta t = v \Delta t' \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} = L' \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} < L'$$

相对某一参照系静止的车的长度为 L' , 在另一参照系看要短一些, 即 $L < L'$

定义: 物体相对参照系静止时, 测得物体的长度为**原长**。

相对论效应之三：运动的尺度缩短

上节课内容回顾

➤ 由光速不变原理得出的有关结论

同时性的相对性
运动的尺子缩短
运动的时钟变慢

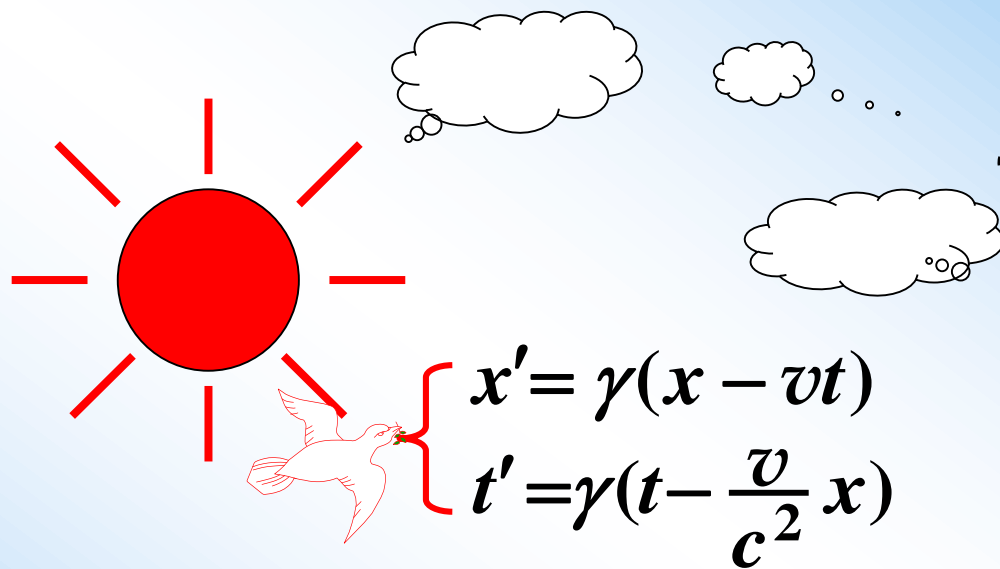
$$\Delta t' = 0, \Delta t \neq 0$$

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

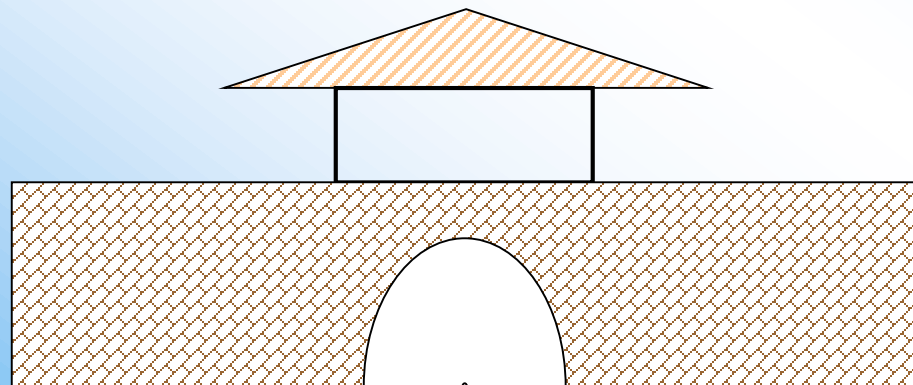
$$\Delta t = \frac{\Delta t'}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}$$

➤ 洛伦兹变换

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



按相对论效应
他进去了吗？



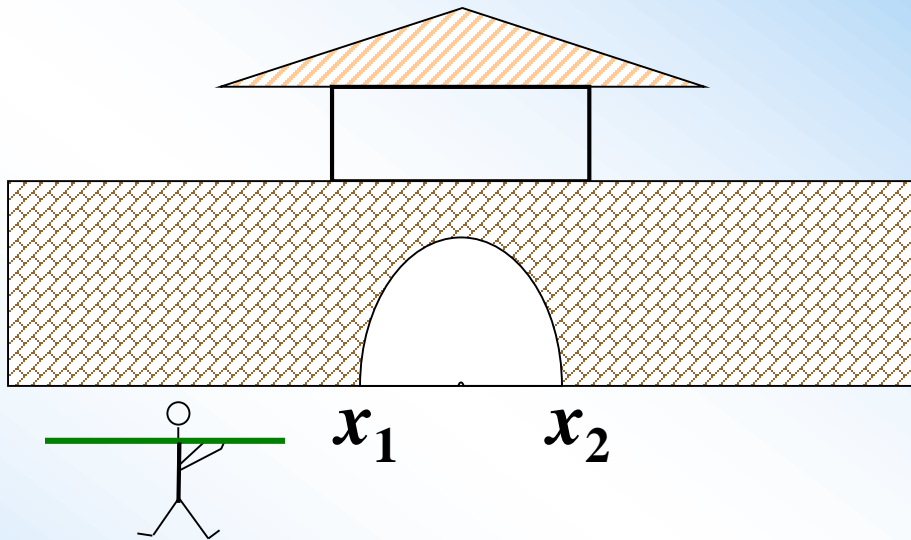
x_1
 t_1

x_2
 t_2

$$t'_1 = \gamma(t_1 - \frac{v}{c^2}x_1)$$

$$t'_2 = \gamma(t_2 - \frac{v}{c^2}x_2)$$

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



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

问题实质：

竹竿两端是否能同时与城门的两边对齐？

地面系(S系)看：竹竿两端同时与城门的两边对齐

竿子系(S'系)看：竹竿两端不是同时与城门的两边对齐，而只能是一先一后。

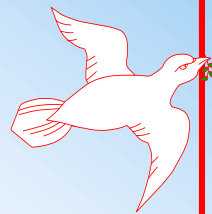
$$t_1 = t_2, x_2 > x_1 \rightarrow \Delta t' = t'_2 - t'_1 < 0$$

(后面事件先发生)

(3) 洛伦兹速度变换

$$S \text{ 系} \begin{cases} u_x = \frac{dx}{dt} \\ u_y = \frac{dy}{dt} \\ u_z = \frac{dz}{dt} \end{cases} \quad S' \text{ 系} \begin{cases} u'_x = \frac{dx'}{dt'} \\ u'_y = \frac{dy'}{dt'} \\ u'_z = \frac{dz'}{dt'} \end{cases}$$

$$\begin{aligned} u'_x &= \frac{dx'}{dt'} \\ &= \frac{dx'}{dt} \frac{dt}{dt'} = \frac{\frac{dx'}{dt}}{\frac{dt'}{dt}} \\ &= \frac{\frac{dx}{dt} - v}{1 - \frac{v}{c^2} \frac{dx}{dt}} = \frac{u_x - v}{1 - \frac{v}{c^2} u_x} \end{aligned}$$



$$\begin{aligned} x' &= \gamma(x - vt) \\ t' &= \gamma(t - \frac{v}{c^2}x) \end{aligned}$$

根据 $x' = \gamma(x - vt)$

得 ~~$\frac{dx'}{dt'} = \gamma(\frac{dx}{dt} - v)$~~

~~$u'_x = \gamma(u_x - v)$~~ ?

洛伦兹速度变换

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

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

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

$$\because y = y' \quad z = z'$$

$$\therefore u_y \neq u'_y \quad u_z \neq u'_z$$

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

$$u'_z = \frac{dz'}{dt'} = \frac{dz'}{dt} \frac{dt}{dt'}$$

讨论

1° 若 $v \ll c$, 则

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

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

伽利略速度变换

讨论

2° 若一束光沿S系的x轴传播

$$u_x = c \quad u_y = 0 \quad u_z = 0$$

在S'系看这一束光

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

$$u'_y = u_y = 0$$

$$u'_z = u_z = 0$$

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

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

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

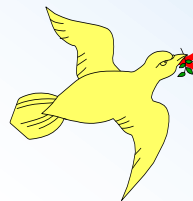
$$u' = c$$

光速不变

讨论

3°从 S' 系变换 S 系的速度

$$\left\{ \begin{array}{l} u_x = \frac{u'_x + v}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} \\ u_y = \frac{u'_y}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} \\ u_z = \frac{u'_z}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} \end{array} \right.$$



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

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

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

时间膨胀（运动的时钟变慢）

设 S' 系中， A' 点有一闪光光源和一接收器，并在 Y' 轴放一反射镜

在 S' 系看
两事件时间间隔

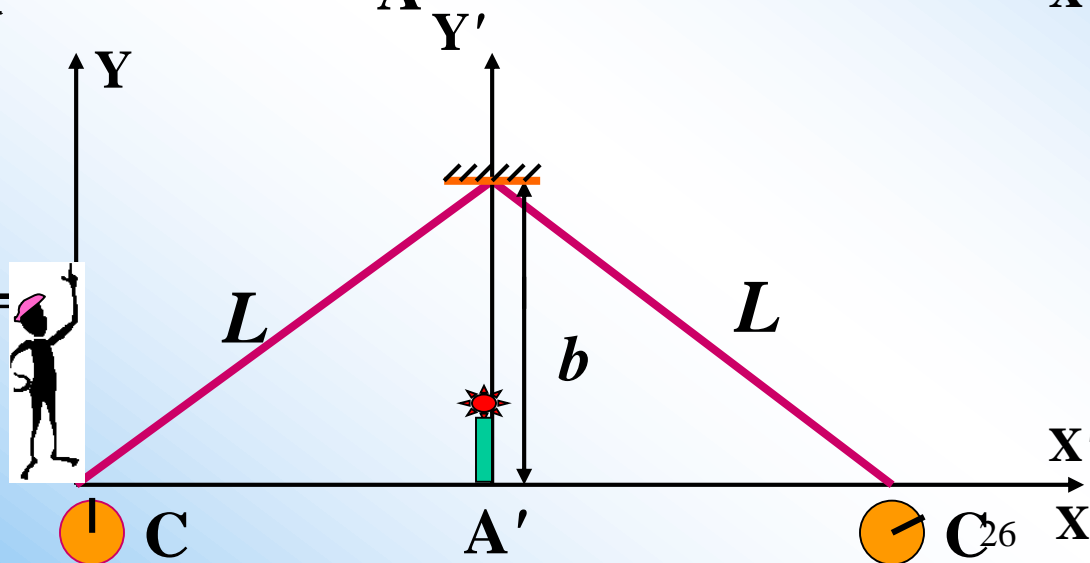
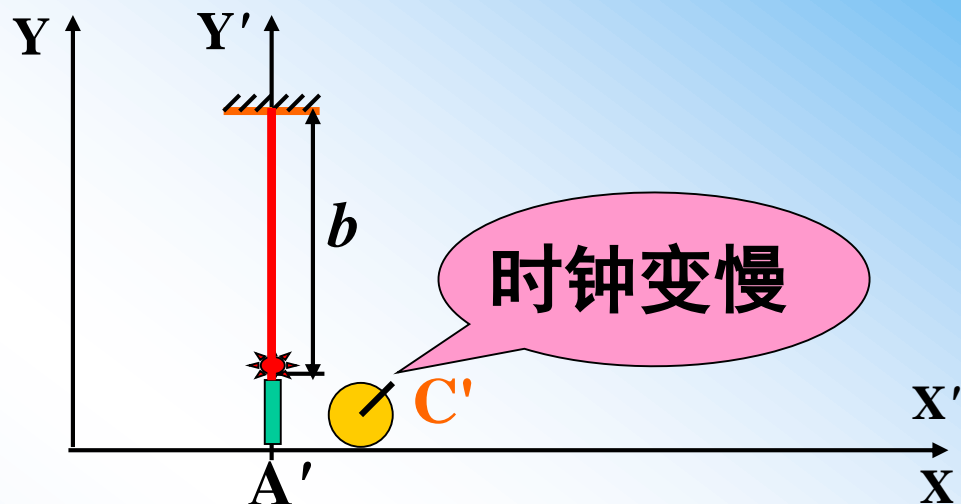
$$\Delta t' = \frac{2b}{c}$$

在 S 系看

$$L = \sqrt{b^2 + \left(\frac{v\Delta t}{2}\right)^2}$$

$$\Delta t = \frac{2L}{c} = \frac{\frac{2b}{c}}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}$$

显然 $\Delta t > \Delta t'$

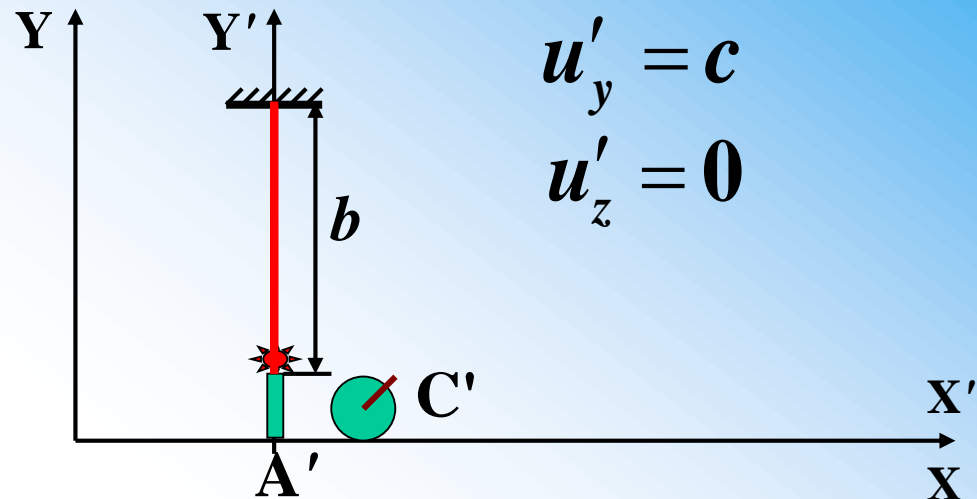


$$\left\{ \begin{aligned} u_x &= \frac{u'_x + v}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} \\ u_y &= \frac{u'_y}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} \\ u_z &= \frac{u'_z}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} \end{aligned} \right.$$

$$u'_x = 0$$

$$u'_y = c$$

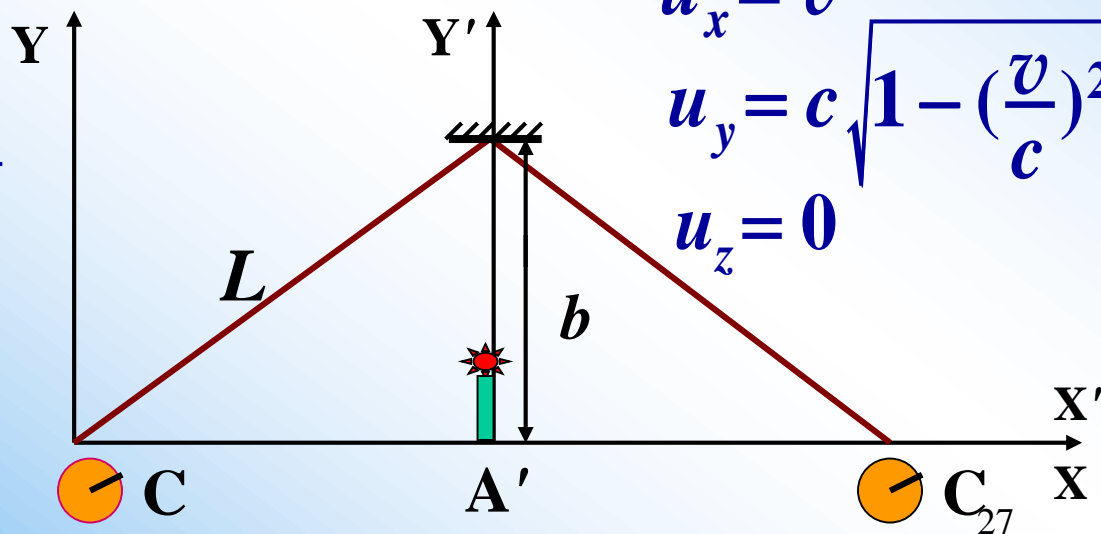
$$u'_z = 0$$



$$u = \sqrt{u_x^2 + u_y^2 + u_z^2}$$

$$= c$$

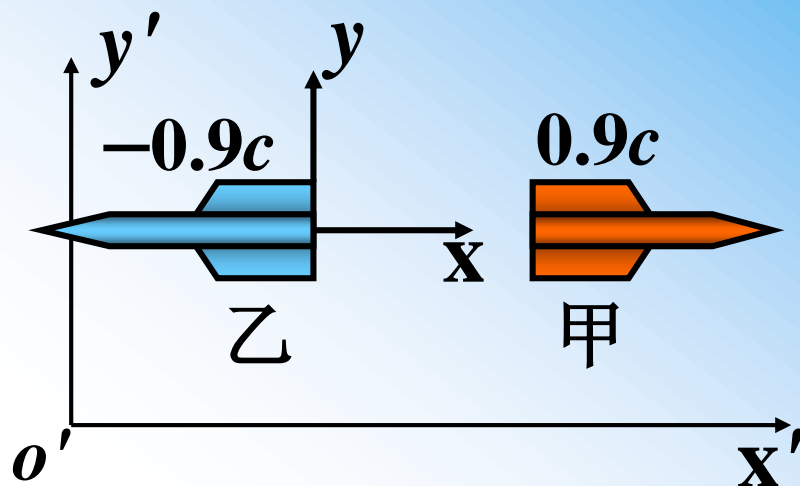
$$\begin{aligned} u_x &= v \\ u_y &= c \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} \\ u_z &= 0 \end{aligned}$$



例. 在地面测到两个飞船分别以 $0.9c$ 和 $-0.9c$ 的速度向相反方向飞行，求其中一飞船看另一飞船的速度是多少？

解： 设 S 系静止在乙飞船上
 S' 系静止在地面上
 S' 系相对 S 系的速度

$$v = 0.9c$$



甲船相对 S' 系的速度 $u'_x = 0.9c$

甲船相对 S 系（乙船）的速度

$$u_x = \frac{u'_x + v}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x} = \frac{0.9c + 0.9c}{1 + 0.9 \times 0.9} = 0.994475c$$

$$u_y = u'_y = 0 \quad u_z = u'_z = 0 \quad \longrightarrow \quad u = 0.994475c < c_{28}$$

4° 速度方向的变换关系

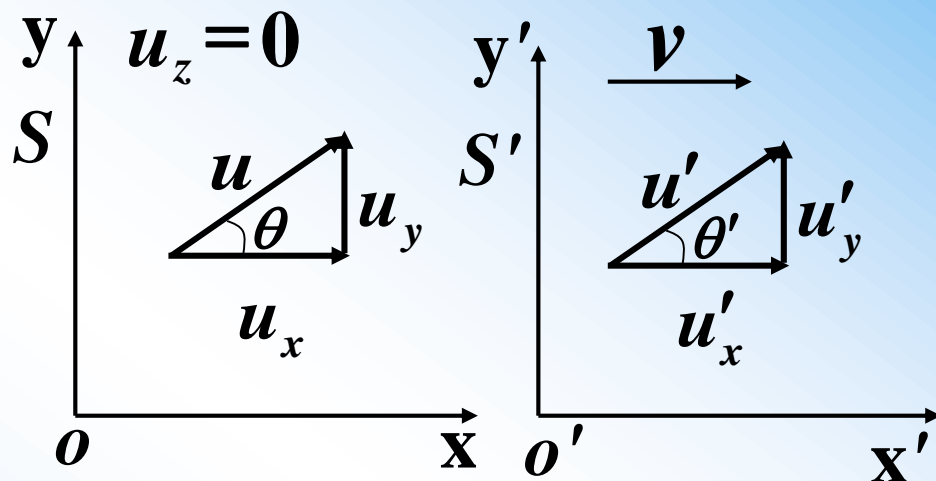
质点运动速度的方向, 经过洛仑兹变换后, 不仅速度的大小, 而且速度的方向也会改变。

设质点在S系中的xy平面内运动。

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

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

$$\tan \theta' = \frac{u'_y}{u'_x} = \frac{u_y}{u_x - v} \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} = \frac{u \sin \theta}{u \cos \theta - v} \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}$$



$$u'_z = \frac{u_z}{1 - \frac{v}{c^2} u_x} \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} = 0$$

例. 在太阳系中观察一束星光垂直射向地面, 速率 c , 而地球以速率 v 垂直光线运动, 求地面上测量这束星光的速度大小方向?

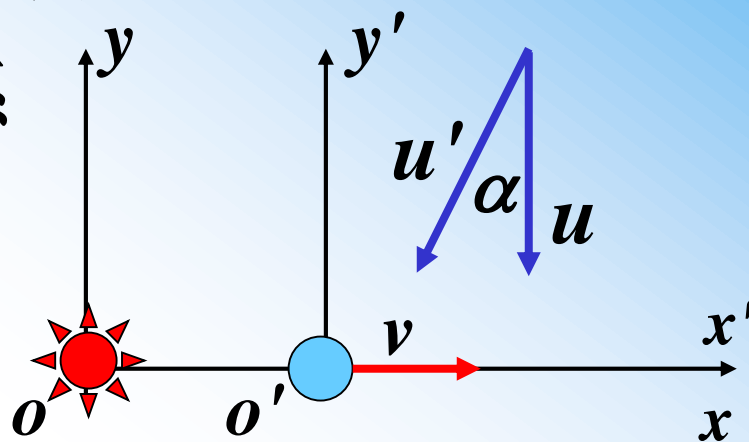
解: 设太阳系为 S 系, 地球 S' 系
在 S 系看星光的速度

$$u_x=0, \quad u_y=c, \quad u_z=0$$

在 S' 系看星光的速度

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

$$u'_z = \frac{u_z}{1 - \frac{v}{c^2} u_x} \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} = 0$$



$$u' = \sqrt{u'^2_x + u'^2_y} = c$$

$$\alpha' = \operatorname{tg}^{-1} \frac{u'_x}{u'_y}$$

五、狭义相对论动力学简介

1. 相对论质量

相对论认为：质量是一个与参考系有关的物理量，在不同的惯性系所测得的同一物体的质量是不同的。

理论分析和实验事实表明

$$m = m_0 \frac{1}{\sqrt{1 - \left(\frac{u}{c}\right)^2}}$$

静止质量

m : 当物体相对于观察者以速度 u 运动时的质量;
 m_0 : 当物体相对于观察者静止($u=0$)时的质量。

讨论

$$m = m_0 \frac{1}{\sqrt{1 - (\frac{u}{c})^2}} \text{——质速关系式}$$

1°同一物体速度 u 不同,则质量不同 $u \uparrow, m \uparrow$ 。

2° $u \ll c$ 则 $m = m_0$ ——牛顿力学

$$\text{例: } v = 10^4 \text{ m/s} \quad \frac{m - m_0}{m_0} \approx \frac{1}{2} \left(\frac{v}{c}\right)^2 \approx 10^{-10}$$

但是: 当电子 $v = 0.98c$ 时, $m = 5.03m_0$

3°限制了虚时空的出现

$$u = 0 \quad m = m_0 \quad u = c \quad m \rightarrow \infty \quad \text{则必有 } m_0 = 0.$$

以光速运动的物体,其静止质量 m_0 只能是零。
如: 光子、中微子等。

$u > c$ m 为虚数 ——无意义

2. 相对论动量和动力学方程

动量 $\vec{P} = m\vec{v} = \frac{m_0}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \vec{v}$

动力学方程

$$\vec{F} = \frac{d\vec{P}}{dt} = m \frac{d\vec{v}}{dt} + \vec{v} \frac{dm}{dt} = \frac{d}{dt} \left(\frac{m_0}{\sqrt{1 - \beta^2}} \vec{v} \right)$$

可以证明

上式对洛仑兹变换是不变的, 对任何惯性系都适用。当 $v \ll c$ 时, 回到经典力学。

3. 相对论动能 (P113)

动能定理 $\Delta E_k = \int \vec{F} \cdot d\vec{r}$

若物体从静止状态, 到速度增加到 v , 则

$$E_k = \int \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

$$= \int_0^v \frac{d(m\vec{v})}{dt} \cdot d\vec{r}$$

$$= \int_0^v \vec{v} \cdot d(m\vec{v}) = mc^2 - m_0c^2$$

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} = \frac{m_0c}{\sqrt{c^2 - v^2}}$$



$$E_k = mc^2 - m_0c^2$$

讨论



相对论动能 $E_k = mc^2 - m_0c^2$

若 $v \ll c$

$$E_k = mc^2 - m_0c^2$$

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

$$= m_0c^2 \cdot \frac{1}{2} \left(\frac{v}{c} \right)^2$$

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

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

即 $E_k = \frac{1}{2}mv^2$ —— 牛顿力学中的形式

4. 相对论能量



$$\text{相对论动能: } E_k = mc^2 - m_0c^2$$

相对论意义上的总能量:

$$E = mc^2 = E_k + m_0c^2$$

$$E_0 = m_0c^2 \text{ —— 静止能量}$$

$$E = mc^2 \text{ —— 相对论质能关系式}$$

由 $E = mc^2$ 可得

$$\Delta E = \Delta mc^2$$

爱因斯坦：

$$E_0 = m_0 c^2$$

$$\Delta E_0 = \Delta m_0 c^2$$

就一个粒子来说, 若由于自身内部过程使它的能量减少了, 那么它的静止质量也将相应地减少。

例: 在核反应中, 反应前 m_{01} 、 E_{k1}

反应后 m_{02} 、 E_{k2}

反应前后能量守恒

$$E_{k2} + m_{02} c^2 = E_{k1} + m_{01} c^2$$

即 $E_{k2} - E_{k1} = (m_{01} - m_{02}) c^2$



$$\Delta m = m_{01} - m_{02} \rightarrow \text{质量亏损}$$

$$\Delta E_k = E_{k2} - E_{k1} \rightarrow \text{释放的能量}$$

通常记 $\Delta E = \Delta m_0 c^2$

例. 在参照系 S 中, 有两个静止质量都是 m_0 的粒子 A 、 B , 分别以速度 $\vec{v}_A = v\vec{i}$, $\vec{v}_B = -v\vec{i}$ 运动。相碰后合在一起, 成为一个静止质量为 M_0 的粒子。求 M_0 。

解: 设合成粒子的速度为 \vec{u}

$$\text{由动量守恒} \quad m_A \vec{v}_A + m_B \vec{v}_B = M \vec{u}$$

$$\text{粒子是一维运动} \quad m_A v_A - m_B v_B = M u$$

$$\because m_A = m_B, v_A = v_B$$

$$\therefore u = 0 \text{ 即合成粒子是静止的}$$

$$\text{由能量守恒} \quad M_0 c^2 = m_A c^2 + m_B c^2$$

$$\text{则得} \quad M_0 = m_A + m_B = \frac{2m_0}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}$$

$$\text{显然} \quad M_0 \neq 2m_0, \text{ 且 } M_0 > 2m_0$$

例. 在一种核聚变反应中： ${}_1^2H + {}_1^3H \rightarrow {}_2^4He + {}_0^1n$
已知各原子核的静止质量： $m_D=3.3437\times 10^{-27}\text{kg}$ ，
 $m_T=5.00\times 10^{-27}\text{kg}$ ， $m_{He}=6.64\times 10^{-27}\text{kg}$ ，
 $m_n=1.67\times 10^{-27}\text{kg}$ 。求这一反应释放的能量。

解： 反应前后质量的改变为

$$\Delta m_0 = (m_D + m_T) - (m_{He} + m_n) = 0.0311 \times 10^{-27} \text{ kg}$$

相应释放的能量

$$\Delta E = \Delta m_0 c^2 = 0.0311 \times 10^{-27} \times 9 \times 10^{16} = 2.799 \times 10^{-12} \text{ J}$$

1kg这种核燃料所释放的能量为

$$\frac{\Delta E}{m_D + m_T} = 3.35 \times 10^{14} \text{ J/kg}$$

相当于每公斤
汽油燃烧时所
放出的热量的
728万倍

5. 相对论的能量与动量的关系

从 $E=mc^2$, $P=mv$ 及 $m = \frac{m_0}{\sqrt{1-(v/c)^2}}$

可得 $E^2 = P^2 c^2 + m_0^2 c^4$

对动能为 E_k 的粒子

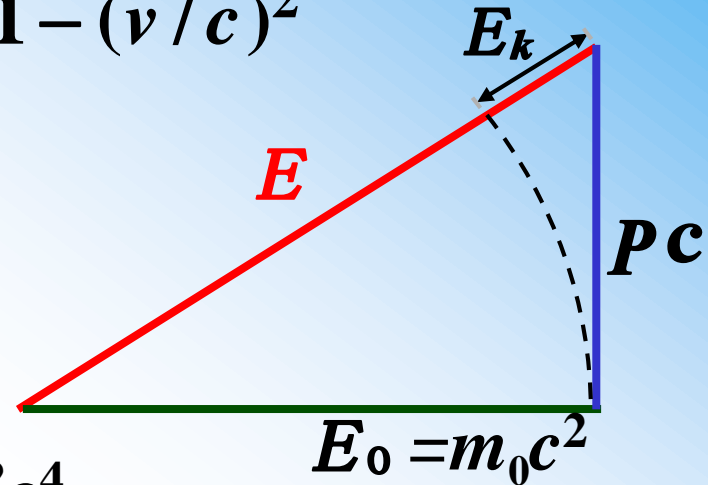
$$E = E_k + m_0 c^2$$

则有 $(E_k + m_0 c^2)^2 = P^2 c^2 + m_0^2 c^4$

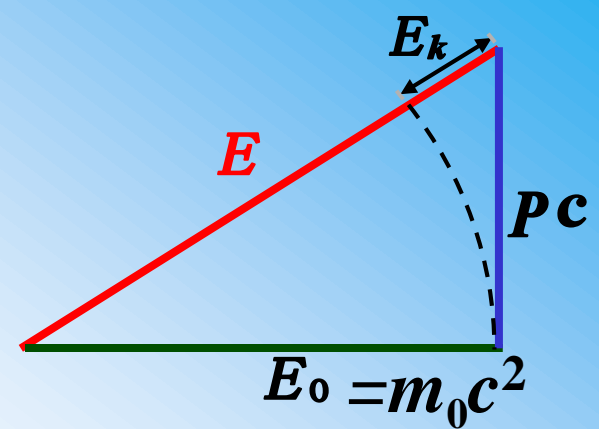
$$E_k^2 + 2E_k m_0 c^2 = P^2 c^2$$

当 $v \ll c$ 时 $E_k = m_0 c^2 \left[\frac{1}{\sqrt{1-(\frac{v}{c})^2}} - 1 \right] \ll m_0 c^2$

$$2E_k m_0 c^2 = P^2 c^2 \quad E_k = \frac{P^2}{2m_0}$$



对光子: $E^2 = P^2 c^2$



光的粒子性 $\begin{cases} P = \frac{E}{c} \\ m = \frac{E}{c^2} \end{cases}$ 光子可用 m 、 E 、 P 来描述
反映了光的物质性

例15. 试计算能量为1 MeV的电子的动量。

(1MeV=10⁶eV, 电子的静止能 $m_e c^2=0.511$ MeV)

解: $E^2 = P^2 c^2 + (m_e c^2)^2$

$$(10^6 \times 1.6 \times 10^{-19})^2 = P^2 (3 \times 10^8)^2 + (0.511 \times 10^6 \times 1.6 \times 10^{-19})^2$$

$$P = 4.58 \times 10^{-22} \text{ kg} \cdot \text{m/s}$$

狭义相对论基本公式归纳

洛伦兹变换

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

$$\left\{ \begin{array}{l} u'_x = \frac{u_x - v}{1 - \frac{v}{c^2}u_x} \\ u'_y = \frac{u_y}{1 - \frac{v}{c^2}u_x} \sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2} \\ u'_z = \frac{u_z}{1 - \frac{v}{c^2}u_x} \sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2} \end{array} \right.$$

相对论效应

时间效应

$$\Delta t = \gamma \Delta t'$$

原时最短!

空间效应

$$L = \frac{L'}{\gamma}$$

$$\text{其中 } \gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}$$

质量效应

$$m = \gamma m_0$$

原长最长

相对论**动量** $\vec{P} = m\vec{v} = \frac{m_0}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}} \vec{v}$

相对论**动能** $E_k = \int \vec{F} \cdot d\vec{r} = mc^2 - m_0c^2$

相对论**能量** $E = mc^2$ ——**相对论质能关系**

$$E = E_k + m_0c^2$$

能量与动量的关系

$$E^2 = (Pc)^2 + E_0^2$$

$$E_k^2 + 2E_k m_0c^2 = P^2c^2$$

