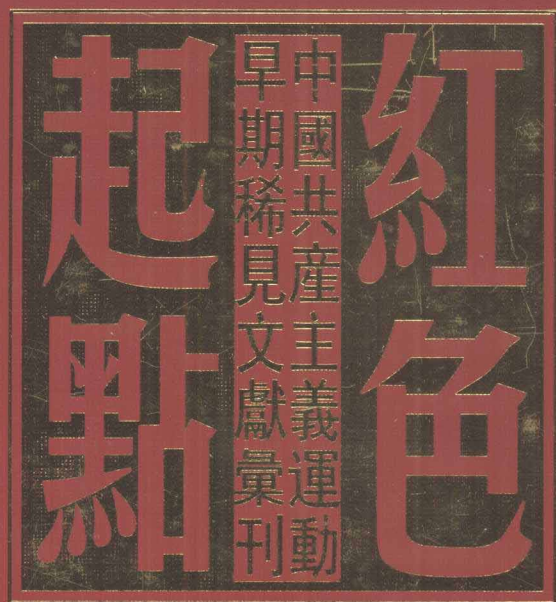




❖ 20 ❖

《少年中國》

第三卷（七至十二期）

中西書局



❧ 20 ❧

《少年中國》

第三卷（七至十二期）

中西書局

目 録

《少年中國》第三卷

第七期		1
第八期		79
第九期		169
第十期		251
第十一期		339
第十二期		427

中華民國郵務局特准掛號認爲新聞紙類

少年中國

THE JOURNAL OF THE YOUNG CHINA
ASSOCIATION

相對論

第三卷第七期

相對論……

魏嗣權

讀國內相對論著述以後的批評……

魏嗣權

我所知的安斯坦……

王光祈

少年中國學會消息

會員通訊

附錄

少年中國學會出版

民國十一年二月一日發行

上海亞東圖書館

本會響應非宗教同盟之通電

北京晨報轉非宗教大同盟，并轉全國各報館，各學校，各團體，各界同胞，各國同志均鑒：二十世紀，科學昌明，宗教勢力，何能存在？本會宗旨，係「本科學的精神」，對於此非科學的而滿帶迷信臭味之宗教，自在反對之列，非宗教大同盟登高一呼，誓破迷毒，本會聞之，不勝欣喜，自當力盡棉薄，誓爲後盾，以期障霧掃盡，文化昌明，尙祈國內外各同志，一致奮起，共圖進行，無任盼禱。少年中國學會個。



安 斯 坦 先 生

寄安斯坦的信

狠可尊敬的大學教授博士先生安斯坦！

你的相對論，他在中國，也狠惹起一般人的注意。有許多學會或團體，他們都發出專號，來討論這個問題。譬如少年中國學會，他就是那些學術團體中的一個。現在他的會員，也狠想將他們研究的心得，在他們的月刊上發刊。他們狠重視這件事，所以他們特請你給他們一個許可，而且，假如你願意，更請你給他們一張像片。

你狠服從的魏嗣鑾。二五，八，二一。

安斯坦的回信

狠可尊敬的數理科大學先生魏嗣鑾！

你的信，我已收到了，我狠感謝你，你們要出相對論的專號，我對於這件事，異常喜歡，而且，我狠願意給你們的許可。我的像片，是夾在信中的，請你們收納。

你狠恭敬的安斯坦。五，九，二一。

相對論

魏嗣鑾

序

相對論在科學上的重要，國內的學者，已經說得狠詳盡了，所以我不再說。我所欲說的，祇是相對論所指示我們治學的途徑。大凡一種科學，當他造端的時候，總怕他不入軌道。及其既入軌道的時候，又怕他墮入成見。成見一旦深了，往往有許多事物，自無成見的人看來，本很容易解決。但自有成見的人看來，却便惹出許多纏轢。因此科學，也大受阻礙。

舊日的電動學，（一）便是如此。時間的概念是相對的，這件事，本是極容易了解的。無如奈端以來，所有的科學家，都認他爲絕對的，這便是一種成見。因此，電動學上，就生出許多困難的事實，與矛盾的理论。

安斯坦的功勞，就在取消這種成見。這種成見取消以後，從前的事實，以爲係極困難的，自現在看來，却是很容易。從前的理論，以爲係極矛盾的，自現在看來，却是狠諧合。所以歐洲的科學家，

相對論

自得，相對論以後如負重的人，釋了重負如嗜酒的人，得着醇酒。

絕對時間的概念，祇是歐洲科學界中成見之一。歐洲科學界中，還有成見沒有？這是一個很重要的問題。或許沒有了，或許還有，或許竟自還有許多，總之，這是一件不可知的事。

我們所可知的，祇是我們中國的科學，還極幼稚，還無成見。以我們無成見的眼光，去觀察他們有成見的科學，我們相信，我們尋找他們的破綻，比較他們自身，要容易些。因此，假使我們誠實的努力，將他們的成績，分別的，批判的，輸入進來，我們相信，我們的進步，一定很快，而且，比他們還快。俗諺說得好，『後來者居上』，凡事大概如此，在科學上，何獨不然。

相對論上通俗的解說，國內已狠多了。所以本篇一切解釋，稍稍嚴格一點。

本篇科學上的術語，其譯名多得張君崧年之助，我在此地特別申謝。

（一）電動學，德名 Elektrodynamik

1.

章目如后

序言

第一章 相對原理在舊力學上的意義

第二章 相對原理在電動學上的困難(賣可兒生的試驗)

第三章 解釋困難的基本理想(安斯坦的相對論)

第四章 解釋困難的運算方法(羅倫子的換標公式)

第五章 相對論在空時上的改革

(一) 今昔解釋空時的比較

(二) 今昔計算空間的比較

(三) 今昔計算時間的比較

(四) 今昔計算速度的比較

第六章 相對論在實驗上的貢獻

(一) 賣可兒生的試驗

(二) 費佐的試驗

(三) 多蒲列兒的原理

(四) 恆星週歲移動律

第七章 相對論中的新數學(明可夫斯基的絕對宇宙)

第八章 相對論中的新力學

(一) 物質的變易

(二) 能力的惰性

第一章 相對原理在舊力學上的意義

凡欲記錄一種運動，必須先定一個座標系。(一)今有兩個座標系，其第一個命為 K ，他的位置，在空間，係固定的。其第二個命為 K' ，他的位置，在空間，係移動的。

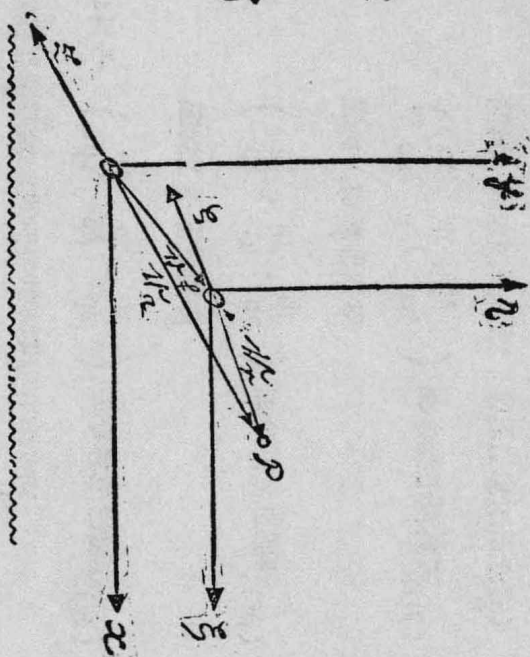
又有一個物體，他在空間移動，我們命為 P 。 P 在空間的位置，對 K 而言，我們可命為 (x, y, z) 。對 K' 而言，我們可命為 (ξ, η, ζ) 。如此，則 P 在空間的速度，對 K 而言，當為 $(\frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt})$ 。對 K' 而言，當為 $(\frac{d\xi}{dt}, \frac{d\eta}{dt}, \frac{d\zeta}{dt})$ 。 P 在空間的加速度，對 K 而言，當為 $(\frac{d^2x}{dt^2}, \frac{d^2y}{dt^2}, \frac{d^2z}{dt^2})$ 。對 K' 而言，當為 $(\frac{d^2\xi}{dt^2}, \frac{d^2\eta}{dt^2}, \frac{d^2\zeta}{dt^2})$ 。

K 對於 K' ，既係移動的，但移動的形式，種類很多，我們為便利起見，祇討論兩種移動，一為平進移動，一為旋轉移動。

何謂平進移動？(一)當 K 移動時，假設他的各軸 (ξ, η, ζ) 與 K 的各軸 (x, y, z) ，其位置常為平行的，如此，我們便命 K 的

移動，爲平進移動。

圖一第



(一)座標系，德名 Koordinatensystem。此譯本不其決，惟習用已久，故仍其舊。

(二)平進移動，德名 Translation。謂爲『平』者，所以表示各軸相互平行的意義。謂爲『進』者，所以表示各軸徒有前進而無旋轉的意義。

據第一圖，可得下式：

$$r_a = r_i + r_r \dots\dots\dots (1)$$

相對論

在此等式中 r_a 爲由O到P的方向量 (三)

r_i 爲由O到O'的方向量

r_r 爲由O'到P的方向量

若將等式 (一) 析爲分量，(四) 則可得下式：

$$\left. \begin{aligned} x &= x_i + x_r \\ y &= y_i + y_r \\ z &= z_i + z_r \end{aligned} \right\} \dots\dots\dots (2)$$

在此等式中

(x, y, z) 爲 r_a 的分量

(x_i, y_i, z_i) 爲 r_i 的分量

(x_r, y_r, z_r) 爲 r_r 的分量

故等式 (二) 的意義，即謂某物體P，他對於X的座標，爲由別樣兩種座標，相加而成。其第一即他對於X'的座標，其第二即X'的座標起點，(五) 對於X的座標。

假使我們將等式 (2) 在時間上微分之，則可得下式：

$$\left. \begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= \frac{dx_i}{dt} + \frac{dx_r}{dt} \\ \frac{dy}{dt} &= \frac{dy_i}{dt} + \frac{dy_r}{dt} \\ \frac{dz}{dt} &= \frac{dz_i}{dt} + \frac{dz_r}{dt} \end{aligned} \right\} \dots\dots\dots (3)$$

三

~~~~~  
 (三)方向量,德名 Vector。謂爲『方向』者,所以表示其有一定方向的意義。謂爲『量者』,所以表示其有一定大小的意義。

(四)分量,德名 Komponente。凡方向量,皆可析爲三分。因每分皆由方向分析而成,故曰『分』。因每分亦有大小,故亦言『量』。

(五)座標起點,德名 Koordinatenanfangspunkt。

在此等式中,  $\left(\frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt}\right)$  可命爲絕對速度, (六)

因爲K不動的原故。

$\left(\frac{dx_k}{dt}, \frac{dy_k}{dt}, \frac{dz_k}{dt}\right)$  可命爲相對速度, (七)

因爲K移動的原故。

$\left(\frac{dx_i}{dt}, \frac{dy_i}{dt}, \frac{dz_i}{dt}\right)$  可命爲引導速度, (八)

因爲P若在K上不動, (即謂P爲K所引導, 則P對於K的速度, 即引導速度。

若將等式(3)簡寫,則可得下式:

四

$$\vec{a} = \vec{a}_i + \vec{a}_r \dots\dots\dots (4)$$

此等式的意義,即謂:絕對速度,爲由相對速度與引導速度相加而成。假使我們,將等式(3)更在時間上微分之,則可得下式:

$$\frac{d^2x}{dt^2} = \frac{d^2x_i}{dt^2} + \frac{d^2x_r}{dt^2}$$

$$\frac{d^2y}{dt^2} = \frac{d^2y_i}{dt^2} + \frac{d^2y_r}{dt^2}$$

$$\frac{d^2z}{dt^2} = \frac{d^2z_i}{dt^2} + \frac{d^2z_r}{dt^2} \dots\dots\dots (5)$$

在此等式中

$$\left(\frac{d^2x}{dt^2}, \frac{d^2y}{dt^2}, \frac{d^2z}{dt^2}\right) \text{ 爲絕對加速度。}$$

$$\left(\frac{d^2x_k}{dt^2}, \frac{d^2y_k}{dt^2}, \frac{d^2z_k}{dt^2}\right) \text{ 爲相對加速度。}$$

$$\left(\frac{d^2x_i}{dt^2}, \frac{d^2y_i}{dt^2}, \frac{d^2z_i}{dt^2}\right) \text{ 爲引導加速度。}$$

若將等式(5)簡寫,則可得下式:

$$b_a = b_r + b_r$$

.....(6)

(六)絕對速度, 德名 Absolute Geschwindigkeit

(七)相對速度, 德名 Relative Geschwindigkeit

(八)引導速度, 德名 Führungsgeschwindigkeit

此等式的意義, 即謂: 絕對速度, 爲由相對速度與引導速度相加而成。上面論的, 是不進移動, 下面再說旋轉移動。

何謂旋轉移動? 當 $\Sigma$ 移動時, 假使他的各軸 ( $\xi, \eta, \zeta$ ) 與 $\Sigma$ 的各軸 ( $x, y, z$ ) 其位置不是平行的, 如此, 我們便命 $\Sigma$ 的移動, 爲旋轉移動。

我們爲便利起見, 若以 $\Sigma$ 的座標起點, 與 $\Sigma$ 的座標起點, 相互重合, 則可得下式:

$$\left. \begin{aligned} x &= \xi \cos \alpha_1 + \eta \cos \alpha_2 + \zeta \cos \alpha_3 \\ y &= \xi \cos \beta_1 + \eta \cos \beta_2 + \zeta \cos \beta_3 \\ z &= \xi \cos \gamma_1 + \eta \cos \gamma_2 + \zeta \cos \gamma_3 \end{aligned} \right\} \dots\dots\dots (7)$$

若將等式 (7) 在時間上微分之, 則得:

## 相對論

$$\left. \begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= \left( \frac{d\xi}{dt} \cos \alpha_1 + \frac{d\eta}{dt} \cos \alpha_2 + \frac{d\zeta}{dt} \cos \alpha_3 \right) \\ &+ \left( \xi \frac{d \cos \alpha_1}{dt} + \eta \frac{d \cos \alpha_2}{dt} + \zeta \frac{d \cos \alpha_3}{dt} \right) \\ \frac{dy}{dt} &= \left( \frac{d\xi}{dt} \cos \beta_1 + \frac{d\eta}{dt} \cos \beta_2 + \frac{d\zeta}{dt} \cos \beta_3 \right) \\ &+ \left( \xi \frac{d \cos \beta_1}{dt} + \eta \frac{d \cos \beta_2}{dt} + \zeta \frac{d \cos \beta_3}{dt} \right) \\ \frac{dz}{dt} &= \left( \frac{d\xi}{dt} \cos \gamma_1 + \frac{d\eta}{dt} \cos \gamma_2 + \frac{d\zeta}{dt} \cos \gamma_3 \right) \\ &+ \left( \xi \frac{d \cos \gamma_1}{dt} + \eta \frac{d \cos \gamma_2}{dt} + \zeta \frac{d \cos \gamma_3}{dt} \right) \end{aligned} \right\} \dots\dots\dots (8)$$

在此等式中

$$\left( \frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt} \right) \text{ 爲絕對速度的分量。}$$

$$\left( \frac{d\xi}{dt} \cos \alpha_1 + \frac{d\eta}{dt} \cos \alpha_2 + \frac{d\zeta}{dt} \cos \alpha_3, \dots \right) \text{ 爲相對速度對於 } \Sigma \text{ 的分量。}$$

$$\left( \xi \frac{d \cos \alpha_1}{dt} + \eta \frac{d \cos \alpha_2}{dt} + \zeta \frac{d \cos \alpha_3}{dt}, \dots \right) \text{ 爲引導速度對於 } \Sigma \text{ 的分量。}$$

若將等式 (8) 簡寫, 則可得下式:

## 五

$$a_a = a_r + a_t \dots\dots\dots (9)$$

此等式的意義，即謂絕對速度，爲由相對速度與引導速度，相加而成。

假使我們，將等式(8)更在時間上微分之，則可得下式：

$$\begin{aligned} \frac{d^2x}{dt^2} = & \left( \frac{d^2x}{dt^2} \cos \alpha_1 + \frac{d^2y}{dt^2} \cos \alpha_2 + \frac{d^2z}{dt^2} \cos \alpha_3 \right) \\ & + 2 \left( \frac{dx}{dt} \cdot \frac{d \cos \alpha_1}{dt} + \frac{dy}{dt} \cdot \frac{d \cos \alpha_2}{dt} + \frac{dz}{dt} \cdot \frac{d \cos \alpha_3}{dt} \right) \\ & + \left( x \frac{d^2 \cos \alpha_1}{dt^2} + y \frac{d^2 \cos \alpha_2}{dt^2} + z \frac{d^2 \cos \alpha_3}{dt^2} \right) \\ \frac{d^2y}{dt^2} = & \left( \frac{d^2x}{dt^2} \cos \beta_1 + \frac{d^2y}{dt^2} \cos \beta_2 + \frac{d^2z}{dt^2} \cos \beta_3 \right) \\ & + 2 \left( \frac{dx}{dt} \cdot \frac{d \cos \beta_1}{dt} + \frac{dy}{dt} \cdot \frac{d \cos \beta_2}{dt} + \frac{dz}{dt} \cdot \frac{d \cos \beta_3}{dt} \right) \\ & + \left( x \frac{d^2 \cos \beta_1}{dt^2} + y \frac{d^2 \cos \beta_2}{dt^2} + z \frac{d^2 \cos \beta_3}{dt^2} \right) \\ \frac{d^2z}{dt^2} = & \left( \frac{d^2x}{dt^2} \cos \gamma_1 + \frac{d^2y}{dt^2} \cos \gamma_2 + \frac{d^2z}{dt^2} \cos \gamma_3 \right) \\ & + 2 \left( \frac{dx}{dt} \cdot \frac{d \cos \gamma_1}{dt} + \frac{dy}{dt} \cdot \frac{d \cos \gamma_2}{dt} + \frac{dz}{dt} \cdot \frac{d \cos \gamma_3}{dt} \right) \\ & + \left( x \frac{d^2 \cos \gamma_1}{dt^2} + y \frac{d^2 \cos \gamma_2}{dt^2} + z \frac{d^2 \cos \gamma_3}{dt^2} \right) \end{aligned} \dots\dots (10)$$

在此等式中

$$\left( \frac{d^2x}{dt^2}, \frac{d^2y}{dt^2}, \frac{d^2z}{dt^2} \right) \text{ 爲絕對加速度的分量。}$$

$$\left( \frac{d^2x}{dt^2} \cos \alpha_1 + \frac{d^2y}{dt^2} \cos \alpha_2 + \frac{d^2z}{dt^2} \cos \alpha_3, \dots \right) \text{ 爲相對加}$$

速度對於K的分量。

$$\left( x \frac{d^2 \cos \alpha_1}{dt^2} + y \frac{d^2 \cos \alpha_2}{dt^2} + z \frac{d^2 \cos \alpha_3}{dt^2}, \dots \right) \text{ 爲引導}$$

加速度對於K的分量。

$$\left( \frac{dx}{dt} \cdot \frac{d \cos \alpha_1}{dt} + \frac{dy}{dt} \cdot \frac{d \cos \alpha_2}{dt} + \frac{dz}{dt} \cdot \frac{d \cos \alpha_3}{dt}, \dots \right) \text{ 爲組合}$$

加速度。(九) 此種加速度，僅出現於旋轉移動，是爲平進移動

所無的。

若將等式(10)簡寫，則可得下式：

$$b_a = b_r + b_t \dots\dots\dots (11)$$

此等式的意義，即謂絕對加速度，爲由相對加速度，引導速度，與組合加速度，三者，相加而成。

我們試將等式(4),(6),(9),(11)仔細觀察一下，我們便可看出凡記錄一種運動，必須先定一個座標系。座標系變了，運動的速

度與加速度，也要跟隨着變。譬如我們所觀察的物體 $\Gamma$ ，他的速度，對於 $K$ 座標系，爲  $\left(\frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt}\right)$  對於 $K'$ 座標系，却爲  $\left(\frac{dx'}{dt'}, \frac{dy'}{dt'}, \frac{dz'}{dt'}\right)$  這兩個係完全不同的。又如他的加速度，對於 $K$ 座標系，爲  $\left(\frac{d^2x}{dt^2}, \frac{d^2y}{dt^2}, \frac{d^2z}{dt^2}\right)$  對於 $K'$ 座標系，却爲  $\left(\frac{d^2x'}{dt'^2}, \frac{d^2y'}{dt'^2}, \frac{d^2z'}{dt'^2}\right)$  他們倆也是完全不同的。

但是，在力學上，還有一種特殊的情形！假使 $\Gamma$ 對於 $K$ ，其移動不僅係平行的，而且還係等速的，如此，則等式(6)可變爲

(九)組合加速度，德名 *Zusammengesetzte Beschleunigung*，又名 *Conolis Beschleunigung*。謂爲組合者，以其由兩種速度  $\left(\frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt}\right)$  組合而成。

$$b_a = b_r \dots\dots\dots (12)$$

此等式的意義，即謂：假使 $\Gamma$ 對於 $K$ ，其移動爲平行與等速時，則絕對加速度，等於相對加速度。

## 相對論

這便是舊日力學中的相對原理。他的意義，即謂：假使有兩個座標系，第二個 $K'$ 對於第一個 $K$ ，其移動爲平行的，爲等速的，如此，則任何物體的加速度，對於這兩個座標系，皆固定不變。因此，奈端的運動等式

$$K = mb \dots\dots\dots (13)$$

在這兩個座標系中，也固定不變。因此，所有力學上的試驗，在這兩個座標系中，其結果都是一樣。因此，在 $K'$ 座標系中的觀察者，他就不能認識，他的座標系，究竟在動抑或在靜？因此，他也可說，他的座標系，係靜止的，在 $K$ 座標系中的觀察者，雖不承認，却無以難他。因此，我們說 $K$ 係靜止的，固與力學不抵觸，即說 $K'$ 係靜止的，也與力學不抵觸。這便是舊日力學中的相對原理。(十)

(十)這個相對原理，是一些事實抽象的表現，而且，我們每日都可經驗。假使我們用一塊石頭，向上擲去，論理說來，地球既在空間運動，則當石塊落地的時候，他必不會落在原處，但在實際上，他却落在原處。這是何故？因為地球雖在運動，而他運動的形式，在短時間裏，却是平行的，等速的。因此，他雖

運動，却與靜止一樣。

還有，假使一輪火車，他的速度，真是平行的，等速的，而且他的窗戶，都係閉着的，如此。我們在車裏坐着，便會絲毫不覺着車的運動，而且，所有一切力學上的試驗，其結果都與在地球上一樣。這也是相對原理的一種徵驗。

這樣的例，可以引伸，至於無窮。總之，相對原理，在力學上，無論如何，是顛撲不破的，因為他的理論，與實驗，完全一致。

### 參考書

1. Theoretische Physik von Clemens Schäfer, Seite 57 → 67
2. Theoretische Physik von Arthur Haas, Heite 103 → 113
3. Raum und Zeit im Lichte der neueren Physik von Haus Wite, Seite 26 → 27.
4. Weltgesetze, Weltgebäude u. Weltentwicklung von Erich Becher, Seite 170 → 173.

## 第二章 相對原理在電動學上的困難

(賣可兒生的試驗)

照着相對原理，凡兩個座標系，假使他們相互的運動，係平行的，係等速的，如此，則所有一切力學上的運動等式，在這兩個座標系中，必會一樣。這個原理，在力學上，係很適用的。據理論來，他在電動學上，也應當適用。但是，却有許多困難。

我們試觀察兩個平行的座標系，第二個對於第一個，其運動的速度為  $u$ ，其運動的方向，與  $x \parallel u$  相合，如此，則照着舊日力學的換標公式，(一)當為

$$x'' = x' - ut; \quad y'' = y'; \quad z'' = z' \dots \dots \dots (1)$$

在此等式中

$(x'', y'', z'')$  所表者，為在第二個座標系中的座標。  
 $(x', y', z')$  所表者，為在第一個座標系中的座標。

假使在第一個座標系中，有一個力學等式，其形式為

$$f(x', y', z', t) = 0 \dots \dots \dots (2a)$$

則照相對原理，在第二個座標系中，此力學等式，其形式必為

~~~~~

(一)換標公式德名 Koordinaten transformation 從夏元璠

君譯，見改造第三卷第八號。

$$\Gamma(x'', y'', z'', t) = 0 \dots \dots \dots (2b)$$

這件事，在力學上，是很尋常的。但是，若要將此理，照樣的應用到電動學上去，那就立刻發生問題了。我們試舉光線傳播律來作個例！

光線傳播律的等式，在任何一個座標系中，當爲

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

假使他在K座標系中，其等式爲

$$x'^2 + y'^2 + z'^2 - c^2 t'^2 = 0 \dots \dots \dots (3a)$$

則照着相對原理，他在K'座標系中，其等式必爲

$$x''^2 + y''^2 + z''^2 - c^2 t''^2 = 0 \dots \dots \dots (3b)$$

但是，這却不可能。在論理上，我們非作下式不可：

$$x'^2 + y'^2 + z'^2 - c^2 t'^2 \neq x''^2 + y''^2 + z''^2 - c^2 t''^2 \dots (4)$$

據此看來，力學上的相對原理，似乎不能應用到電動學上去了。因此，光線的傳播，似乎祇有對於一個特殊的座標系，他朝着各方的速度，才是等速的了。因此，在地球上，光線的傳播，其朝着各方的速度，似乎不能一致了。因此，我們在地球上，或者可以尋出這個特殊的座標系了。但是試驗的結果，却大不然。

相對論

尋找這個特殊座標系的試驗，在物理上很多。其中有一個最精確的，這就是賣可兒生的試驗。

我們且先說賣可兒生試驗的設備！

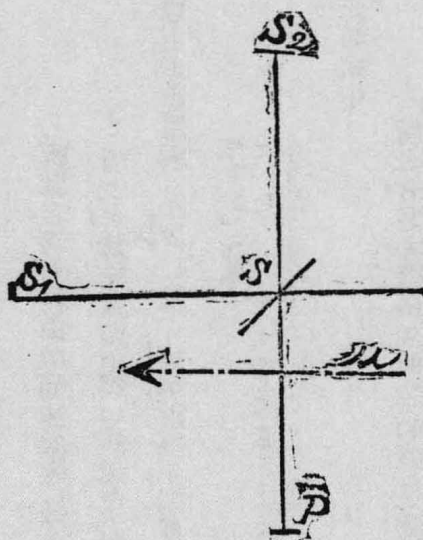
S 是一面鏡子，他對於 L 的角度，爲 45° 。

S₁ 也是一面鏡子，他對於 S 的距離，等於 1。

S₂ 也是一面鏡子，他對於 S 的距離，也等於 1。

P 是一個望遠鏡，用來觀察 Interferenz 的。

L 是一個光源，他發出的光，爲 S 所爲兩分。其一分達到 S₁，



圖二第

又由 S_2 反射而回。其一分達到 S_1 ，又由 S_1 反射而回。此兩種反光相聚，便成 Interferenz 由 P 可以觀察。

上面說的是賣可兒生試驗的設備，下面再說賣可兒生試驗的理想。

假使我們設想，世界上果有『以太』，光線在他裏面傳播的速度，朝着各方，都是等速的。假使我們再設想，我們的地球，他的平進速度，對於『以太』，係與 u 相等的。如此，我們在地球上，便可尋出地球對於『以太』的絕對運動。如此，我們便可以尋出前面所說的那個特殊座標系（即『以太』）而且即用下面的方法。假使我們令光線傳播的速度，對於『以太』，等於 c 。假使我們再令光線傳播的速度，對於地球，等於 v 。如此，則按照舊日力學的理论， $c - u$ 一定會等於 v 與 u 之合。以算式表之，則得：

$$c = v + u \dots\dots\dots (5)$$

若以此理應用到 $\overrightarrow{S_1 S_1}$ 及 $\overrightarrow{S_1 S_2}$ 兩線上，則可得下式：

$$\left. \begin{aligned} c &= v_1' + u \\ c &= v_1'' - u \end{aligned} \right\} \dots\dots\dots (6)$$

在此等式中

v_1' 所表者，為光線由 S 到 S_1 的速度（對地球而言）。
 v_1'' 所表者，為光線由 S_1 到 S 的速度（對地球而言）。
 若以上理應用到 $\overrightarrow{S S_1}$ 及 $\overrightarrow{S_2 S}$ 兩線上，則可得下式：

$$\left. \begin{aligned} c^2 &= v_1'^2 + u^2 \\ c^2 &= v_2''^2 + u^2 \end{aligned} \right\} \dots\dots\dots (7)$$

在此等式中

v_2' 所表者，為光線由 S 到 S_2 的速度（對地球而言）。
 v_2'' 所表者，為光線由 S_2 到 S 的速度（對地球而言）。
 假使我們令光線由 $S \rightarrow S_1$ ，又由 $S_1 \rightarrow S$ 的時間為 t_1 ，則據前理，可得：

$$t_1 = \frac{1}{v_1'} + \frac{1}{v_1''} = \frac{1}{c-u} + \frac{1}{c+u} = \frac{2l}{c} \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)^{-1} \dots\dots\dots (8)$$

假使我們令光線由 $S \rightarrow S_2$ ，又由 $S_2 \rightarrow S$ 的時間為 t_2 ，則據同理，可得：

$$t_2 = \frac{1}{v_2'} + \frac{1}{v_2''} = \frac{2l}{\sqrt{c^2 - u^2}} = \frac{2l}{c} \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)^{-\frac{1}{2}} \dots\dots\dots (9)$$

照兩項式定理， t_1 與 t_2 的值，當為