

# 电动力学

## 第二十三讲

西安石油大学理学院  
应用物理系



## 二. 狹義相對論的基本原理

➤ **相對性原理：**所有慣性參考系都是等價的；物理規律對所有慣性參考系均可表示為相同形式



**光速不變原理：**真空中，光速相對於任何慣性系沿任一方向恒為 $c$ ，並與光源的運動無關

- ❖ 它否定了經典的速度公式，即否定伽利略變換。
- ❖ 虽然光速大小在不同參照系中均一樣，但其方向在不同參照系中可以不同。
- ❖ 由于光速數值不變，這導致不同參照系中的時間、空間的概念要發生關係



1) 時空觀的修改主要體現在光速不變原理中，即若承認光速是不變的，則同時性就是相對的。



例如：在不同惯性系上观察发光和接受光的事件

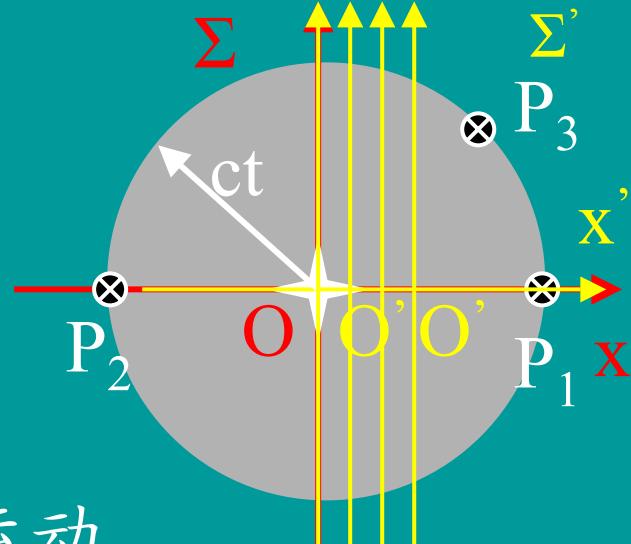
- 闪光点在  $\Sigma$  系的原点  $O$
- 经过时间  $t$  后，光波的波阵面到达半径为  $ct$  的地方
- 设  $\Sigma'$  系以速度  $v$  沿  $x$  轴相对于  $\Sigma$  系运动
- 取闪光点在  $\Sigma'$  系的原点  $O'$ ，即  $t=0$  时刻  $O$  与  $O'$  重合

结论：同时具有相对性

- 2) 在经典力学时空观中相互分离的时间和空间，在相对论中则不再是分离的，而是和物质的运动联系在一起的

伽利略变换是经典力学基本原理的数学表述

洛伦兹变换为相对论基本原理的数学表述





## 1. 事件

- 在某时某地发生的一个物理现象可称作一个事件
- 一个事件可由一个四维坐标( $x, y, z, t$ )表示
- 一个事件是四维时空中的一个点，那么，一个物理过程就是四维时空中的一条曲线

## 2. 间隔和间隔不变性

事件1（发光）在 $\Sigma$ 系中的坐标为 $(0,0,0,0)$

事件2（接收到光）在 $\Sigma$ 系中的坐标为 $(x, y, z, t)$

$$x^2 + y^2 + z^2 = c^2 t^2$$



$$c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2 = 0$$

两事件之间的间隔 $S^2$ :

$$S^2 = c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2$$



事件1在 $\Sigma$ 系中的  
坐标为 $(x_1, y_1, z_1, t_1)$

事件2在 $\Sigma$ 系中的  
坐标为 $(x_2, y_2, z_2, t_2)$

两事件的间隔 $S^2$ :

$$S^2 = c^2(t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 - (y_2 - y_1)^2 - (z_2 - z_1)^2$$

- 间隔是相对论的一个基本概念，它描述了四维时空中两点之间的联系
- 当两事件是由光联系起来的时候，则其间隔为零



## 条件:

- 1) 在惯性系中变换
- 2) 满足相对论的两条基本原理
- 3) 不讨论引力场的问题

## 性质:

- 变换是线性的
- 变换与坐标系的选择无关
- 变换应是连续和可逆的

在惯性系  $\Sigma$  中

$$\bar{x} = \bar{x}_0 + \bar{v}t$$

在惯性系  $\Sigma'$  中

$$\bar{x}' = \bar{x}'_0 + \bar{v}'t'$$

$\bar{x}$  与  $\bar{x}'$  之间必  
为线性变换

可逆性

$\Sigma$  系方程



$\Sigma'$  系方程

连续性

$\Sigma$  系方程



$\Sigma''$  系方程

$\Sigma'$  系方程





### 事件1

在 $\Sigma$ 系中坐标(0,0,0,0)

在 $\Sigma'$ 系中坐标(0,0,0,0)

### 事件2

在 $\Sigma$ 系中坐标(x,y,z,t)

在 $\Sigma'$ 系坐标( $x',y',z',t'$ )

❖ 事件1为发光，事件2为接收到光

$$\begin{aligned}\Sigma: x^2+y^2+z^2=c^2t^2 &\rightarrow S^2=c^2t^2-x^2-y^2-z^2=0 \\ \Sigma': x'^2+y'^2+z'^2=c^2t'^2 &\rightarrow S'^2=c^2t'^2-x'^2-y'^2-z'^2=0\end{aligned}\left.\right\} \rightarrow S^2=S'^2$$

❖  $S^2 \neq 0, S'^2 \neq 0$

• 因  $S^2$  与  $S'^2$  为二次式，且  $S^2=0$  定有  $S'^2=0$ ，则 A 仅是与变量  $x, y, z, t$  无关的常因子

线性  
变换

$$S'^2 = AS^2 \quad S^2 = AS'^2$$

$\Sigma$  与  $\Sigma'$   
等价

• 变换与坐标系选择无关，故 A 最多与  $\Sigma$  和  $\Sigma'$  的相对速度绝对值有关



$$A^2=1 \rightarrow A=\pm 1$$

■  $A=-1$

$$\left. \begin{aligned} & S'^2 \xrightarrow[\text{变换}]{\text{二次}} -S^2 \\ & -S'^2 \xrightarrow[\text{变换}]{\text{二次}} S''^2 \xrightarrow[\text{变换}]{\text{一次}} -S^2 \end{aligned} \right\} \rightarrow \boxed{\text{变换不连续}}$$

■  $A=1$  同理可证变换连续

$$A=1$$



结论：任意两事件有 $S^2=S'^2$ ，即在相对论时空中，两事件的间隔是不变的

### 意义：

- 间隔不变性是狭义相对论基本原理的直接结果，它也是相对论基本原理的数学表示
- 由间隔不变性可以看出，在相对论的时空中时间和空间是不可分的
- 间隔有两种特殊情况
  - i. 对同一地点的两事件，有 $S^2=c^2 \Delta t^2$
  - ii. 同时不同地的两事件，有 $S^2=-(\Delta x^2+\Delta y^2+\Delta z^2)$



### 三. 洛伦兹变换

——两惯性系之间同一事件时空坐标的变换关系

某事件

在  $\Sigma$  系中坐标  $(x, y, z, t)$

在  $\Sigma'$  系中坐标  $(x', y', z', t')$

一般

$$\left\{ \begin{array}{l} x' = \alpha_{11}x + \alpha_{12}y + \alpha_{13}z + \alpha_{14}(ct) \\ y' = \alpha_{21}x + \alpha_{22}y + \alpha_{23}z + \alpha_{24}(ct) \\ z' = \alpha_{31}x + \alpha_{32}y + \alpha_{33}z + \alpha_{34}(ct) \\ ct' = \alpha_{41}x + \alpha_{42}y + \alpha_{43}z + \alpha_{44}(ct) \end{array} \right.$$

条件：

- $\Sigma$  系与  $\Sigma'$  系空时原点重合
- $\Sigma'$  系相对于  $\Sigma$  系作匀速运动
- 变换是线性
- 变换在一定条件下应回到伽利略变换

$\Sigma'$  系沿  $\Sigma$  系 x 轴以速度 v 运动



## 特殊

$$\begin{cases} x' = \alpha_{11}x + \alpha_{14}(ct) \\ y' = y \\ z' = z \\ ct' = \alpha_{41}x + \alpha_{44}(ct) \end{cases}$$

条件：

- $\Sigma$ 系和 $\Sigma'$ 系各轴平行，其中x与x'轴重合，各轴正向相同

$$\begin{aligned} & c^2 t'^2 - x'^2 - y'^2 - z'^2 \\ &= [\alpha_{41}x + \alpha_{44}(ct)]^2 - [\alpha_{11}x + \alpha_{14}(ct)]^2 - y^2 - z^2 \\ &= (\alpha_{44}^2 - \alpha_{14}^2)c^2 t^2 - (\alpha_{11}^2 - \alpha_{41}^2)x^2 - y^2 - z^2 \\ &+ 2(\alpha_{41}\alpha_{44} - \alpha_{11}\alpha_{14})xct \\ &= c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2 \end{aligned}$$

间隔不变性



$$\left. \begin{array}{l} \alpha_{14} = \alpha_{41} \\ \alpha_{11} = \alpha_{44} \end{array} \right\} \quad \left. \begin{array}{l} \alpha_{44} = \sqrt{1 + \alpha_{14}^2} \\ \alpha_{11} = \sqrt{1 + \alpha_{41}^2} \\ \alpha_{41} \alpha_{44} - \alpha_{11} \alpha_{14} = 0 \end{array} \right\} \quad \begin{array}{l} \alpha_{44}^2 - \alpha_{14}^2 = 1 \\ \alpha_{11}^2 - \alpha_{41}^2 = 1 \\ 0 = \alpha_{11} v t + \alpha_{14} (c t) \end{array} \quad \begin{array}{l} ① \\ ② \\ ③ \end{array}$$

x轴与x'轴正向同

t轴与t'轴正向同

$$\left. \begin{array}{l} ③ \\ \alpha_{11} > 0 \\ \alpha_{44} > 0 \end{array} \right\}$$

$$\Sigma': x' = 0$$

$$\Sigma: x = vt$$

O'点坐标

$$\alpha_{14} \alpha_{41} = \frac{\alpha_{11}}{\alpha_{44}} \alpha_{14}^2$$

$$\boxed{\begin{array}{ll} x' = \alpha_{11} x + \alpha_{14} (ct) & y' = y \\ ct' = \alpha_{41} x + \alpha_{44} (ct) & z' = z \end{array}}$$



$$\alpha_{14}\alpha_{41} > 0$$

$$\left. \begin{array}{l} \textcircled{2} \quad \alpha_{11}^2 - \alpha_{41}^2 = 1 \quad \rightarrow \quad \alpha_{11} = \sqrt{1 + \alpha_{41}^2} \\ \textcircled{4} \quad 0 = \alpha_{11}vt + \alpha_{14}(ct) \rightarrow \alpha_{11} = -\frac{c}{v}\alpha_{14} \\ \quad \quad \quad \alpha_{14} = \alpha_{41} \end{array} \right\} \rightarrow \boxed{\begin{array}{l} \alpha_{14} = \alpha_{41} \\ = \frac{-\frac{v}{c}}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \end{array}}$$

$$\left. \begin{array}{l} \textcircled{4} \quad 0 = \alpha_{11}vt + \alpha_{14}(ct) \rightarrow \alpha_{11} = -\frac{c}{v}\alpha_{14} \\ \quad \quad \quad \alpha_{11} = \alpha_{44} \\ \quad \quad \quad \alpha_{14} = \frac{-\frac{v}{c}}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \end{array} \right\} \rightarrow \boxed{\begin{array}{l} \alpha_{11} = \alpha_{44} \\ = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \end{array}}$$



## 特殊洛伦兹变换

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



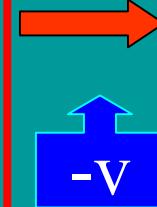
$$\left\{ \begin{array}{l} x = \frac{x' + vt'}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \\ y = y' \\ z = z' \\ t = \frac{t' + \frac{v}{c^2}x'}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \end{array} \right.$$

说明：

- 时间和空间是不可分的
- 时间和空间与物质运动相关
- 洛伦兹变换是相对论基本原理的数学表述



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



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

➤ 当坐标系的相对速度  $v \ll c$  时，洛伦兹变换退回到伽利略变换

➤ 洛伦兹变换只表明  $c$  为极限，但并不排除有超光速粒子的存在



## § 3

# 相对论的时空理论

## 一. 间隔分类——相对论的时空结构

O事件(0,0,0,0)

P事件(x,y,z,t)

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

间隔:  $S^2 = c^2t^2 - x^2 - y^2 - z^2 = c^2t^2 - r^2$

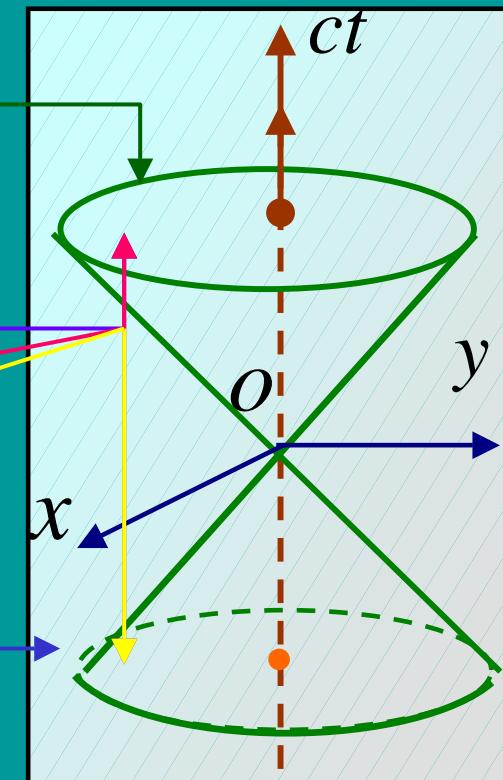
1)  $S^2 = 0, ct = r$ : 光速联系; 由光相互作用联系

2)  $S^2 > 0, ct > r$ : 光速联系; 由低于光速的相互作用联系

a.  $t > 0$ 时称为 未来光锥

b.  $t < 0$ 时称为 过去光锥

3)  $S^2 < 0, ct < r$ : 不可能联系; 不可能由光或低于光速的相互作用联系





## 注意：

➤ 间隔的划分是绝对的

若 $\Sigma$ 系中两事件的间隔 $S^2 > 0$ , 则当变换到 $\Sigma'$ 系中时仍有 $S'^2 > 0$

➤ 洛伦兹变换保持时间正向不变

## 二. 因果律

第一事件 $P_1$ (原因)

在 $\Sigma$ 系中坐标 $(x_1, t_1)$

在 $\Sigma'$ 系中坐标 $(x'_1, t'_1)$

第二事件 $P_2$ (结果)

在 $\Sigma$ 系中坐标 $(x_2, t_2)$

在 $\Sigma'$ 系中坐标 $(x'_2, t'_2)$

若 $t_2 > t_1$ , 证在类时  
间隔中有 $t'_2 > t'_1$



## 洛伦兹变换

$$\left. \begin{aligned} t'_1 &= \frac{t_1 - \frac{v}{c^2} x_1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \\ t'_2 &= \frac{t_2 - \frac{v}{c^2} x_2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \end{aligned} \right\} \rightarrow t'_2 - t'_1 = (t_2 - t_1) \frac{1 - \frac{v}{c^2} \frac{x_2 - x_1}{t_2 - t_1}}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$\frac{x_2 - x_1}{t_2 - t_1} = u$$

v为 $\Sigma'$ 相对于 $\Sigma$ 的运动速度



在  $u < c$ ,  $v < c$  时, 当  
 $t_2 > t_1$ , 必有  $t'_2 > t'_1$ ,  
结论: 在类时间隔中  
才能保证事物的因果  
关系有绝对意义

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



间隔类空

### 三. 同时相对性

① 第一事件  $P_1$  (原因)  
在  $\Sigma$  系中坐标  $(x_1, t_1)$   
在  $\Sigma'$  系中坐标  $(x'_1, t'_1)$

② 第二事件  $P_2$  (结果)  
在  $\Sigma$  系中坐标  $(x_2, t_2)$   
在  $\Sigma'$  系中坐标  $(x'_2, t'_2)$

$\Sigma$  系内有  $t_2 > t_1$  说明  $t'_1$  和  $t'_2$  的关系





## 洛伦兹变换

$$t'_1 = \frac{t_1 - \frac{v}{c^2} x_1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$t'_2 = \frac{t_2 - \frac{v}{c^2} x_2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$\begin{aligned}\rightarrow t'_2 - t'_1 &= (t_2 - t_1) \frac{1 - \frac{v}{c^2} \frac{x_2 - x_1}{t_2 - t_1}}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \\ &= (t_2 - t_1) \frac{1 - \frac{v}{c^2} u}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}\end{aligned}$$



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

两事件类空

$$S^2 = c^2(t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 < 0$$

$$|u| > c$$

$$t_2 > t_1 \Rightarrow 1 < \frac{v}{c^2} \left| \frac{x_2 - x_1}{t_2 - t_1} \right| \Rightarrow t'_1 > t'_2$$

$$v = c^2/u \Rightarrow t'_1 = t'_2$$

结论：类空间隔，时间顺序已无绝对意义



$\Sigma$  系:  $x_1 \neq x_2, t_1 = t_2$



类空间隔

$$\left. \begin{array}{l} \Sigma: S^2 = c^2(t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 \\ \Sigma': S'^2 = c^2(t'_2 - t'_1)^2 - (x'_2 - x'_1)^2 \end{array} \right\} \rightarrow$$

$$S^2 = S'^2 < 0$$

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



$$\left. \begin{array}{l} t'_1 = \frac{t_1 - \frac{v}{c^2} x_1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \\ t'_2 = \frac{t_2 - \frac{v}{c^2} x_2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \end{array} \right\} \rightarrow t'_2 - t'_1 = \frac{(t_2 - t_1) - \frac{v}{c^2} (x_2 - x_1)}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$x'_1 \neq x'_2, \quad t'_1 \neq t'_2$$

$$x_1 < x_2 \rightarrow t'_1 > t'_2 \quad x_1 > x_2 \rightarrow t'_1 < t'_2$$



## 注意

- 同时的相对性:对于类空间隔, 若在某一惯性系看来是同时发生的两事件, 在另一惯性系看来则不再同时发生
- 同一惯性系内对准时解的问题, 由经典力学即可解决

