

其中只有 b 和 x_0, y_0 之函數關係為我們所要求的，經過一番痛苦的計算，也只能得到

$$b = [y_0 - (a - x_0) \tan \gamma] \sqrt{n^2(1 + \cot^2 \gamma) - 1}$$

$$\text{及 } \tan \gamma = \frac{A \sqrt{(n^2 + 1)A^2 - f^2 + f^2 - A^2}}{\sqrt{(n^2 + 1)A^2 - f^2} + A}$$

$$\cdot \frac{n-1}{y_0}$$

你是否希望再得到更複雜的式子呢？根據其複雜性，要 b 與 x_0, y_0 無關是不大可能了，（但是我也不敢確定，說不定到處都有奇蹟，只有自己去「隔物致知」了。套一句物理系中的至理名言：「大概或者也許是，不過恐怕不見得，然而個人應以為，但是我們不敢說。」真是於我心有戚戚焉！）

最後談一談非靜態之反射及折射定律。當反射平面以 u 之速度退後時，利用波前之 Huygen's principle。設 ϵ 為二接觸點連線與反射面之夾角，則由入射及反射三角形全等，可得 $\gamma = i + 2\epsilon$ ，而再度取相等之光行路程，乃得此種狀態下之反射定律：

$$\tan \frac{\gamma}{2} = \frac{c+u}{c-u} \tan \frac{i}{2}$$

當折射面以之速度退後時，利用上面相同之 ϵ 定義，可得 $\frac{u}{c} = \frac{\sin \epsilon}{\sin(i + \epsilon)}$ 及 $\frac{u}{v} = \frac{\sin \epsilon}{\sin(\gamma + \epsilon)}$

所以 $\frac{c}{u} = \sin i \cot \epsilon + \cos i$ 及

$$\frac{v}{u} = \sin \gamma \cot \epsilon + \cos \gamma \text{ 相消去 } \epsilon$$

$$\text{則 } \frac{1}{u} (c \sin \gamma - v \sin i) = \sin(\gamma - i)$$

若加以整理則得

$$\sin \gamma = \frac{v \sin i (c + u \cos i) - u \sin i}{c^2 + 2uc \cos i + u^2} \sqrt{c^2 + u^2 - v^2 \sin^2 i + 2uc \cos i}$$

由此可得一結論，除非 $v=c$ ， γ 是永遠不等於 i 的。

至於其在此時所發生的波長改變等，則已經是物理上 approximation 的範圍了。

是否有可能使 $\gamma=i$ ？設介質橫向流速為 V ，則光線取近似值， U_v 是變化很小，而

$$U_x = \frac{c}{n} \sin i + v \left[\frac{1 - \sin i}{n^2} \right]$$

$$\text{若 } \gamma=i, \text{ 則 } U_x / \frac{c}{n} \sin i = \frac{\tan \gamma}{\tan i}$$

$$\text{故 } 1 + \frac{n^2 v}{c \sin \gamma} - \frac{v}{cn} = \frac{\sqrt{n^2 - \sin^2 \gamma}}{\cos \gamma}$$

而得流體速度與 γ 及 n 之函數關係

$$v = nc \left[\frac{\tan \gamma \sqrt{n^2 - \sin^2 \gamma} - \sin \gamma}{n^3 - \sin^2 \gamma} \right]$$

合理否？似乎很合理哩！代代看吧！

特殊相對論裏的彈性撞碰

葉伯琦譯自 Am. J. Phys.

(Yutze Chow 原著)

1969

在古典特殊相對論裏，二個質點的彈性碰撞可以用一個非常簡單的四維向量方程式表示之：

$$q = (R\theta)P \quad (1)$$

P 為 Lab frame 上一個質點的四維動量 (four-momentum)。

q 為 Lab frame 上這個質點碰撞後的四維動量。

$(R\theta)$ 是由於在 C. M. frame 上碰撞後所轉的角度 θ 所引起的 transformation matrix (在 Lab frame 上)

嚴格講起來

$$(R\theta) = L^{-1}(R\theta)*L \quad (2)$$

L 為 Lorentz transformation 由 Lab frame 到 C. M. frame.

$R\theta*$ 為 C. M. frame 上的 rotation matrix。

(θ 為在 C. M. frame 上碰撞前後質點運動方向的夾角)

設二質點 a, b 則

$$q_a = (R\theta) P_a \quad (3)$$

$$q_b = (R\theta) P_b \quad (4)$$

△ 導

出 △

先定義一些符號：

m_a, m_b 質點 a, b 之 rest masses。

V_a, V_b 質點 a, b 在 Lab frame 上碰撞前之速度。

U_a, U_b 質點 a, b 在 Lab frame 上碰撞後之速度。

$$\gamma_v \equiv [1 - (V/c)^2]^{-1/2}$$

然後我們介紹出在 Lab frame 上的 Minkowski velocities

$$v_a = \gamma_a V_a \quad (5)$$

$$v_b = \gamma_b V_b \quad (6)$$

$$\gamma_a = [1 - (V_a/c)^2]^{-1/2}, \quad \gamma_b = [1 - (V_b/c)^2]^{-1/2}$$

在 C.M. frame 上的量可由 Lorentz transformation L_v 得之

$$L_v = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \gamma & i\beta\gamma \\ 0 & 0 & -i\beta\gamma & \gamma \end{pmatrix} \quad (7)$$

$$\gamma = [1 - (V/c)^2]^{-1/2}, \quad \beta = V/c$$

這裏 V 是待求的

在 C.M. frame 上的四維動量

$$P_a^*, P_b^*, q_a^*, q_b^*$$

$$P_a^* = L_v P_a \quad (9)$$

$$P_b^* = L_v P_b \quad (10)$$

$$q_a^* = L_v q_a \quad (11)$$

$$q_b^* = L_v q_b \quad (12)$$

這裏 $P_a = (P_a, im_a \gamma_a c), q_a = (q_a, im_a \gamma_a c), \text{etc.}$ P_a, q_a 為 three-momentum (三維動量)

在整個碰撞過程中，所有的三維向量 (P_a, P_b, q_a, q_b) 在同一平面上，所以問題便簡化為二度空間的 rotation。

定義

$$\vec{x}_3 = (P_a + P_b) \text{ 之方向} \quad (13)$$

P_a, P_b 為 Lab frame 上之值。

C.M. frame 之定義為：

$$P_{a3}^* + P_{b3}^* = 0 \quad (14)$$

合併 (9), (10) 我們得到：

$$\begin{pmatrix} P_{a1}^* + P_{b1}^* \\ P_{a2}^* + P_{b2}^* \\ P_{a3}^* + P_{b3}^* \\ P_{a4}^* + P_{b4}^* \end{pmatrix} = L_v \cdot \begin{pmatrix} P_{a1} + P_{b1} \\ P_{a2} + P_{b2} \\ P_{a3} + P_{b3} \\ P_{a4} + P_{b4} \end{pmatrix} \quad (15)$$

將 (13) (14) 代入 (15) 中我們得到

$$\begin{pmatrix} P_{a1}^* + P_{b1}^* \\ P_{a2}^* + P_{b2}^* \\ 0 \\ P_{a4}^* + P_{b4}^* \end{pmatrix} = L_v \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ P_{a3} + P_{b3} \\ P_{a4} + P_{b4} \end{pmatrix} \quad (16)$$

右式中的二個 0 是由於 \vec{x}_3 方向的選擇

左式中的一個 0 是由於 C.M. frame 的定義。

展開 (16) 式得：

$$P_{a1}^* + P_{b1}^* = 0 \quad (17)$$

$$P_{a2}^* + P_{b2}^* = 0 \quad (18)$$

$$0 = \gamma(P_{a3} + P_{b3}) + i\beta\gamma$$

$$(P_{a4} + P_{b4}) \quad (19)$$

$$P_{a4}^* + P_{b4}^* = \gamma(P_{a4} + P_{b4}) - i\beta\gamma$$

$$(P_{a3} + P_{b3}) \quad (20)$$

由 Eq (19)

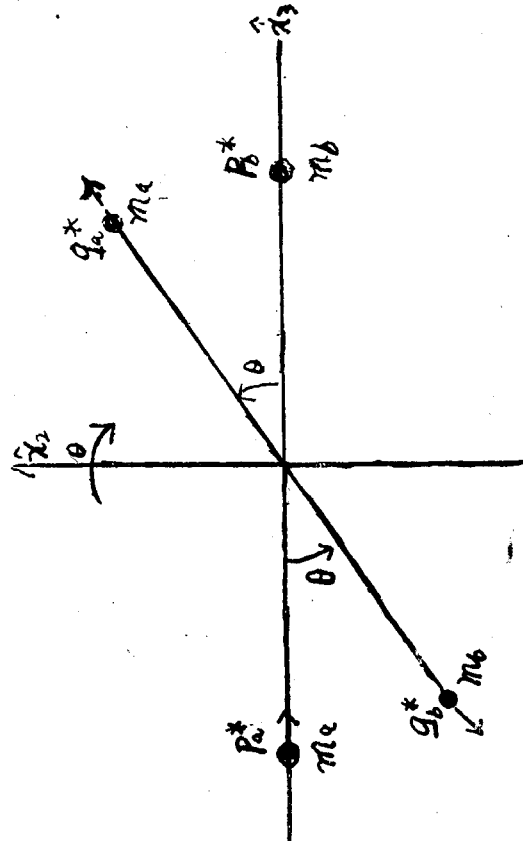
$$\beta = i(P_{a3} + P_{b3}) / (P_{a4} + P_{b4}) \quad (21)$$

但 $P_{a4} = i m_a \gamma_a c, P_{b4} = i m_b \gamma_b c$ (22)(23)

∴ 由 Eq (22) (23) 得

$$V = (P_a + P_b) / (m_a \gamma_a + m_b \gamma_b) \quad (24)$$

碰撞前後動量之關係可由一 $x_2 x_3$ plane 上之轉軸連結起來，下圖為 C.M. frame 上之碰撞。由於 conservation of four-momentum q_a^* 之大小必等於 P_a^* ， q_b^* 之大小等於 P_b^* 。



θ : C.M. frame 上之角度。

在 C.M. frame 上之碰撞相當於座標軸轉動 θ 角 ($\vec{x}_2 \rightarrow \vec{x}_3$)

$$q_a^* = (R\theta)^* P_a^* \quad (25)$$

$(R\theta)^*$ 爲 \vec{x}_2, \vec{x}_3 plane 上之 rotation matrix

$$\text{ie } \begin{pmatrix} q_{a1}^* \\ q_{a2}^* \\ q_{a3}^* \\ q_{a4}^* \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \cos\theta & \sin\theta & 0 \\ 0 & -\sin\theta & \cos\theta & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} P_{a1}^* \\ P_{a2}^* \\ P_{a3}^* \\ P_{a4}^* \end{pmatrix} \quad (26)$$

P_a^* 可由 Eq (9), (24) 求得

$$\text{同樣 } q_b^* = (R\theta)^* P_b^* \quad (27)$$

$$\text{由 Eq(25), (27) 得 } q_a = L_v^{-1} (R\theta)^* L_v P_b \quad (25)$$

$$q_b = L_v^{-1} (R\theta)^* L_v P_b \quad (29)$$

$$\therefore \begin{aligned} q_a &= (R\theta) P_a \\ q_b &= (R\theta) P_b \\ (R\theta) &= L_v^{-1} (R\theta)^* L_v \end{aligned}$$

這裏

茲舉一例以說明上述方法之益處。

設碰撞前質點b 靜止於 Lab frame 上，求碰撞後在 Lab frame 上質點b 之能量。

$$P_{b1} = P_{b2} = P_{b3} = 0, \quad P_{b4} = iW_{b/c} = im_b c$$

這裏 W_b 是碰撞前質點 b 之能量。(在 Lab frame 上)

設 W_b' 爲質點 b 碰撞後之能量。(在 Lab frame 上)

由 Eq(1), (2)

$$\begin{pmatrix} q_{b1} \\ q_{b2} \\ q_{b3} \\ iW_{b'/c} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & r & -i\gamma\beta \\ 0 & 0 & i\gamma\beta & r \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 1 & \cos\theta & \sin\theta & 0 \\ 0 & \cos\theta & -\sin\theta & 0 \\ \sin\theta & \sin\theta & \cos\theta & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

$$\times \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & r & i\gamma\beta \\ 0 & -i\gamma\beta & r \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ im_b c \end{pmatrix} \quad (30)$$

or

$$iW_{b'/c} = (i\gamma\beta \ r) \begin{pmatrix} \cos\theta & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -r\beta m_b c \\ i\gamma m_b c \end{pmatrix}$$

ie

$$W_b' = \gamma^2 m_b c^2 (1 - \beta^2 \cos\theta) \quad (31)$$

由 Eq (30) 亦可知

$$q_{b1} = q_{b2} = 0$$

$$q_{b3} = (\gamma - i\gamma\beta) \cdot \begin{pmatrix} -r\beta m_b c \cos\theta \\ i\gamma m_b c \end{pmatrix} \quad (32)$$

ie

$$q_{b3} = \gamma^2 m_b c \beta (1 - \cos\theta), \quad (33)$$

因爲 $P_b = 0$ ，由 Eq(24) 得

$$V = \frac{c^2 P_a}{W_b + m_b c^2} = c \cdot \frac{(W_a^2 - m_a^2 c^4)^{1/2}}{W_a + m_b c^2} \rightarrow x_3$$

$$\beta^2 = (W_a^2 - m_a^2 c^4) / (W_a + m_b c^2)^2 \quad (34)$$

and

$$\gamma^2 = 1 + \frac{W_b^2 - m_a^2 c^4}{(2W_a m_b + m_b^2 c^2 - m_a^2 c^2)^2} \quad (35)$$

Eq (34), (35) 代入 (31) 得

$$W_b' = m_b c^2 + \frac{m_b (W_a^2 - m_a^2 c^4) (1 - \cos\theta)}{2W_a m_b + m_b^2 c^2 - m_a^2 c^2} \quad (36)$$

如何與非利士人 (PHILISTINES) 在一起相處——給搞物理的人

Herry E. Duckworth 著

(星心譯)

△搞物理的人 (Physicist) 也難免要被一大堆外行人包圍，這些人有的是親戚朋友，更有其它的科學家，各種人文學科的學者以及行政人員，還有曾經與他勢不兩立的宗教家。顯然的，他必需改善他與這些形形色色的人之間的關係，免得活不下去△

爲了澄清我的標題，我必需說明『非利士人』的真相，字典上說了一大堆：如古時南巴勒斯坦的一種好戰民族，常常襲擊以色列人；殘忍的敵人；非學生、門外漢；沒有文明的人，他們只對物質與尋常小事感興趣。而我只把這個名詞當外行人或非物理學家用。因此澄清以後，題目就等於如何與物