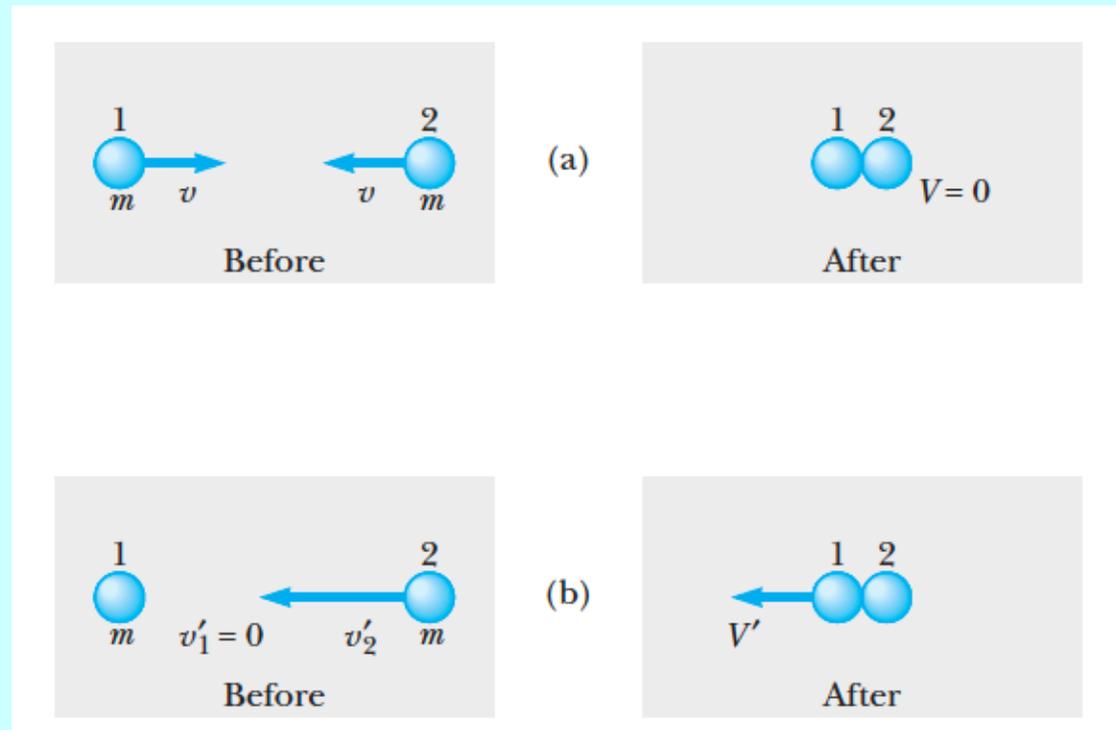
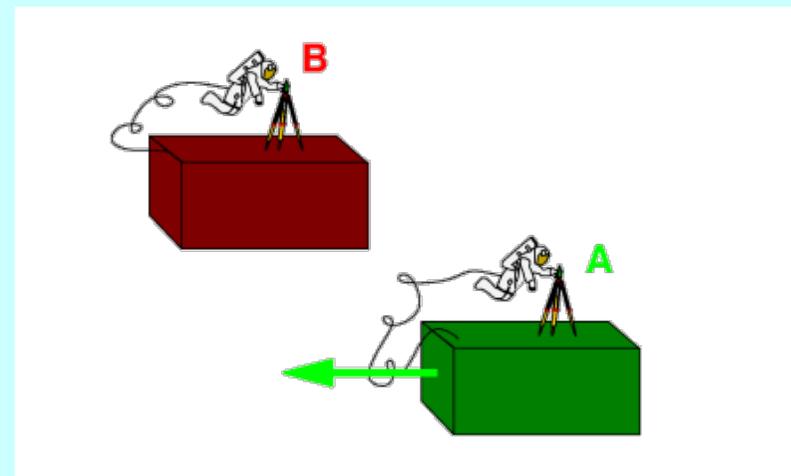
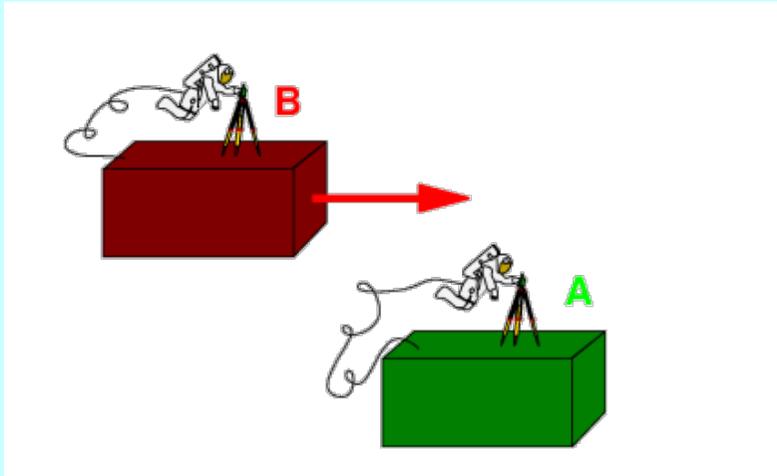


動量與能量

動量與能量守恆定律滿不滿足相對性原則？





相對性原則 The Principle of Relativity

速度是相對的。

覺得自己是如右圖靜止的實驗者B，由實驗結果歸納的物理定律，與在左圖中靜止的A所歸納的物理定律應該一模一樣！

符合這個條件的物理定律才是正確的物理定律。

因此，相對性原則成為物理定律是否正確的一個新的**檢驗標準**！

所有還沒檢驗過的都要拿來確認一下！

生長屬性	野生魚/蝦		野生貝/頭足海鮮		人工養殖魚/蝦		
供貨來源	江醫師の魚舖子	一般市售	江醫師の魚舖子	一般市售	江醫師の魚舖子	一般市售	
檢驗項目	重金屬 5項	√ (是)	X	√ (是)	X	√ (是)	3-5種
	漂白劑	√ (是)	X	√ (是)	X	√ (是)	X
	增色劑	√ (是)	X	√ (是)	X	√ (是)	X
	甲 酸	√ (是)	X	√ (是)	X	√ (是)	X
	防腐劑 11項	√ (是)	X	√ (是)	X	√ (是)	X
	麩 甙 辛 17項	√ (是)	X	√ (是)	X	√ (是)	X
	多 氯 聯 苯 12項	√ (是)	X	√ (是)	X	√ (是)	X
	藥 殘 190項					√ (是)	23種
	農 藥 216項					√ (是)	2種
	三 聚 氰 胺					√ (是)	?
	三 聚 氰 酸					√ (是)	X
	總 計	共計48項 (是)	共計0項	共計48項 (是)	共計0項	共計456項 (是)	共計30項
檢驗方式	逐批檢驗 (是)	X	逐批檢驗 (是)	X	逐批檢驗 (是)	抽驗	
處理方式	HACCP (是)	X	HACCP (是)	X	HACCP (是)	?	
包裝方式	真空包裝 (是)	一般	真空包裝 (是)	一般	真空包裝 (是)	一般	
儲藏方式	-40°C急速冷凍 (是)	?	-40°C急速冷凍 (是)	?	-40°C急速冷凍 (是)	?	
運送方式	全程冷凍鏈 (是)	?	全程冷凍鏈 (是)	?	全程冷凍鏈 (是)	?	

檢驗的標準為何？

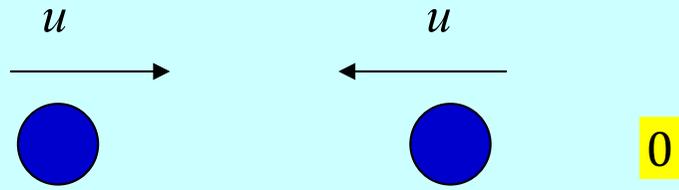
動量與能量守恆定律在羅倫茲變換下會不會變？

動量與能量守恆定律滿不滿足相對性原則？

Is Momentum Conservation Law invaraint under Lorentz transformation?

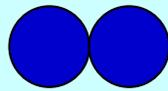
牛頓版動量守恆

$\vec{P} = m\vec{v}$



0

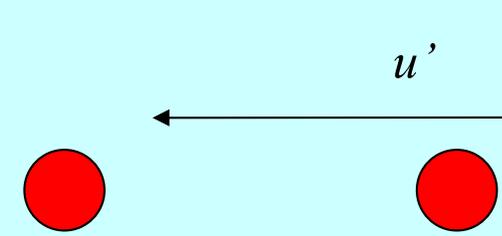
$=$



0

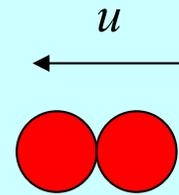
完全非彈性碰撞

Complete inelastic collision

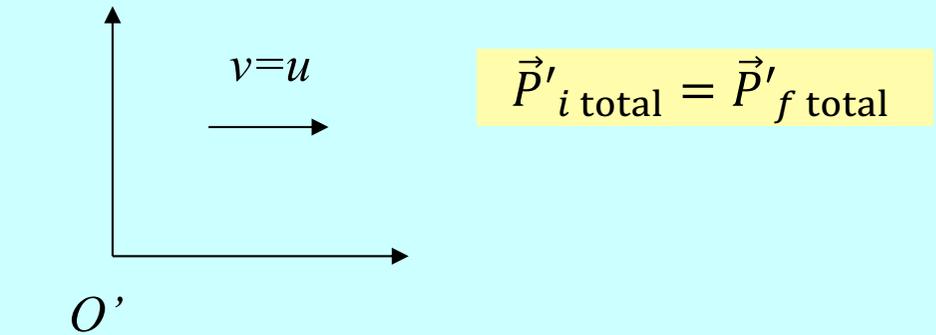
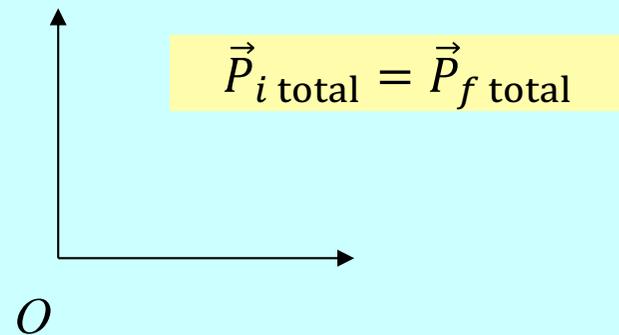


$mu' = m \cdot 2u$

$=$

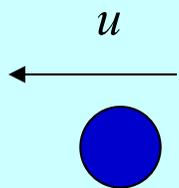
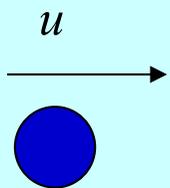


$2m \cdot u$



牛頓版的動量守恆遵守伽利略變換下的相對性原則

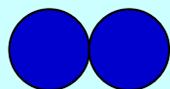
但？如果考慮相對性效應.....



$$0$$

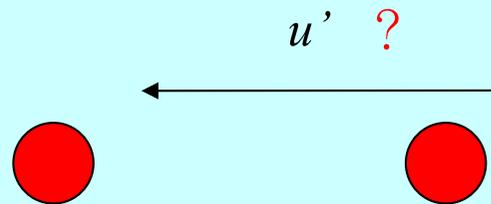
$$=$$

$$0$$



完全非彈性碰撞

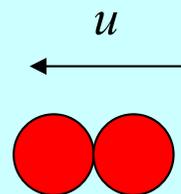
$$\vec{P}_{i \text{ total}} = \vec{P}_{f \text{ total}}$$



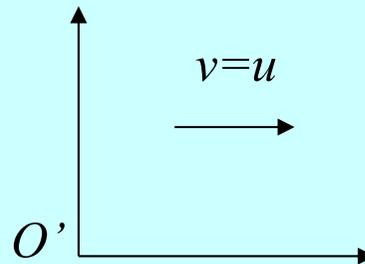
$$u' = \frac{u + u}{1 + \frac{u^2}{c^2}} \neq 2u$$

$$mu' \neq m \cdot 2u$$

$$\neq$$



$$2m \cdot u$$



$$\vec{P}'_{i \text{ total}} \neq \vec{P}'_{f \text{ total}}$$

O 動量守恆定律在左方是正確，但在右方就不正確，反之亦然
 動量守恆定律在羅倫茲轉換後就不像動量守恆了！

看來動量得重新定義，使動量守恆定律在羅倫茲轉換前後都是正確的！

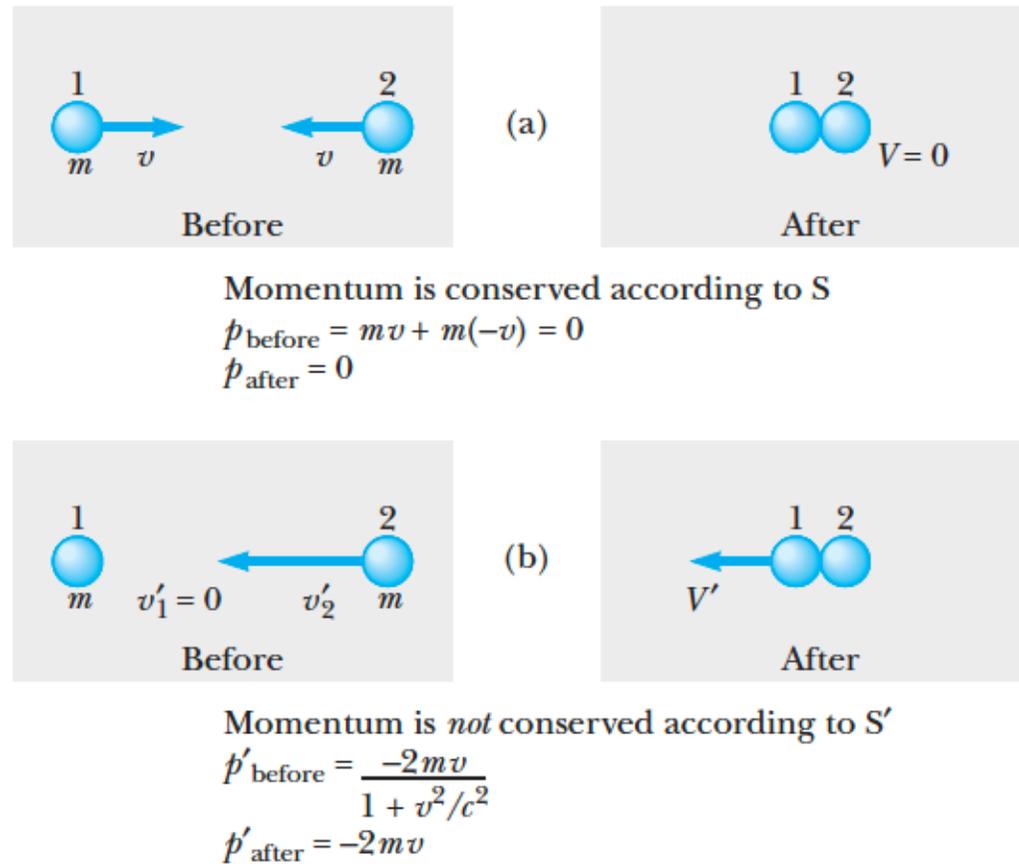


Figure 2.1 (a) An inelastic collision between two equal clay lumps as seen by an observer in frame S. (b) The same collision viewed from a frame S' that is moving to the right with speed v with respect to S.

相對論的動量：

$$p_x = \frac{mu_x}{\sqrt{\left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)}} = \gamma mu_x$$

$u \ll c$ 時, $\gamma \rightarrow 1$, 因此 $p_x \rightarrow mu_x$ 接近牛頓的定義

相對論的能量：

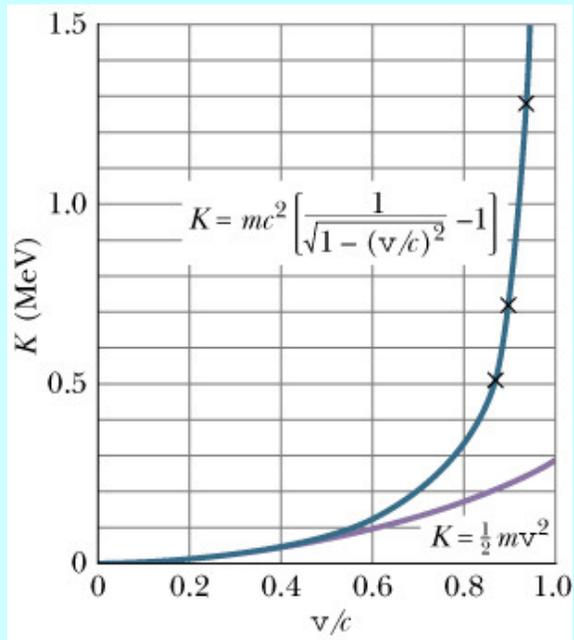
$$E = \frac{mc^2}{\sqrt{1 - \left(\frac{u}{c}\right)^2}} = \gamma mc^2$$

當 $u \ll c$

$$p_0 = \frac{mc}{\sqrt{1 - \left(\frac{u}{c}\right)^2}} = mc \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)^{-\frac{1}{2}} \sim mc \left[1 - \left(-\frac{1}{2}\right)\frac{u^2}{c^2}\right] = mc + \frac{m}{2c}u^2$$

靜止能量 動能

動能的牛頓定義 $\frac{1}{2}mv^2$ 是不正確的！



相對論修改了能量的形式，

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

如此定義的動能才滿足動能守恆定律

(牛頓定義下的動能 $\frac{1}{2}mv^2$ 在高速時即不守恆)

但在速度遠小於光速時，相對論的動能會趨近牛頓力學中的動能 $\frac{1}{2}mv^2$ 。

當速度等於光速 $v = c$ 時，物體的能量是無限大，因此我們無法將物體的速度加大超過光速。

當物體靜止時，它的質量對應一個不為零的能量 $E = mc^2$

EXAMPLE 2.6

Show that use of the relativistic definition of momentum

$$p = \frac{mu}{\sqrt{1 - (u^2/c^2)}}$$

leads to momentum conservation in both S and S' for the inelastic collision shown in Figure 2.1.

Solution In frame S:

$$p_{\text{before}} = \gamma mv + \gamma m(-v) = 0$$

$$p_{\text{after}} = \gamma MV = (\gamma M)(0) = 0$$

Hence, momentum is conserved in S. Note that we have used M as the mass of the two combined masses after the collision and allowed for the possibility in relativity that M is not necessarily equal to $2m$.

In frame S':

$$p'_{\text{before}} = \gamma m v'_1 + \gamma m v'_2 = \frac{(m)(0)}{\sqrt{1 - (0)^2/c^2}} + \frac{m}{\{\sqrt{1 - [-2v/1 + (v^2/c^2)]^2}(1/c^2)}\}} \times \left(\frac{-2v}{1 + v^2/c^2} \right)$$

After some algebra, we find

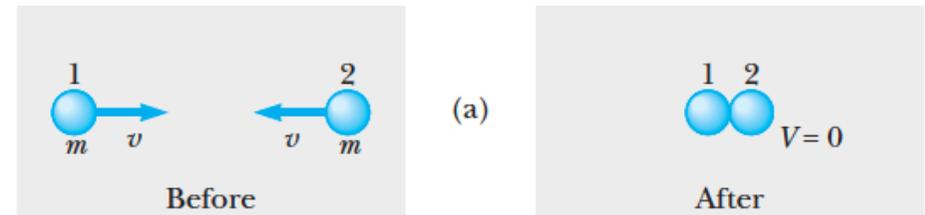
$$\frac{m}{\{\sqrt{1 - [2v/1 + (v^2/c^2)]^2}(1/c^2)}\}} = \frac{m(1 + v^2/c^2)}{(1 - v^2/c^2)}$$

and we obtain

$$p'_{\text{before}} = \frac{m(1 + v^2/c^2)}{(1 - v^2/c^2)} \left(\frac{-2v}{1 + v^2/c^2} \right) = \frac{-2mv}{(1 - v^2/c^2)}$$

$$p'_{\text{after}} = \gamma M V' = \frac{M(-v)}{\sqrt{1 - [(-v)^2/c^2]}} = \frac{-Mv}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$$

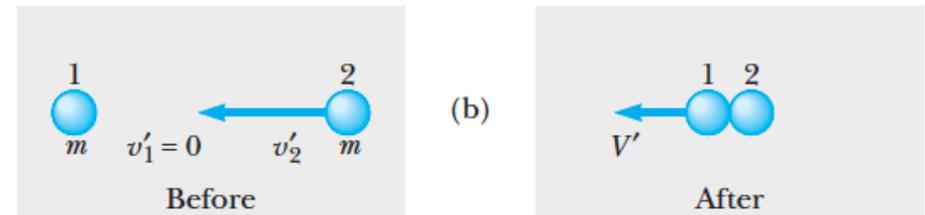
使用這兩個新的定義，計算之後，
動量守恆在兩個觀察者看起來都是對的。



Momentum is conserved according to S

$$p_{\text{before}} = mv + m(-v) = 0$$

$$p_{\text{after}} = 0$$



Momentum is *not* conserved according to S'

$$p'_{\text{before}} = \frac{-2mv}{1 + v^2/c^2}$$

$$p'_{\text{after}} = -2mv$$

To show that momentum is conserved in S' , we use the fact that M is not simply equal to $2m$ in relativity. As shown, the combined mass, M , formed from the collision of two particles, each of mass m moving toward each other with speed v , is greater than $2m$. This occurs because of the equivalence of mass and energy, that is, the kinetic energy of the incident particles shows up in relativity theory as a tiny increase in mass, which can actually be measured as thermal energy. Thus, from Equation 2.13, which results from imposing the conservation of mass–energy, we have

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

Substituting this result for M into p'_{after} , we obtain

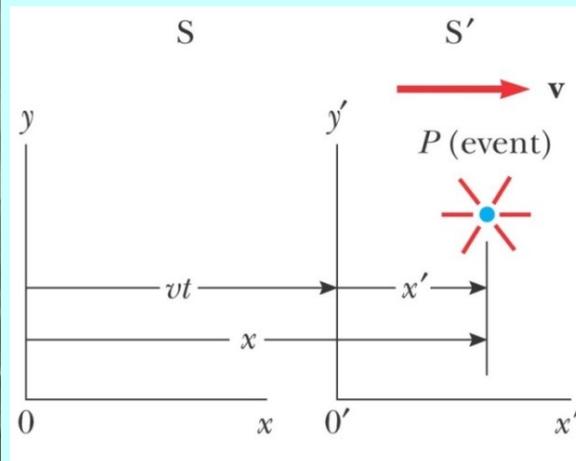
$$\begin{aligned} p'_{\text{after}} &= \frac{2m}{\sqrt{1 - (v^2/c^2)}} \frac{-v}{\sqrt{1 - (v^2/c^2)}} \\ &= \frac{-2mv}{1 - (v^2/c^2)} = p'_{\text{before}} \end{aligned}$$

Hence, momentum is conserved in both S and S' , provided that we use the correct relativistic definition of momentum, $p = \gamma mu$, and assume the conservation of mass–energy.

新的動量與能量定義，還有一個比較優雅、但稍微抽象的推導：

如果要求光速恆定：

兩個相對運動的觀察者所測量到的時間與空間滿足一個固定的關係：



$$x' = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$x' = \gamma(x - vt)$$
$$t' = \gamma \left(t - \frac{v}{c^2} x \right)$$

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

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

羅倫茲變換

Lorentz Transformation

羅倫茲變換

$$x' = \gamma(x - vt)$$

$$t' = \gamma\left(t - \frac{v}{c^2}x\right)$$

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

變換後的時間不只與變換前的時間有關，也跟空間有關
時間與空間不能分開來討論

為了討論方便，應該把時空一起記載！

$$(t, x, y, z)$$

四個分量的物件 **4-vector**



Hermann Minkowski

將時間 t 乘上常數 c ，使其單位變成空間分量相同，

$$(x^0, x^1, x^2, x^3) \equiv (ct, x, y, z) \equiv x^\mu, \mu = 0, 1, 2, 3$$

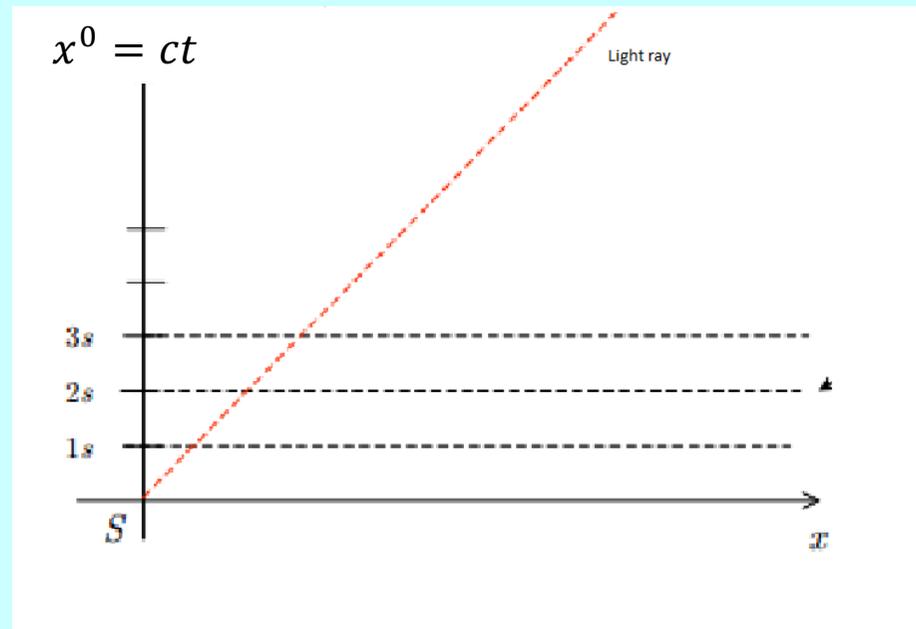
把 ct 看成4-vector的一個向量分量。

忽略 y, z 座標： $(x^0, x^1) \equiv (ct, x)$

將 $x^0 = ct$ 當成空間分量與其他分量 x 畫在一起，這稱為時空圖！

同時的事件就落在一條條的水平線上。

原點所發出的光的路徑則在對角線上。

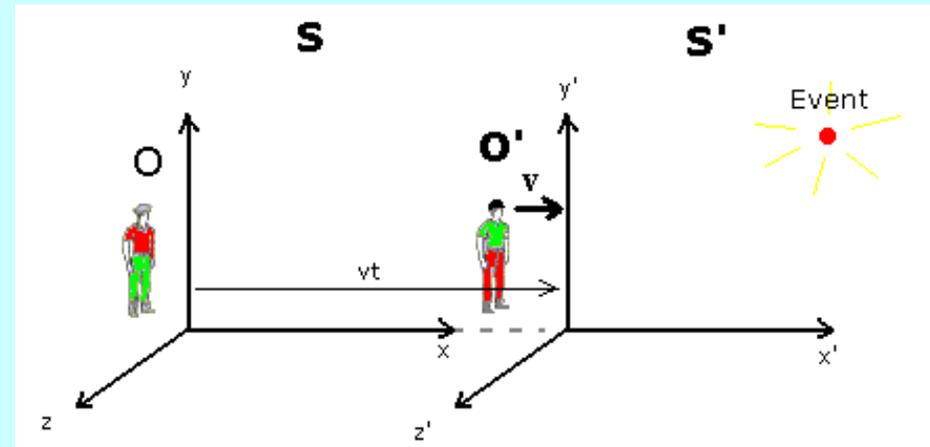
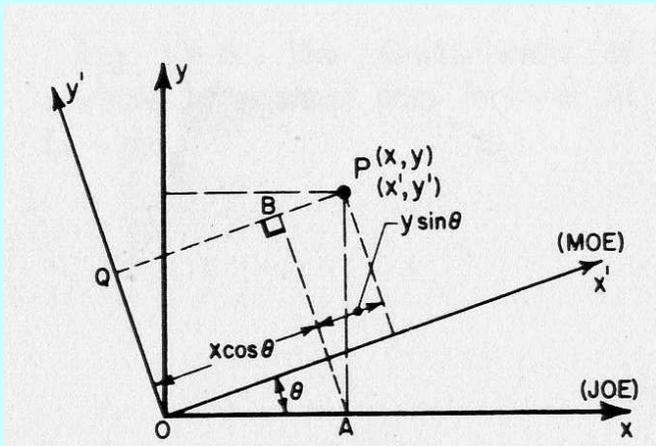


這樣寫，可以看更清楚：羅倫茲變換是一個時間與空間座標的線性變換。

時空分量在羅倫茲變換後的 $(x^{0'}, x^{1'})$ ，是原來分量 (x^0, x^1) 的線性組合。

最典型的線性變換，就是座標軸旋轉變換。

選擇一組新的正交座標軸後，向量的分量也會是原來分量的線性組合。



$$x' = x \cos \theta - y \sin \theta$$

$$y' = x \sin \theta + y \cos \theta$$

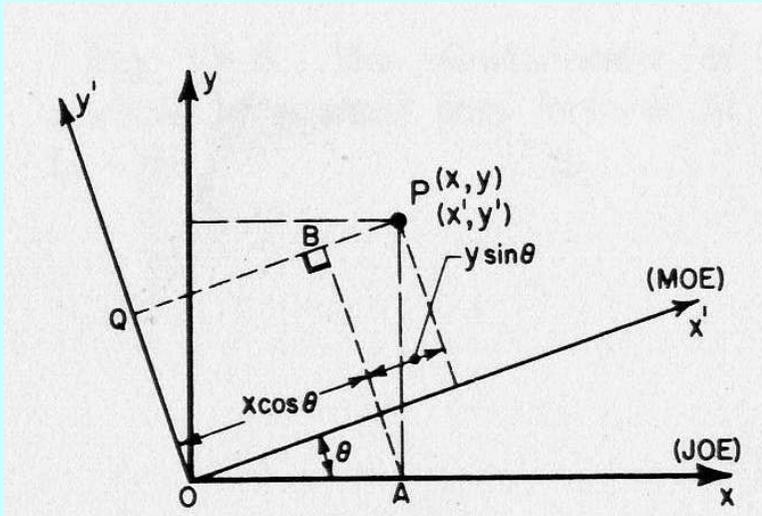
兩者很像！

$$x^{1'} = \gamma \left(x^1 - \frac{v}{c} x^0 \right)$$

$$x^{0'} = \gamma \left(-\frac{v}{c} x^1 + x^0 \right)$$

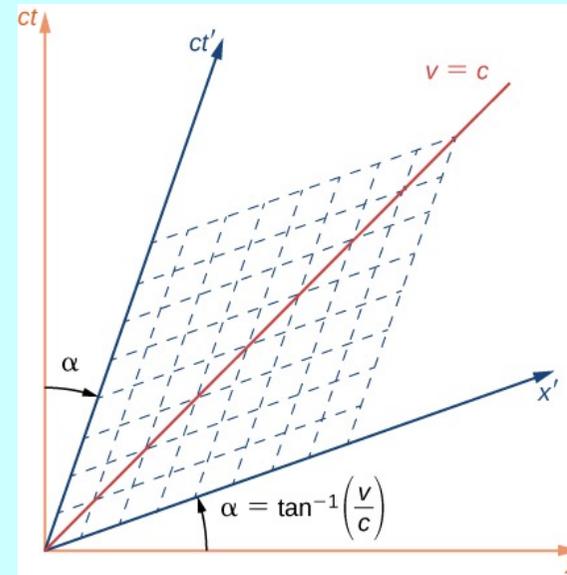
$$(x^0, x^1) \equiv (ct, x)$$

羅倫茲變換可以看成一個時間與空間座標軸的重新選擇。



$$x' = x \cos \theta - y \sin \theta$$

$$y' = x \sin \theta + y \cos \theta$$



$$x^{1'} = \gamma \left(x^1 - \frac{v}{c} x^0 \right)$$

$$x^{0'} = \gamma \left(-\frac{v}{c} x^1 + x^0 \right)$$

羅倫茲變換可以看成一個時間與空間座標軸的重新選擇。

只是時間與空間座標軸的選擇在幾何上有點非典型，如右圖。

這是為了光速恆定。原點發出的光的路徑在對角線上，

若要維持對角線在變換後還是對角線，時間與空間軸只能這樣選！

旋轉變換與羅倫茲變換的相似處還不只如此！

旋轉變換

$$x' = x \cos \theta - y \sin \theta$$

$$y' = x \sin \theta + y \cos \theta$$

向量長度在旋轉軸旋轉下不變

$$x^2 + y^2 = x'^2 + y'^2$$

羅倫茲變換

$$x' = \gamma(x - vt)$$

$$t' = \gamma \left(t - \frac{v}{c^2} x \right)$$

類似的分量組合在羅倫茲轉換下也是不變的。

$$c^2 t^2 - x^2 = c^2 t'^2 - x'^2$$

注意空間座標與時間的貢獻是反號的！

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

$$= \gamma^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2} \right) [c^2 t^2 - x^2] = c^2 t^2 - x^2$$

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

$$(x^0)^2 - (x^1)^2 = (x^{0'})^2 - (x^{1'})^2$$

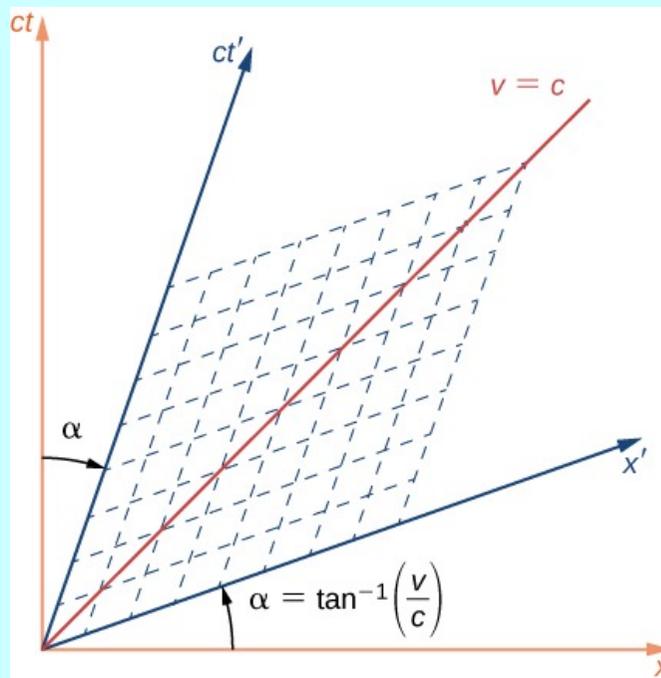
$c^2 t^2 - x^2 \equiv c^2 \tau^2$ 這個空間座標與時間的組合，就稱為Proper Time。

它的重要性是： τ 對所有慣性觀察者來說，測量結果都相等。

$$c^2 t^2 - x^2 = c^2 t'^2 - x'^2$$

$$\tau = \tau'$$

$$\Delta \tau = \Delta \tau'$$



可以說羅倫茲變換就是保持這個組合不變的變換： $c^2t^2 - x^2 = c^2t'^2 - x'^2$

原點發出的光的路徑在對角線上， $c^2t^2 - x^2 = c^2\tau^2 = 0$

在新的時空座標， $\tau = \tau'$ 不變。

以新的時空座標，光的路徑滿足： $c^2\tau'^2 = c^2t'^2 - x'^2 = 0$

光的路徑也還在對角線上，因此光速是守恆的。

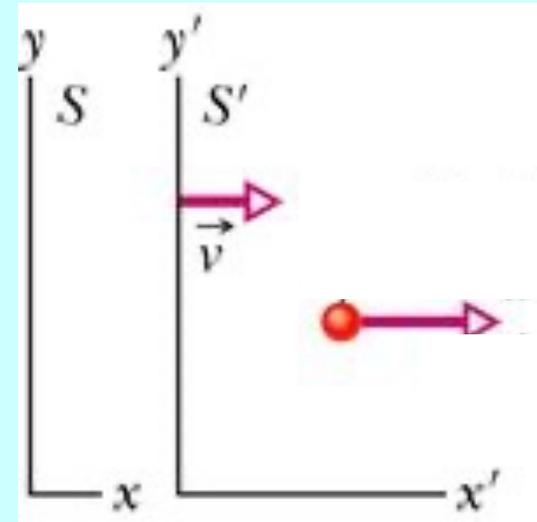
τ 的物理意義：

如果這是一個粒子的位移與時間間隔的測量：

τ 的變化 $\Delta\tau$ 就與時間間隔 Δt 成正比。

$$c^2 \Delta\tau^2 = c^2 \Delta t^2 - \Delta x^2 = c^2 \Delta t^2 \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)$$

$$\Delta\tau = \Delta t \sqrt{\left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)} = \frac{\Delta t}{\gamma}$$



設想一個時鐘隨著粒子移動，在它看來，粒子 $u = 0$ 。

$u = 0$ 時， $\Delta\tau = \Delta t$ 。因此Proper time τ 是隨著粒子移動的時鐘量到的時間。

牛頓的動量守恆定律不滿足相對性原則！

牛頓的動量守恆定律必須修正！

如何修正？問題的所在是： $p_x = mu_x = m \frac{\Delta x}{\Delta t}$

分子 Δx 與分母 Δt 在羅倫茲變換下，都會變換為原來分量的線性組合

$$\Delta x' = \gamma(\Delta x - v\Delta t)$$

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

因此牛頓動量的變換公式很複雜，是非線性的組合（就是速度加成公式），

$$p'_x = mu'_x = \frac{mu_x - mv}{1 - \frac{u_x v}{c^2}} = \frac{p_x - mv}{1 - \frac{p_x v}{mc^2}}$$

如果我們在動量的定義中，以不變量 τ 取代時間 t ，

$$p_x = m \frac{\Delta x}{\Delta t} \quad \rightarrow \quad m \frac{\Delta x}{\Delta \tau}$$

如此還可以將一個動量推廣為兩個動量：

$$(p^0, p^1) = m \left(c \frac{\Delta t}{\Delta \tau}, \frac{\Delta x}{\Delta \tau} \right) \quad \text{我們會發現 } p^0 \text{ 就是能量。}$$

因為 τ 對所有慣性觀察者來說，測量結果都相等。 $\Delta \tau = \Delta \tau'$

這兩個動量在羅倫茲變換後也會是變換前的線性組合，如同時間空間座標：

$$\Delta x' = \gamma(\Delta x - v\Delta t)$$

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



$$\Delta \tau = \Delta \tau'$$

$$p^{1'} = \gamma\left(p^1 - \frac{v}{c}p^0\right)$$

$$p^{0'} = \gamma\left(p^0 - \frac{v}{c}p^1\right)$$

動量 (p^0, p^1) 在羅倫茲變換前後的關係，與時空是一樣的。

變換後的動量，是變換前“兩個動量”的線性組合。

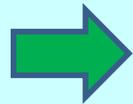
將此結果運用於前述粒子碰撞實驗中，變換前後的粒子總動量滿足：

$$p_{\text{total}}^{1'} = \gamma \left(p_{\text{total}}^1 - \frac{v}{c} p_{\text{total}}^0 \right)$$

$$p_{\text{total}}^{0'} = \gamma \left(p_{\text{total}}^0 - \frac{v}{c} p_{\text{total}}^1 \right)$$

如果變換前， p^1 及 p^0 在碰撞中都守恆，自然保證變換後 $p^{1'}$ 在碰撞中也守恆。

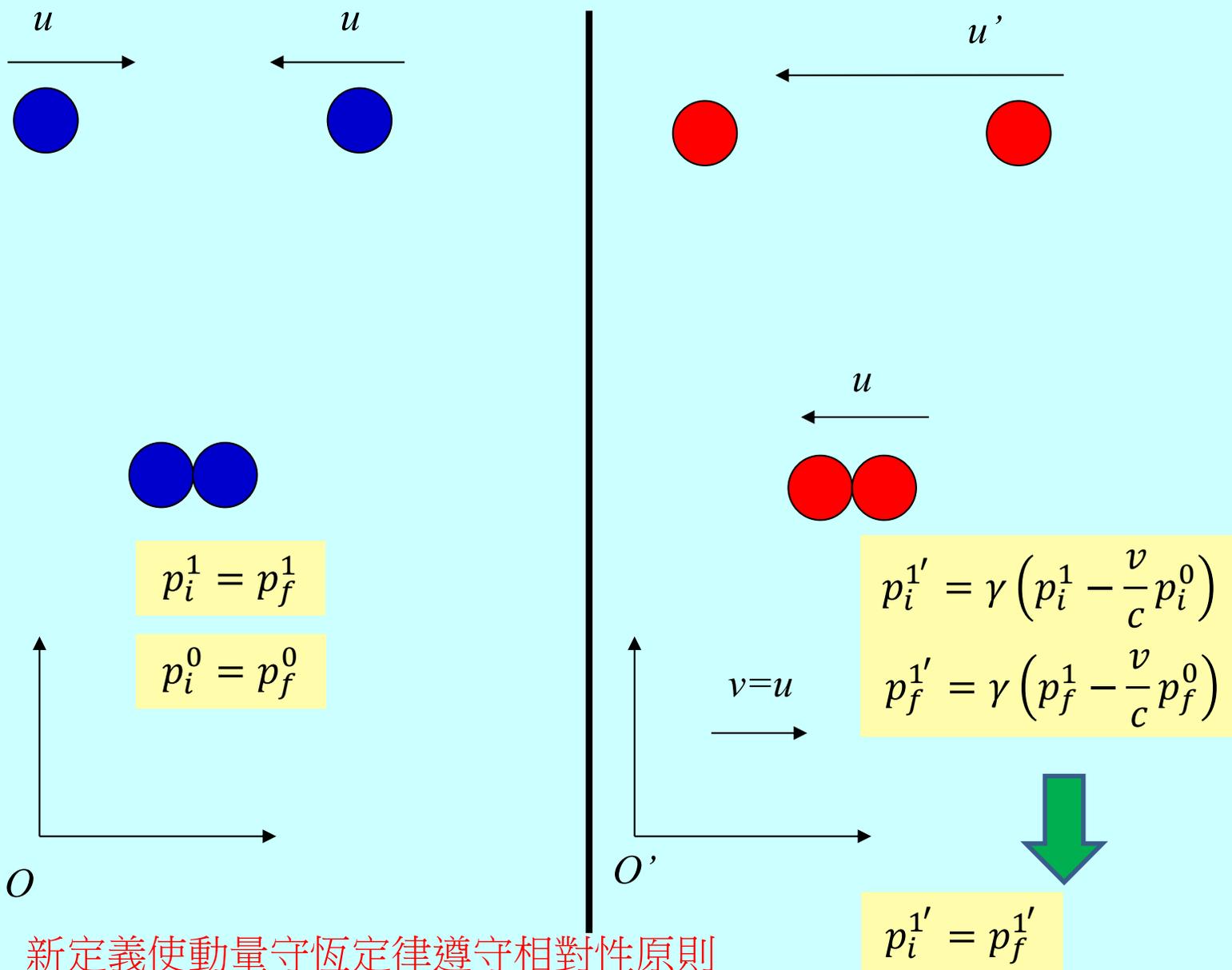
$$\Delta p_{\text{total}}^1 = \Delta p_{\text{total}}^0 = 0$$



$$\Delta p_{\text{total}}^{1'} = 0$$

$$\Delta p_{\text{total}}^{0'} = 0$$

動量守恆定律對一個觀察者是對的，那對所有觀察者也都是對的。



新的定義下的動量若守恆，在羅倫茲變換後保證一定守恆。
 而且在任何情況下都對，不只限於前述非彈性碰撞。
 動量守恆定律通過了檢驗。

生長屬性	野生魚/蝦		野生貝/頭足海鮮		人工養殖魚/蝦		
供貨來源	江醫師の魚舖子	一般市售	江醫師の魚舖子	一般市售	江醫師の魚舖子	一般市售	
檢驗項目	重金屬 5項	√ (綠)	X	√ (綠)	X	√ (綠)	3-5種
	漂白劑	√ (綠)	X	√ (綠)	X	√ (綠)	X
	增色劑	√ (綠)	X	√ (綠)	X	√ (綠)	X
	甲 胺	√ (綠)	X	√ (綠)	X	√ (綠)	X
	防腐劑 11項	√ (綠)	X	√ (綠)	X	√ (綠)	X
	黴菌素 17項	√ (綠)	X	√ (綠)	X	√ (綠)	X
	多氯聯苯 12項	√ (綠)	X	√ (綠)	X	√ (綠)	X
	藥殘 190項					√ (綠)	23種
	農藥 216項					√ (綠)	2種
	三聚氰胺					√ (綠)	?
	三聚氰酸					√ (綠)	X
	總 計	共計48項 (綠)	共計0項	共計48項 (綠)	共計0項	共計456項 (綠)	共計30項
	檢驗方式	逐批檢驗 (綠)	X	逐批檢驗 (綠)	X	逐批檢驗 (綠)	抽驗
	處理方式	HACCP (綠)	X	HACCP (綠)	X	HACCP (綠)	?
包裝方式	真空包裝 (綠)	一般	真空包裝 (綠)	一般	真空包裝 (綠)	一般	
儲藏方式	-40°C急速冷凍 (綠)	?	-40°C急速冷凍 (綠)	?	-40°C急速冷凍 (綠)	?	
運送方式	全程冷凍鏈 (綠)	?	全程冷凍鏈 (綠)	?	全程冷凍鏈 (綠)	?	

$$p_x = m \frac{\Delta x}{\Delta \tau}$$

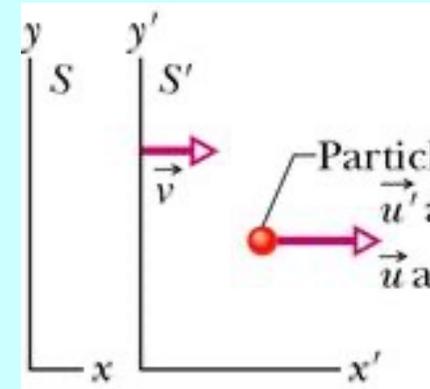
新的定義

如果此時空是一個粒子的時空位置變化的測量：

Proper time 的變化與時間成正比。

$$c^2 \Delta \tau^2 = c^2 \Delta t^2 - \Delta x^2 = c^2 \Delta t^2 \left(1 - \frac{u^2}{c^2} \right)$$

$$\Delta \tau = \Delta t \sqrt{\left(1 - \frac{u^2}{c^2} \right)} = \frac{\Delta t}{\gamma}$$



設想一個時鐘隨著粒子移動，在它看來，粒子 $u = 0$ 。

$u = 0$ 時， $\Delta \tau = \Delta t$ 。因此 Proper time τ 是隨著粒子移動的時鐘量到的時間。

$$p_x = m \frac{dx}{d\tau} = m\gamma \frac{dx}{dt} = m\gamma u_x$$

$$p_x = \frac{mu_x}{\sqrt{\left(1 - \frac{u^2}{c^2} \right)}} = \gamma mu_x$$

$u \ll c, p^1 \rightarrow mu_x$ 接近牛頓的定義

守恆律多了一個： p^0 守恆定律：

$$p_0 = m \frac{cd\tau}{dt} = mc\gamma$$

p^0 是什麼？由速度極小的情況去找牛頓力學中的對應。

當 $u \ll c$

$$p_0 = \frac{mc}{\sqrt{1 - \left(\frac{u}{c}\right)^2}} = mc \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)^{-\frac{1}{2}} \sim mc \left[1 - \left(-\frac{1}{2}\right)\frac{u^2}{c^2}\right] = mc + \frac{m}{2c}u^2$$

靜止能量

動能

因此，新的守恆律其實是能量守恆定律

$$p_0 = \frac{E}{c}$$

$$E = \frac{mc^2}{\sqrt{1 - \left(\frac{u}{c}\right)^2}} = \gamma mc^2$$

$$p^\mu = (p^0, p^1, p^2, p^3) = \left(\frac{E}{c}, p^x, p^y, p^z \right) \quad p_x = \gamma m u_x \quad E = \gamma m c^2$$

動量守恆與能量守恆便整合成一個定律：4 momentum conservation。



基本粒子的速度：

$$v = \frac{pc^2}{E}$$

$$E = \frac{mc^2}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} \quad \longrightarrow \quad E = mc^2$$

靜止的物體因為其質量，能量亦不為零

這個公式暗示了能量與質量可以彼此互相轉換。

$$E = mc^2 + K$$

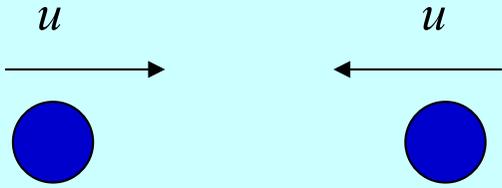


質量的減少可能變為動能的增加！

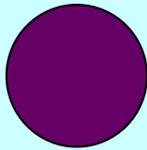
質量是能量的一種形式，能量守恆蘊含質量可以轉換為其他形式的能量，

其他形式的能量亦可轉換為質量，質量不再守恆。 **Mass is not conserved.**

完全非彈性碰撞的質量就不守恆！



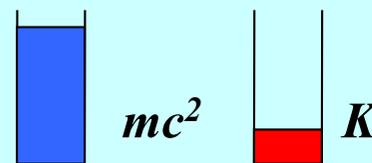
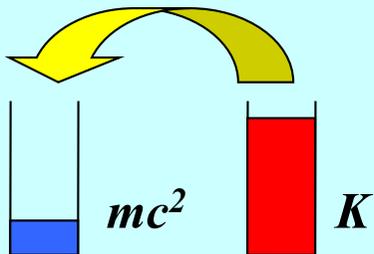
$$p_{i \text{ total}}^0 = \frac{2mc}{\sqrt{1 - \left(\frac{u}{c}\right)^2}}$$



$$p_{f \text{ total}}^0 = \frac{E}{c} = Mc$$

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

質量不守恆，入射粒子的動能轉換成質量。



$$(p^0, p^1, p^2, p^3) \equiv m \left(c \frac{dt}{d\tau}, \frac{dx}{d\tau}, \frac{dy}{d\tau}, \frac{dz}{d\tau} \right) = \left(\frac{E}{c}, p^x, p^y, p^z \right)$$

動量與能量形成如時空一樣的一組4-vector！ $(x^0, x^1, x^2, x^3) \equiv (ct, x, y, z)$

這有前例可循：位移是向量，時間差是純量。兩者的商：速度就是向量。

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt}$$

動量與能量的羅倫茲變換就如時空一樣！

$$\Delta x' = \gamma(\Delta x - v\Delta t)$$

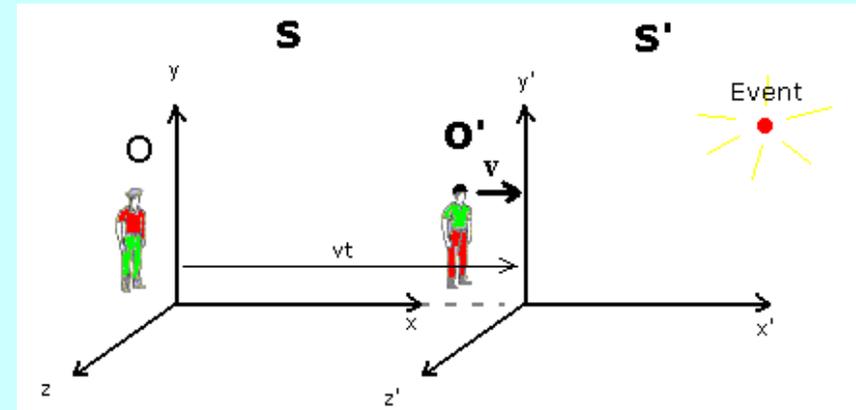
$$\Delta t' = \gamma\left(\Delta t - \frac{v}{c^2}\Delta x\right)$$



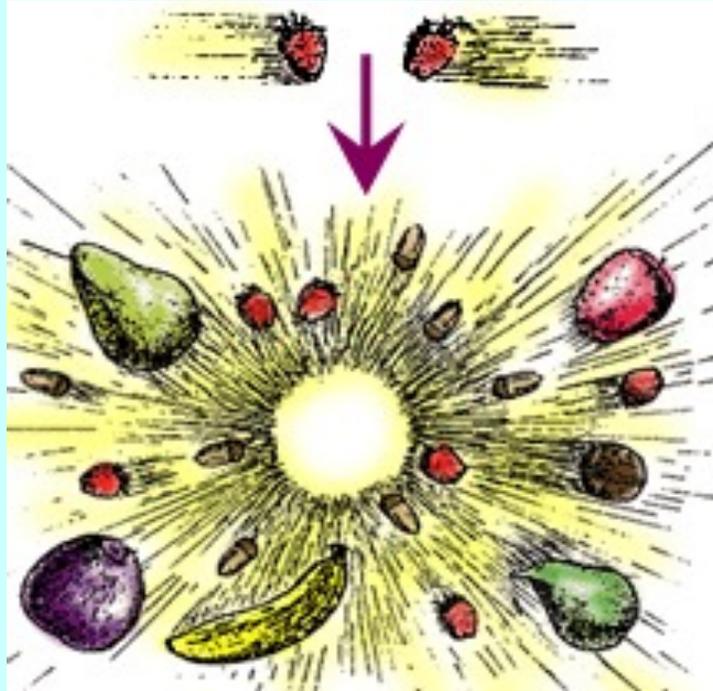
$$p'_x = \gamma\left(p_x - \frac{v}{c^2} \cdot E\right)$$

$$E' = \gamma(E - v \cdot p_x)$$

$$p'_{y,z} = p_{y,z}$$



如同時間與空間的分別只是表面的，
動量與能量的分別也只是表面的。

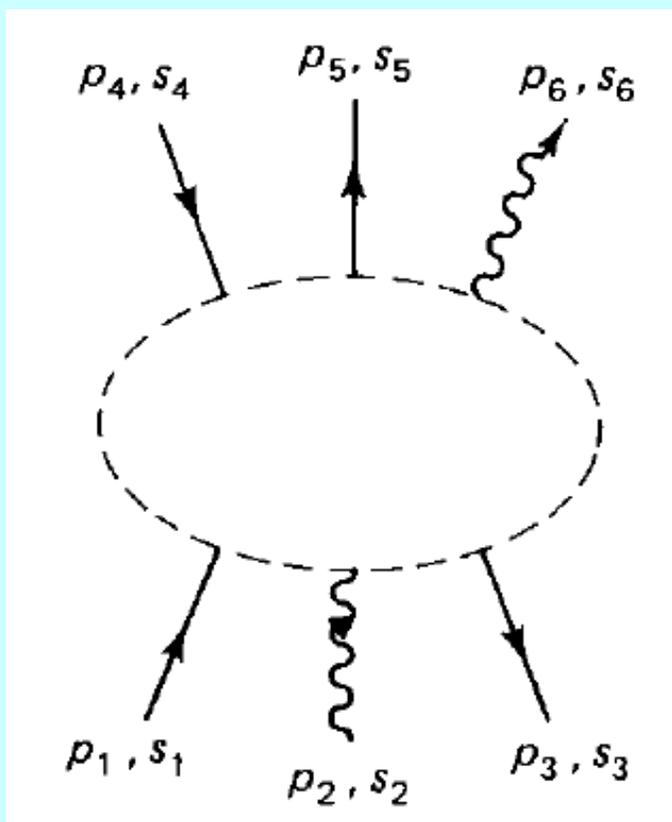


$$E = mc^2$$

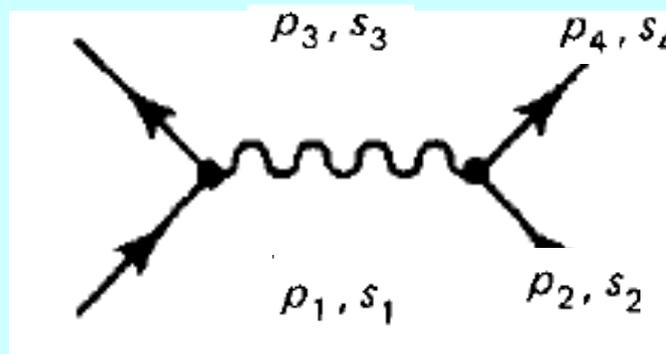
能量可以轉換為質量，產生新的粒子！

Colliders are New Particle factories.

4 momenta 是在實驗中對基本粒子的標準測量！



Electron-electron scattering ($e^- + e^- \rightarrow e^- + e^-$)



4 momentum p^μ 的長度 p^2 是甚麼呢？

$$p^\mu = (p^0, p^1, p^2, p^3) = \left(\frac{E}{c}, p^x, p^y, p^z \right)$$

$$p^2 = \left(\frac{E}{c} \right)^2 - p_x^2 = \left(\frac{mc}{\sqrt{1 - \left(\frac{u}{c} \right)^2}} \right)^2 - \left(\frac{mu}{\sqrt{1 - \left(\frac{u}{c} \right)^2}} \right)^2 = \frac{m(c^2 - u^2)}{1 - \left(\frac{u}{c} \right)^2} = m^2 c^2$$

$$p^2 = m^2 \left[\left(\frac{cdt}{d\tau} \right)^2 - \left(\frac{dx}{d\tau} \right)^2 \right] = m^2 c^2$$

$$c^2 d\tau^2 = c^2 dt^2 - dx^2$$

$$p^2 = p_\mu p^\mu = \frac{E^2}{c^2} - |\vec{p}|^2 = m^2 c^2$$

$$p^2 = m^2 c^2$$

質量是一個粒子四維動量的長度，是一個羅倫茲不變量。

因此質量是粒子的最重要的特徵！

Mass is the invariant of 4-momentum as 4-vector.

每一個基本粒子的 4 momentum 都必須滿足以下的 on-shell 條件

$$p^2 = \frac{E^2}{c^2} - |\vec{p}|^2 = m^2 c^2$$

$$E = c\sqrt{|\vec{p}|^2 + m^2 c^2}$$

能量與3維動量大小並非獨立的變數。

動量越大，能量就越大。The larger the 3-momentum, the larger the energy.

$$E = mc^2$$

為方便起見，在計算過程中，取一個單位系統使 $c = 1$

如此能量、動量、質量就有一樣的單位，一般取為能量單位 eV。

等到計算結束再依單位加入適當的 c （以及 \hbar ）。

LEPTONS

e

$$J = \frac{1}{2}$$

$$\text{Mass } m = (548.57990943 \pm 0.00000023) \times 10^{-6} \text{ u}$$

$$\text{Mass } m = 0.510998910 \pm 0.000000013 \text{ MeV}$$

$$|m_{e^+} - m_{e^-}|/m < 8 \times 10^{-9}, \text{ CL} = 90\%$$

$$|q_{e^+} + q_{e^-}|/e < 4 \times 10^{-8}$$

Magnetic moment anomaly

$$(g-2)/2 = (1159.65218073 \pm 0.00000028) \times 10^{-6}$$

$$(g_{e^+} - g_{e^-}) / g_{\text{average}} = (-0.5 \pm 2.1) \times 10^{-12}$$

$$\text{Electric dipole moment } d = (0.07 \pm 0.07) \times 10^{-26} \text{ e cm}$$

$$\text{Mean life } \tau > 4.6 \times 10^{26} \text{ yr, CL} = 90\% \text{ [a]}$$

μ

$$J = \frac{1}{2}$$

$$\text{Mass } m = 0.1134289256 \pm 0.0000000029 \text{ u}$$

$$\text{Mass } m = 105.658367 \pm 0.000004 \text{ MeV}$$

N BARYONS ($S = 0, I = 1/2$)

$$p, N^+ = uud; \quad n, N^0 = udd$$

p

$$I(J^P) = \frac{1}{2}(\frac{1}{2}^+)$$

$$\text{Mass } m = 1.00727646677 \pm 0.00000000010 \text{ u}$$

$$\text{Mass } m = 938.272013 \pm 0.000023 \text{ MeV [a]}$$

W

$$J = 1$$

$$\text{Charge} = \pm 1 e$$

$$\text{Mass } m = 80.399 \pm 0.023 \text{ GeV}$$

Z

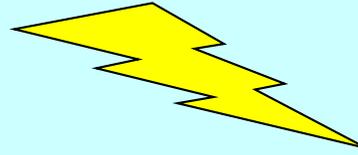
$$J = 1$$

$$\text{Charge} = 0$$

$$\text{Mass } m = 91.1876 \pm 0.0021 \text{ GeV [d]}$$

注意光子是以光速 c 前進：

$$E = \frac{mc^2}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} \xrightarrow{v \rightarrow c} \infty$$



除非 $m = 0$

事實上從馬克斯威爾方程式可推得電磁波的能量與動量密度成正比：

$$E = |\vec{p}|c$$

$$p^2 = \frac{E^2}{c^2} - |\vec{p}|^2 = 0$$

因此光子質量為零，Massless

無質量的粒子必定以光速前進。

從光子的波性來看：

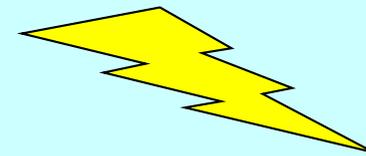
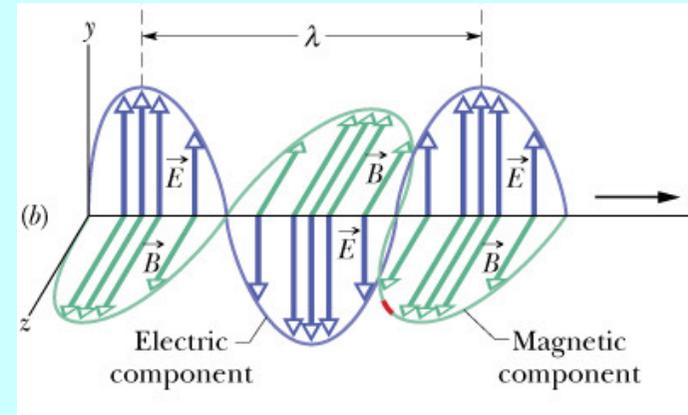
$$E = \hbar\omega$$

$$p = \frac{h}{\lambda} = \hbar k$$

$$\frac{\omega}{k} = c$$

$$E = |\vec{p}|c$$

$$p^2 = \frac{E^2}{c^2} - |\vec{p}|^2 = \frac{\hbar^2\omega^2}{c^2} - \hbar^2k^2 = 0$$



Dispersion Relation

從其他有質量的粒子的波性來看：

$$E = \hbar\omega$$

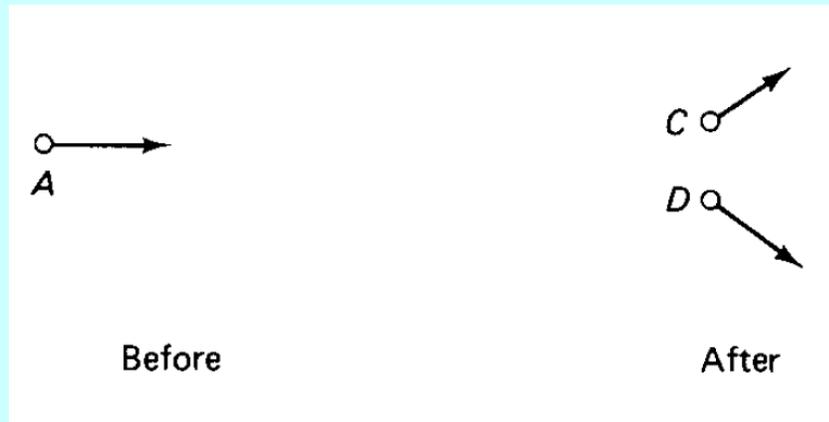
$$p = \frac{h}{\lambda} = \hbar k$$



$$p^2 = \frac{E^2}{c^2} - |\vec{p}|^2 = \frac{\hbar^2\omega^2}{c^2} - \hbar^2k^2 = m^2c^2$$

Dispersion Relation

粒子物理的反應必須滿足 4 momentum Conservation



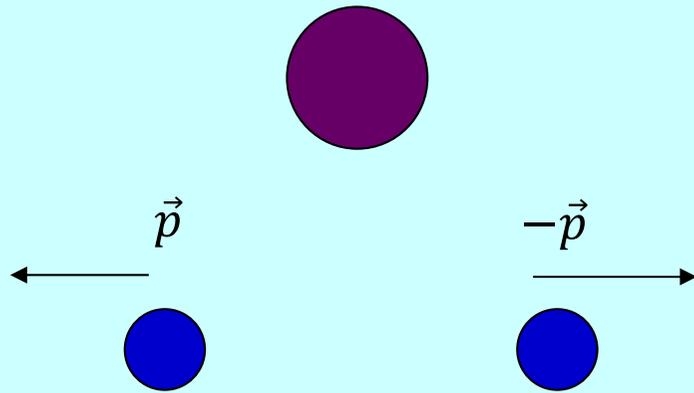
$$A \rightarrow C + D$$

2 body Decay 二體衰變

1. Energy is conserved, $E_A = E_C + E_D$
2. Momentum is conserved $\vec{p}_A = \vec{p}_C + \vec{p}_D$

動量守恆與能量守恆便整合成一個定律： $p_A^\mu = p_C^\mu + p_D^\mu$

產物相同時的二體衰變 $A \rightarrow B + B$ ，選擇 A 靜止座標系，這就是 $B + B$ 的質心坐標系。



$$\vec{p}_{i \text{ total}} = \vec{p}_{f \text{ total}} = 0$$

$$p_{i \text{ total}}^0 = Mc$$

$$p_{f \text{ total}}^0 = 2 \frac{E_f}{c} = \frac{2mc}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$$

由能量守恆可以得出產物粒子的能量

$$2E_f = Mc^2$$

產物粒子的能量與動量大小都是固定的值，可以計算出來！

$$E_f = \frac{1}{2} Mc^2$$

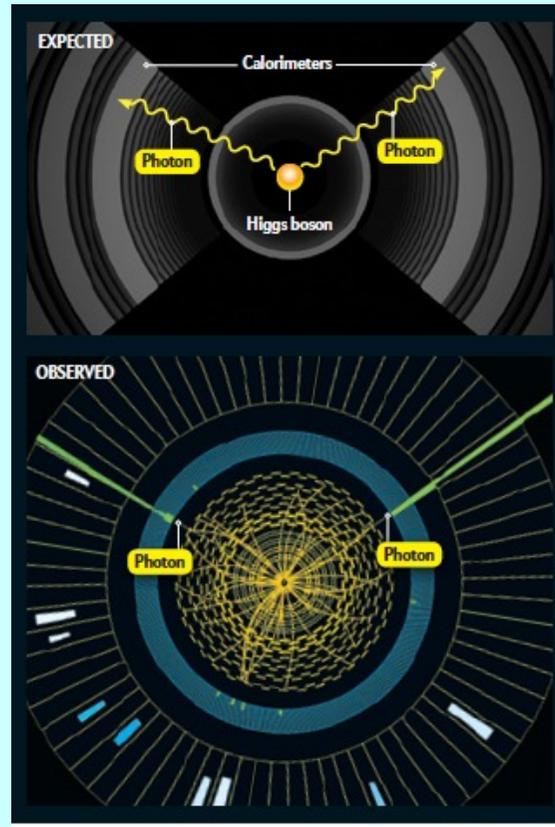
$$\frac{E^2}{c^2} - |\vec{p}|^2 = m^2 c^2$$

$$|\vec{p}|^2 = \frac{M^2 c^2}{4} - m^2 c^2$$

$$M = \frac{2m}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$$

$M > 2m$ 衰變產物的總質量必須小於衰變粒子的質量！

If the decaying particle is moving, could we find a condition for product energies?



$$H \rightarrow \gamma + \gamma$$

就是一個二體衰變，但希格斯粒子通常是在運動的！

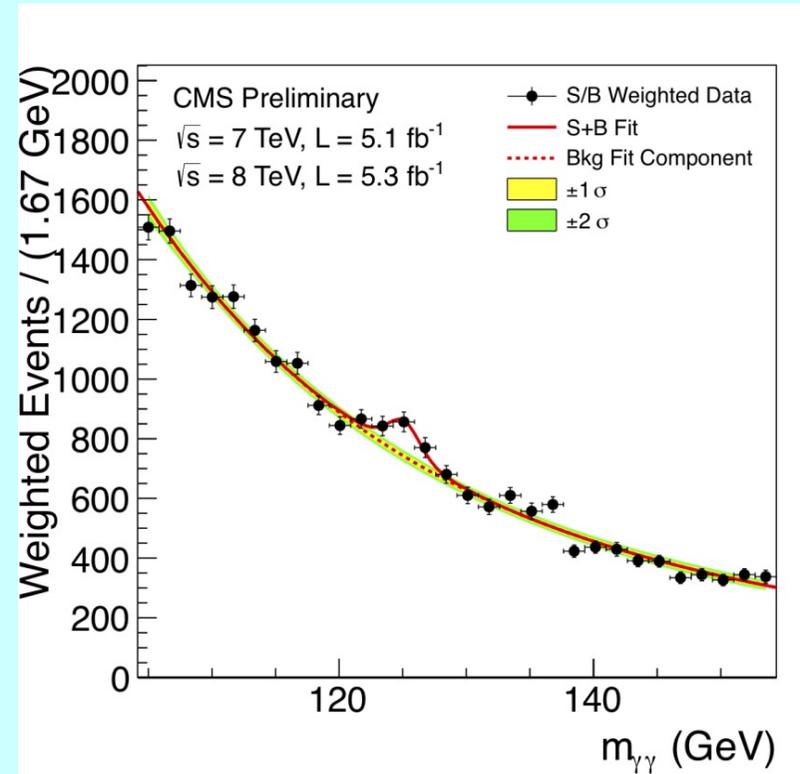
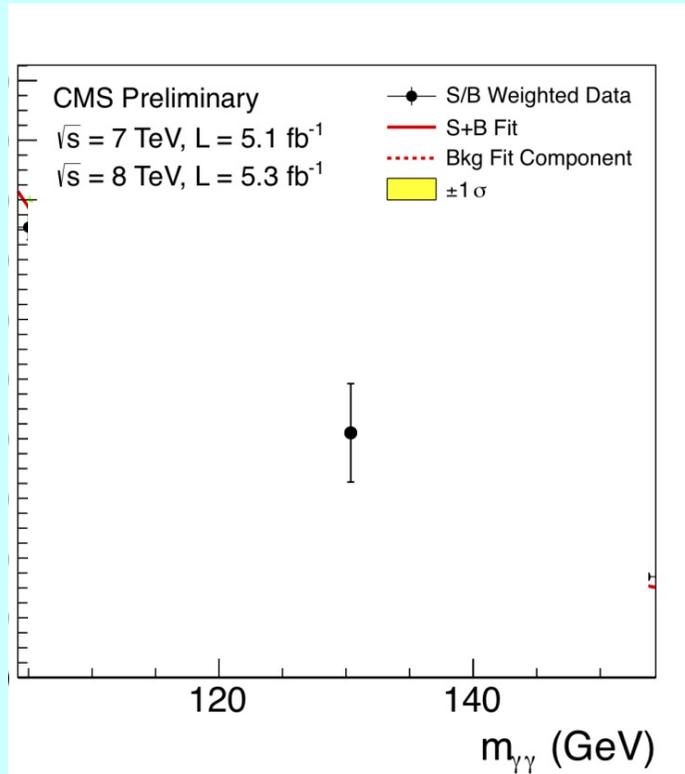
$$p_H = p_{\gamma_1} + p_{\gamma_2}$$

在希格斯的靜止系統或光子的質心系統 in COM frame

$$E_{\gamma\gamma} = M_H c^2$$

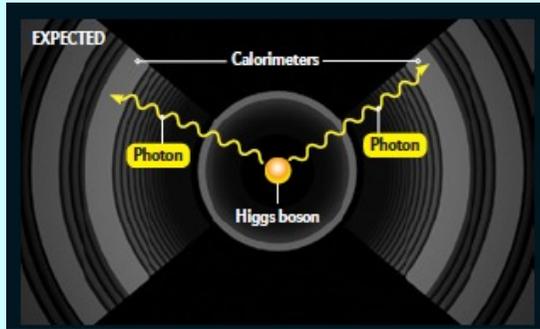
將觀測到的兩光子事件數目對此兩光子質心系統的總能量 $m_{\gamma\gamma}$ 作圖：

發生次數



如果這兩個光子是由希格斯粒子衰變產生，則 $m_{\gamma\gamma} = m_H c^2$ 兩光子質心系統的總能量
 圖上應該只有一個點（如圖左）

對移動中的希格斯粒子所衰變出的兩個光子：



Could we have a condition in any frame?

$$p_H^\mu = p_{\gamma_1}^\mu + p_{\gamma_2}^\mu$$

Momentum Conservation is correct in any frame!

$$p_H^2 = (p_{\gamma_1} + p_{\gamma_2})^2$$

Inner products are invariant, independent of frames.

$$M_H^2 c^2 = p_{\gamma_1}^2 + p_{\gamma_2}^2 + 2p_{\gamma_1} \cdot p_{\gamma_2} = 0 + 0 + \frac{2E_{\gamma_1}E_{\gamma_2}}{c^2} - 2\vec{p}_{\gamma_1} \cdot \vec{p}_{\gamma_2} = \frac{2E_{\gamma_1}E_{\gamma_2}}{c^2} - 2E_{\gamma_1}E_{\gamma_2} \cos \theta$$

Decay product energy depends on the angle.

產物不同時的二體衰變 $A \rightarrow B + C$

A pion at rest decays into a muon plus a neutrino (Fig. 3.5). Question: What is the speed of the muon? Speed is usually inconvenient to use.

What is the momentum of the muon?

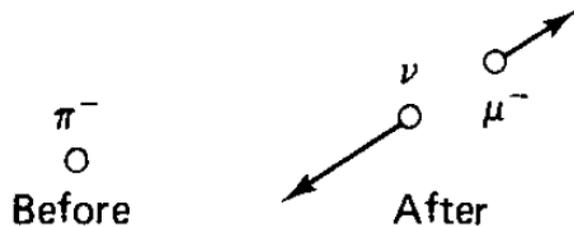
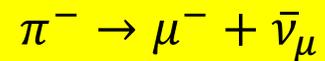


Figure 3.5 Decay of the charged pion (Example 3.3).

Solution. Conservation of energy requires $E_\pi = E_\mu + E_\nu$. Conservation of momentum gives $\mathbf{p}_\pi = \mathbf{p}_\mu + \mathbf{p}_\nu$; but $\mathbf{p}_\pi = 0$, so $\mathbf{p}_\mu = -\mathbf{p}_\nu$. Thus the muon and the neutrino fly off back-to-back, with equal and opposite momenta.

$$\pi^- \rightarrow \mu^- + \bar{\nu}_\mu$$

選擇 π 的靜止座標系，這就是 $\mu + \nu$ 的質心COM坐標系：

由動量守恆，可得 μ, ν 的三維動量大小相等，方向相反：

由能量守恆可得： $E_\pi = E_\mu + E_\nu$

這些能量都可以用三維動量大小來表示：

Suggestion 1. To get the energy of a particle, when you know its momentum (or vice versa), use the invariant

$$E = c\sqrt{|\vec{p}|^2 + m^2c^2} \quad (3.49)$$

In the present case, then: $E_\pi = m_\pi c^2$

$$E_\mu = c\sqrt{|\vec{p}_\mu|^2 + m_\mu^2c^2}$$

$$E_\nu = c|\vec{p}_\nu| = c|\vec{p}_\mu|$$

Putting these into the equation for conservation of energy, we have

$$m_\pi c^2 = c\sqrt{|\vec{p}_\mu|^2 + m_\mu^2c^2} + c|\vec{p}_\mu|$$

or

$$(m_\pi c - |\vec{p}_\mu|)^2 = |\vec{p}_\mu|^2 + m_\mu^2c^2$$

Solving for $|\mathbf{p}_\mu|$, we find

$$|\mathbf{p}_\mu| = \frac{m_\pi^2 - m_\mu^2}{2m_\pi} c$$

Meanwhile, the energy of the muon [from eq. (3.49)] is

$$E_\mu = \frac{m_\pi^2 + m_\mu^2}{2m_\pi} c^2$$

Once we know the energy and momentum of a particle, it is easy to find its velocity. If $E = \gamma mc^2$ and $\mathbf{p} = \gamma m\mathbf{v}$, dividing gives

$$\mathbf{p}/E = \mathbf{v}/c^2$$

產物粒子的能量與動量大小都是固定的值，可以計算出來！

Suggestion 2. If you know the energy and momentum of a particle, and you want to determine its velocity, use

$$\mathbf{v} = \mathbf{p}c^2/E \quad (3.50)$$

So the answer to our problem is

$$v_\mu = \frac{m_\pi^2 - m_\mu^2}{m_\pi^2 + m_\mu^2} c$$

Putting in the actual masses, I get $v_\mu = 0.271c$.

Suggestion 3. Use four-vector notation, and exploit the invariant dot product.

$$p^2 = \frac{E^2}{c^2} - |\vec{p}|^2 = m^2 c^2$$

And Remember that for any real particles:

$$p_\pi = p_\mu + p_\nu, \quad \text{or} \quad p_\nu = p_\pi - p_\mu$$

Taking the scalar product of each side with itself, we obtain

$$p_\nu^2 = p_\pi^2 + p_\mu^2 - 2p_\pi \cdot p_\mu$$

But

In COM

$$0 = m_\pi^2 c^2 + p_\mu^2 c^2 + \frac{2E_\pi E_\mu}{c^2} - 2\vec{p}_\pi \cdot \vec{p}_\mu \quad \text{Condition for any frame}$$

$$p_\nu^2 = 0; \quad p_\pi^2 = m_\pi^2 c^2, \quad p_\mu^2 = m_\mu^2 c^2; \quad \text{and} \quad p_\pi \cdot p_\mu = \frac{E_\pi}{c} \frac{E_\mu}{c} = m_\pi E_\mu$$

Therefore

$$0 = m_\pi^2 c^2 + m_\mu^2 c^2 - 2m_\pi E_\mu$$

from which E_μ follows immediately. By the same token

$$p_\mu = p_\pi - p_\nu$$

Squaring yields

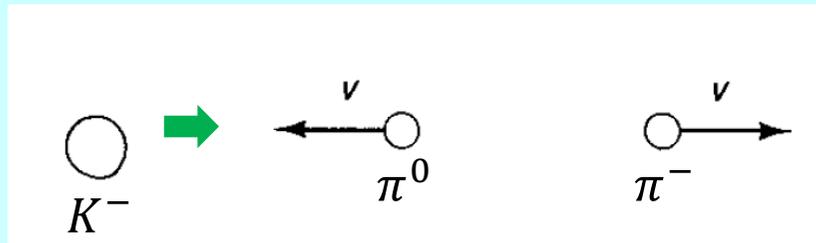
$$m_\mu^2 c^2 = m_\pi^2 c^2 - 2m_\pi E_\nu$$

But $E_\nu = |\mathbf{p}_\nu|c = |\mathbf{p}_\mu|c$, so

$$2m_\pi |\mathbf{p}_\mu| = (m_\pi^2 - m_\mu^2)c$$

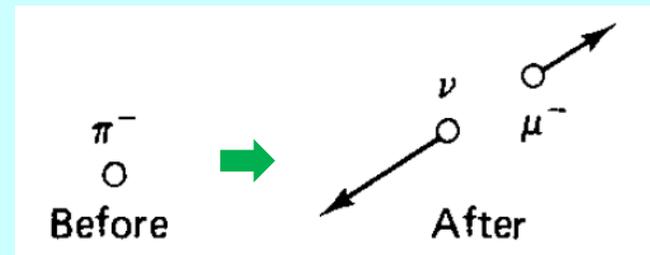
台灣聯合大學系統 111 學年度碩士班招生考試試題

2. A K^+ meson at rest can decay into pions through the channel: $K^+ \rightarrow \pi^+ + \pi^0$. Following the decay, the π^+ meson will further decay into a μ^+ meson and a neutrino. Let rest masses of K^+ , π^+ , π^0 and μ^+ meson be m_K , m_{π^+} , m_{π^0} and m_{μ^+} , and ignore the rest mass of the neutrino. Denote $\gamma_{\pi^+} = 1/\sqrt{1 - (v_{\pi^+}/c)^2}$ and $\gamma_{\mu^+}^* = 1/\sqrt{1 - (v_{\mu^+}/c)^2}$, where v_{π^+} is the speed of π^+ in the rest frame of K^+ and where v_{μ^+} is the speed of μ^+ in the rest frame of π^+ . Answer the following questions (express your answers in terms of m_K , m_{π^+} , m_{π^0} , m_{μ^+} , γ_{π^+} and $\gamma_{\mu^+}^*$):
- (7%) Find the energy of π^+ in the rest frame of K^+ .
 - (3%) Find the energy of μ^+ in the rest frame of π^+ .
 - (10%) Find the maximum and minimum energies of μ^+ in the rest frame of K^+



設 π^- 與 π^0 質量接近

ν^0 質量為零。



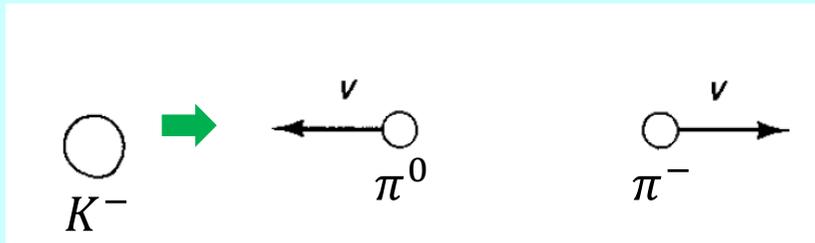
台灣聯合大學系統 111 學年度碩士班招生考試試題

ignore the rest mass of the neutrino. Denote $\gamma_{\pi^+} = 1/\sqrt{1 - (v_{\pi^+}/c)^2}$ and $\gamma_{\mu^+}^* = 1/\sqrt{1 - (v_{\mu^+}/c)^2}$, where v_{π^+} is the speed of π^+ in the rest frame of K^+ and where v_{μ^+} is the speed of μ^+ in the rest frame of π^+ . Answer the following questions (express your answers in terms of m_K , m_{π^+} , m_{π^0} , m_{μ^+} , γ_{π^+} and $\gamma_{\mu^+}^*$):

- (a) (7%) Find the energy of π^+ in the rest frame of K^+ .
- (b) (3%) Find the energy of μ^+ in the rest frame of π^+ .
- (c) (10%) Find the maximum and minimum energies of μ^+ in the rest frame of K^+

設 π^- 與 π^0 質量接近

K^- 衰變就是第一種產物質量相同的情況



$$E_{\pi} = \frac{1}{2} M_K c^2$$

由此式還可以算出 π 的動量與速度：

$$\frac{1}{2} M_K c^2 = \frac{c}{2} \sqrt{|\vec{p}|^2 + m_{\pi}^2 c^2}$$

$$|\vec{p}|^2 = \frac{M_K^2 c^2}{4} - m_{\pi}^2 c^2$$

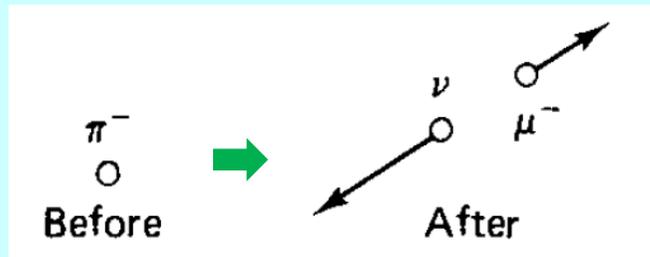
$$E_{\pi} = \frac{1}{2} M_K c^2 = \frac{m_{\pi} c^2}{\sqrt{1 - \frac{v_{\pi}^2}{c^2}}}$$

$$M = \frac{m_{\pi}}{\sqrt{1 - \frac{v_{\pi}^2}{c^2}}}$$

(b) (3%) Find the energy of μ^+ in the rest frame of π^+ .

ν^0 質量為零。

在 π 的靜止座標，就是第二種，產物一質量為零的情況：



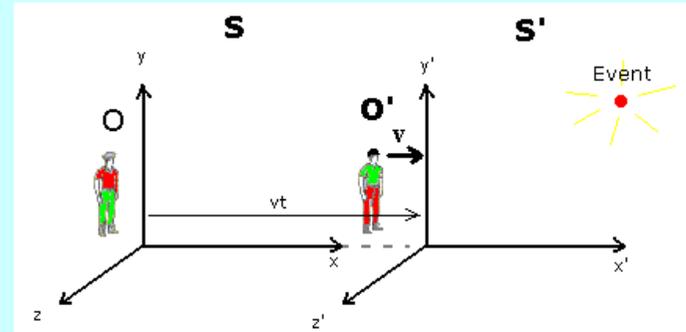
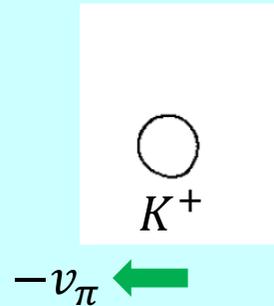
$$|\mathbf{p}_\mu| = \frac{m_\pi^2 - m_\mu^2}{2m_\pi} c$$

$$E_\mu = \frac{m_\pi^2 + m_\mu^2}{2m_\pi} c^2$$

二體衰變中，產物的能量與動量都固定！

(b) (3%) Find the energy of μ^+ in the rest frame of π^+ .

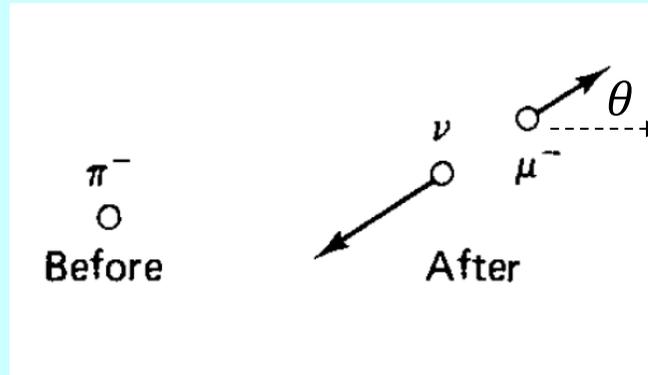
(c) (10%) Find the maximum and minimum energies of μ^+ in the rest frame of K^+



$$p'_x = \gamma \left(p_x - \frac{v}{c^2} \cdot E \right)$$

$$E' = \gamma(E - v \cdot p_x)$$

$$p'_{y,z} = p_{y,z}$$



K 的靜止座標相對於 π 的靜止座標，是以速度 $-v_\pi$ 移動。

K 的靜止座標內 μ 的能量，利用羅倫茲變換就等於：

$$E' = \gamma(E - v \cdot p_x) = \gamma_\pi (E_\mu + v_\pi |\vec{p}_\mu| \cos \theta)$$

二體衰變能量與動量都固定，因此此式只有角度可變！

最大值與最小值就在 $\cos \theta = \pm 1$ 。

$$|\mathbf{p}_\mu| = \frac{m_\pi^2 - m_\mu^2}{2m_\pi} c$$

$$E_\mu = \frac{m_\pi^2 + m_\mu^2}{2m_\pi} c^2$$