

# 聚會 討論 與 報告

■ 青

我們渴望着知識，而知識是博大無窮盡的。我們可以從老師的傳授而深明知識的龍脈；可以從書本的猛讀而窮極知識的系統；更可以從孜孜的誨人而了然知識的靈活；但是只有誠摯的討論才能促進知識的交流。當然，讀大學並不全然是爲着那麼一點兒的東西而來滿足自己，我們需要的是學習一些做人的道理，明白羣體之間的關係，而在每一個份子的心靈上，縮短彼此的距離，藉着意見的交換，互相瞭解，互相撞擊，以達成塑造人格，堅立人格的目的。

在那麼一個短短的寒假，我們有了這麼一個雛形的構想：我們是一羣物理系二年級的學生，我們所能得到知識的淺薄，限制我們做躍步的探究；也就是說我們固然不可忘了自己所追求的終極目的和重心所在，但是我們希望在特殊知識交流之外，能够求得更廣泛更有趣的知識摩擦，當然我們的範圍甚或涉及社會、心理、哲學、思想、生活等各種問題。由於每一個人的觀點不同（這自然是我們所期待的一部份要求），在討論上將會產生摩擦，但是我們高興的是摩擦才有火花，火花才是生命，才是亮光。爲了此等要求，我們七個人表明了自己的寄望，而終於在聚餐時宣告成立「讀書研討會」。

我們的重心放在每一個人都能够將他的讀書心得，觀點等提出來，大家共同討論。所以我們排定一週一人主講，別的人可以吸取其特有的意見，亦可以提出自己各種的想法。我是擔當起了第一週的主角，這個拋磚引玉的責任的確不小，爲了表示本會並未曾忘本，我討論的內容乃引進最近吸收的一些心得而立爲 *Some Formula and Their Inductions in Relativity*。爲了使大家明白我們內容涉及的廣泛，我依序將各次的內容以標題式述之如下：

2. 尼采的哲學及完人思想。
3. 落後國家的資本形成問題。
4. 大學的功用及教育系制。

5. 物理定律的特性討論。

6. 男女感情的問題與處理。

7. 寂靜的春天（危害自然的農藥）。

以上共是七篇，分由七人主論，我們有抽象的思想，有社會的觀念，亦有生活的剖視，這些正是我們所要求的。

聚合的時間並非謹嚴，視大家的方便而定。至於地點更是視興之所至而趨之，教室、傳圖、活動中心、同學家、冰菓室等都是我們相聚的地方。我不用對這七篇來個完全的分析，畢竟這是好幾天的成果，我們也不敢說我們一定獲得了那些東西。現在以我自己爲例，將那次所討論的內容加以節錄，因爲這只是爲出席討論而預備的報告，所以其結構既不像一般的講稿，亦不像一般的文章，而正似所謂 Note 之類，但是爲了保持其原來的面目，使大家了解其作用，除了對某些不甚需要的部份加以刪除外，盡量維持原文，甚至文意不通之處，也只有留着大家去揣摩了，因爲很多式子的變換上省略了不少的步驟，不過絕沒有「黑」了過去。

× × × ×

Field 之存在乃是一種假設，因爲物質間作用力之發生，並非必須有直接的接觸，有時是跨越空間的。我們不稱此物質有力作用於他物質，而代之以此物質在其附近空間產生作用場，他物質存在此作用場中即受到作用力，即場觀念的成立。由此我們將討論相對論中課本上未加以深究的各種觀念：

Event 就是事件，而以地方，時間來描述它。所以我們將其對應於「四度空間」。在此空間中以點來代表事件，而每一質點在空間中關係着一線，稱之爲世界點及世界線。在 K system 中，二點若恰爲一 signal 所通過，則

$$\begin{cases} (x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 \\ \quad + (z_2 - z_1)^2 - c^2(t_2 - t_1)^2 = 0 \\ (x_2' - x_1')^2 + (y_2' - y_1')^2 \\ \quad + (z_2' - z_1')^2 - c^2(t_2' - t_1')^2 = 0 \end{cases}$$

定義 Interval

$$s_{12} = [c^2(t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 - (y_2 - y_1)^2 - (z_2 - z_1)^2]^{1/2}$$

所以若  $s_{12}=0$  則  $s_{12}'=0$  且定

$$ds^2 = c^2 dt^2 - dx^2 - dy^2 - dz^2$$

$$ds^2 = -(dx^2 + dy^2 + dz^2 + d\tau^2) = -\text{distance}$$

由上面知  $ds, ds'$  為同 order 之微分，設  $ds = a ds'$ ，

$a$  只和  $v$  有關，且  $ds' = a ds$  故  $a = \pm 1$ ，取  $+1$ ，則  $ds' = ds$ ，得  $s' = s$  [An invariant quantity]

其次我們介紹 Transformation，必須注意 Interval 是 Invariant 而分別為位移及轉動，假設

$$\begin{cases} x = x' \cos \phi - t' \sin \phi \\ t = x' \sin \phi + t' \cos \phi \end{cases} \quad \phi = \phi(V)$$

若  $K'$  之原點在  $K$  中運動， $x'=0$ ，則  $x = -t \sin \phi$ ， $t = t' \cos \phi$

$$\frac{x}{t} = -\tan \phi = i \frac{V}{c}$$

$$\text{故 } \sin \phi = \frac{iv}{c}(1-r^2)^{-1/2}, \quad \cos \phi = (1-r^2)^{-1/2}$$

其中  $r = \frac{V}{c}$  代入上式即得 Lorentz Transformation

而在  $K$  中  $v_x = v \cos \theta$   $v_y = v \sin \theta$ ，在  $K'$  中， $v_x' = v' \cos \theta$ ， $v_y' = v' \sin \theta$  而

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

$$v_y = v_y' (1-r^2)^{1/2} \left(1 + v_x' \frac{V}{c^2}\right)^{-1}$$

$$\text{故 } \tan \theta = v' (1-r^2)^{1/2} \sin \theta' [v' \cos \theta' + V]^{-1}$$

這關係到光行差，即：

$$\sin \theta = (1-r^2)^{1/2} \sin \theta' \left[1 + \frac{V}{c} \cos \theta'\right]^{-1}$$

$$\cos \theta = \left(\cos \theta' + \frac{V}{c}\right) \left[1 + \frac{V}{c} \cos \theta'\right]^{-1}$$

若  $V \ll C$ ，則

$$\Delta \theta \approx \sin \theta' - \sin \theta$$

$$= -\frac{V}{c} \cos \theta' \sin \theta' \approx \frac{V}{c} \sin \theta'$$

在四度空間中，所談的是「Four-Vector」，以 Tensor 表示即

$$A_{ik} = \alpha_{im} \alpha_{kl} A_{ml'}$$

其中

$$\alpha_{ik} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & -ir \\ \beta & 0 & 0 & \beta \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ \frac{ir}{\beta} & 0 & 0 & \frac{1}{\beta} \end{pmatrix} \quad \beta = (1-r^2)^{1/2}$$

由此可以引出 Four dimension velocity and acceleration:  $U_i = \frac{dx_i}{dS}$ ，其中  $dS = c dt \cdot \beta$

$$U_0 = \frac{v_0}{c\beta} \quad U_4 = \frac{i}{\beta}$$

$dx_i^2 = -dS^2$ ， $U_i^2 = -1$ ，a unit Four-vector

Four-acceleration  $\omega_i = \frac{dU_i}{dS}$

$$\begin{cases} \omega_0 = \frac{1}{c^2\beta} \frac{d}{dt} \frac{v_0}{\beta} & \text{故 } U_i \frac{dU_i}{dS} = 0 \\ \omega_4 = \frac{i}{c^2\beta} \frac{d}{dt} \frac{1}{\beta} & U_i \omega_i = 0 \end{cases}$$

$\times \quad \times \quad \times \quad \times$

我們要討論力學，其開端在根據 Lagrangian 及 Hamiltonian dynamics 因為牛頓力學經過修正，已改變甚多，不得直接應用。首先來觀察「The principle of least action」，此 action  $S$  必須不受參考系統之影響，即 Invariant under Lorentz Transformation 故為純量且為一次微分，我們知道  $dS$  具此性質，故設

$$S = -\alpha \int_a^b dS$$

$$S = -\int_{t_1}^{t_2} \alpha c \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{1/2} dt = \int_{t_1}^{t_2} L dt$$

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

$$\text{故 } \alpha = mc \quad S = -mc \int_a^b dS$$

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

因為  $P = \frac{\partial L}{\partial v}$ ，導出力的形式為

$$\begin{cases} \text{方向改變: } \frac{m dV}{dt} \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2}, V \text{ 為一向量} \\ \text{大小改變: } \frac{m dV}{dt} \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-3/2} \end{cases}$$

$$\epsilon = PV - L, \text{ 可得 } P = \epsilon \frac{V}{c^2}$$

同時

$$\delta S = -mc \delta d \int_a^b dS = 0$$

$$= -mc \int_a^b \delta(-dx_i^2)^{1/2}$$

$$= -mc \int_a^b -dx_i (-dx_i^2)^{-1/2} \delta dx_i$$

$$= -mc \int_a^b U_i \delta dx_i$$

$$= mc \left[ U_i \delta x_i \right]_a^b - mc \int_a^b \delta x_i dU_i$$

$$= mcU_i \delta x_i \Big|_a^b - mc \int_a^b \delta x_i \omega_i dS$$

因  $(\delta x_i)_a = (\delta x_i)_b = 0$ , 故  $\omega_i = 0$ , 若  $(\delta x_i)_a = 0$ , 而以第二點為變數,  $\delta S = mcU_i \delta x_i$ , 故 Four-vector of momentum 為

$$\frac{\partial S}{\partial x_i} = mcU_i$$

同時  $-\frac{\partial S}{\partial t} = -\frac{\partial S}{\partial \tau} ic$  為能量, 故  $P_0 = P_4$ ,

$P_4 = \frac{ie}{c}$  形成 Four-vector,

$$U_i^2 = -1, \quad P_i^2 = -m^2 c^2$$

$$\therefore \frac{\epsilon^2}{c^2} = P^2 + m^2 c^2$$

此即 Hamiltonian function

$$H^2 = c^2(P^2 + m^2 c^2) \quad \left(\frac{\partial S}{\partial x_i}\right)^2 = -m^2 c^2$$

$$\therefore \left(\frac{\partial S}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial S}{\partial y}\right)^2 + \left(\frac{\partial S}{\partial z}\right)^2 - \frac{1}{c^2} \left(\frac{\partial S}{\partial t}\right)^2 + m^2 c^2 = 0$$

此為相對論中的 Hamilton-Jacobi equation。因  $\epsilon = -\frac{\partial S}{\partial t}$  所以令  $S = S' - mc^2 t$  以探求和古典之吻合性, 使  $c$  為無窮大即得方程式

$$\frac{1}{2m} \left[ \left(\frac{\partial S'}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial S'}{\partial y}\right)^2 + \left(\frac{\partial S'}{\partial z}\right)^2 \right] + \frac{\partial S'}{\partial t} = 0$$

進一步討論力的 Four-vector 即

$$f_i = \frac{dP_i}{dS} = mc \frac{dU_i}{dS}$$

$$\text{因 } U_i \frac{dU_i}{dS} = 0$$

$$\text{故 } f_i U_i = 0$$

即二者互相垂直。

現在考慮質量改變,

$$Mc^2 = m_1 c^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2} + m_2 c^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2}$$

故  $M > m_1 + m_2$ , 假設以  $v_1$  前進之  $m_1$ , 和靜止之  $m_2$  相碰撞, 求  $M$  及  $V$ 。相碰後為

$$M = \frac{1}{c^2} (\epsilon^2 - p^2 c^2)^{1/2}, \quad V = P \frac{c^2}{\epsilon}$$

$$\begin{aligned} \text{故 } c^4 M^2 &= \left[ m_2^2 c^2 + m_1^2 c^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2} \right]^2 \\ &\quad - \left[ m_1 v c \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2} \right]^2 \\ &= m_2^2 c^4 + m_1^2 c^4 + 2m_1 m_2 c^4 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2} \end{aligned}$$

$$v = m_1 v \left[ m_1 + m_2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{1/2} \right]^{-1}$$

一物質分裂為  $M_1$  及  $M_2$ , 則

$$Mc^2 = \epsilon_1 + \epsilon_2, \quad P_1 + P_2 = 0$$

$$\text{故 } \epsilon_1^2 - \epsilon_2^2 = M_1^2 c^4 - M_2^2 c^4$$

$$\begin{cases} \epsilon_1 = c^2 \frac{M^2 + M_1^2 - M_2^2}{2M} \\ \epsilon_2 = c^2 \frac{M^2 - M_1^2 + M_2^2}{2M} \end{cases}$$

最後是相對論中的碰撞問題:

假設碰撞前各為  $P_{10}, \epsilon_{10}, P_{20}, \epsilon_{20}$ , 而  $K$  之  $x$  軸和  $P_{10} + P_{20}$  之方向相同, 因

$$\begin{aligned} \epsilon_{10} + \epsilon_{20} &= \frac{\epsilon_{10}' + \epsilon_{20}'}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} \\ &= (\epsilon_{10}' + \epsilon_{20}') \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2} \end{aligned}$$

$$P_{10x} + P_{20x} = \frac{v}{c^2} (\epsilon_{10} + \epsilon_{20})$$

$$\text{即 } V = \frac{(P_{10} + P_{20})c^2}{\epsilon_{10} + \epsilon_{20}}$$

若一質點在  $K$  中靜止, 在  $K'$  中為

$$-m_2 V \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2}$$

而碰撞前後  $|P_1'|$  不改變,  $m_2$  碰撞後  $x'$  分量之動量為

$$m_2 V \cos x \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2}$$

$$\text{而 } \epsilon_2' = m_2 c^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2}$$

$$\epsilon_2 = \frac{m_2 c^2 (1 - v^2/c^2 \cos^2 x)}{1 - v^2/c^2}$$

$$\text{所以 } V = \frac{P_{10} c^2}{\epsilon_{10} + m_2 c^2} = c \frac{(\epsilon_{10}^2 - m^2 c^4)^{1/2}}{\epsilon_{10} + m_2 c^2}$$

$$\epsilon_2 = m_2 c^2 + \frac{m_2 (\epsilon_{10}^2 - m_1^2 c^4)}{m_1^2 c^2 + m_2^2 c^2 + 2m_2 \epsilon_{10}} (1 - \cos x)$$

$$\epsilon_1 = \epsilon_{10} = \frac{m_2 (\epsilon_{10}^2 - m_1^2 c^4)}{m_1^2 c^2 + m_2^2 c^2 + 2m_2 \epsilon_{10}}$$

$$\epsilon_{1 \text{ min}} = m_1 c^2 + \frac{(\epsilon_{10} - m_1 c^2)(m_2 - m_1)^2 c^2}{m_1^2 c^2 + m_2^2 c^2 + 2m_2 \epsilon_{10}}$$

$$\frac{\epsilon_{1 \text{ min}} - m_1 c^2}{\epsilon_{10} - m_1 c^2} = \frac{(m_2 - m_1)^2}{m_1^2 + m_2^2 + \frac{2}{c^2} m_2 \epsilon_{10}}$$

若低速度,  $\frac{E_K}{E_{K_0}} = \left(\frac{m_1 - m_2}{m_2 + m_1}\right)^2$ , 若  $m_2 \gg m_1$ , 古典力學中只有少許能量傳遞, 但在相對論中, 若有足夠大的  $\epsilon_{10}$ , 則幾乎可達百分之百, 而且必須  $\epsilon_{10} \sim m_2 c^2$ 。

若  $m_2 \ll m_1$ , 只要  $\epsilon_{10} = \frac{m_1^2 c^2}{m_2}$ , 則亦有可觀

之傳能。

在  $K'$  中  $U_a=0$ ，故  $(P_{i0}-P_i)U_i=(\varepsilon_0-\varepsilon)i/c$

，故  $(P_{i0}-P_i)U_i=0$ 。

$$\varepsilon_2 - m_2 c^2 = V P_2 \cos \theta_2$$

$$\cos \theta_2 = \frac{(\varepsilon_{10} + m_2 c^2)(\varepsilon_2 - m_2 c^2)}{P_{10} P_2 c^2}$$

$$\varepsilon_{10} - \varepsilon_1 = V(P_{10} - P_1 \cos \theta_1)$$

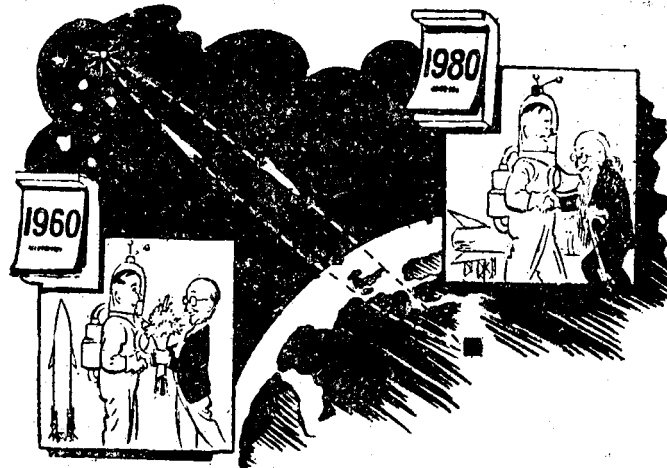
$$\cos \theta_1 = \frac{\varepsilon_1(\varepsilon_{10} + m_2 c^2) - \varepsilon_{10} m_2 c^2 - m_1^2 c^4}{P_{10} P_1 c^2}$$

若  $m_1 > m_2$ ，可得  $\sin \theta_{1 \max} = \frac{m_2}{m_1}$ ，和古典

力學相同，若

$$m_1 = 0, \quad P_{10}' = -\frac{\varepsilon_{10}}{c}, \quad P_1 = \frac{\varepsilon}{c}$$

$$\begin{cases} \cos \theta_1 = \frac{\varepsilon_1(\varepsilon_{10} + m_2 c^2) - \varepsilon_{10} m_2 c^2}{\varepsilon_{10} \varepsilon_1} \\ \cos \theta_2 = \frac{(\varepsilon_{10} + m_2 c^2)(\varepsilon_2 - m_2 c^2)}{\varepsilon_{10} m_2 c^2} \end{cases}$$



其實「星際旅行」才是青春永駐的妙方。

永康工業開發股份有限公司



牌雀孔



牌健永



牌星七

紙毛油

毡毛油

泥 水 牌 冠 皇

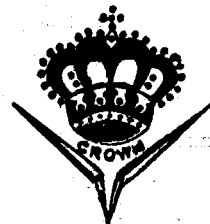
毡 毛 油 牌 健 永

紙 毛 油 牌 星 七

紙 用 業 工 種 各

泥水牌冠皇

CROWN BRAND CEMENT



號八六一·八六 梅 楊：話 電  
號七六一·六六一 梅 楊：話 電  
號六四五七六三·八八二六六三：話 電

一之號一二下坡滴草里塘瑞鎮梅楊縣園桃：廠泥水及司公總  
號一三一街德福里心埔鎮梅楊縣園桃：廠 紙 造  
號二十五街陽南市北臺：處 絡 連