

أفصل الأول

CHAPTER ONE

النظرية النسبية الخاصة

في عام 1905 وضع العالم الألماني انشتاين النظرية النسبية الخاصة والتي تعتبر من الانجازات العلمية في الفيزياء بالقرن العشرين لان الميكانيك الكلاسيكي لن يستطيع تفسير حركة الجسيمات الذرية العالية السرعة. وقد حلت هذه النظرية معظم التناقضات الفيزيائية التي صادفها العلماء في ذلك الزمن وطور اينشتاين نظريته سنة 1915 ووضع النظرية النسبية العامة

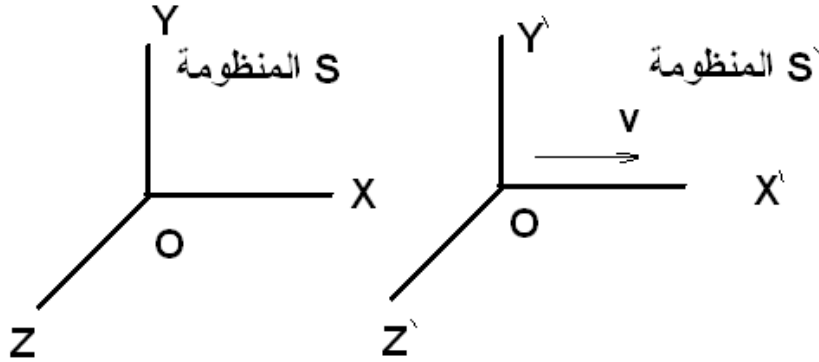
نسبية نيوتن

المحاور القصورية Inertial Systems

قوانين نيوتن:

1- القانون الأول: كل جسم ساكن يبقى الساكن والمتحرك في حركة بسرعة منتظمة وبخط مستقيم مالم تؤثر عليه قوة خارجية (الاستمرارية) 2- محصلة القوى الخارجية على الجسم تساوي حاصل ضرب كتلة الجسم مع التعجيل الذي تحدثه تلك المحصلة 3- أما القانون الثالث: ينص: لكل فعل رد فعل يساويه في المقدار ويعاكسه في الاتجاه

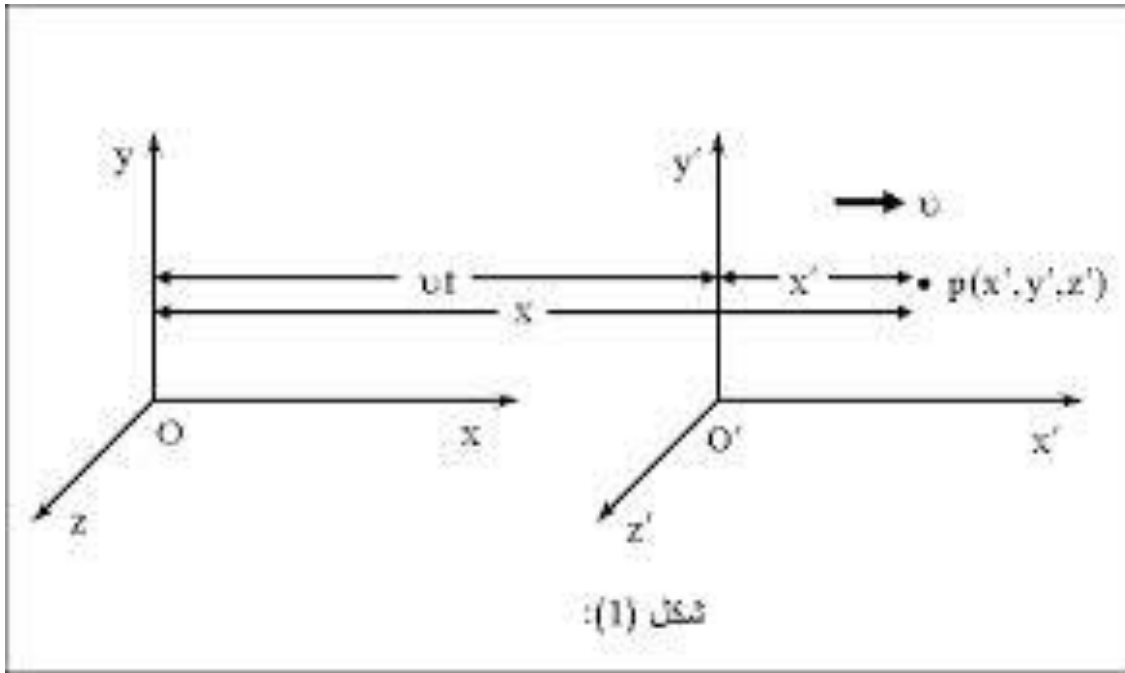
والمحاور المرجعية بالنسبة الى قوانين نيوتن تسمى بالمحاور القصورية والمراقب يسمى بالمراقب القصوري ومعظم المشاهدات في المختبر او على سطح الأرض هي محاور قصورية وستكون القياسات بالنسبة الى منظومتين من المحاور المرجعية الساكنة OXYZ وسوف نسميها بالمنظومة S والاخرى تتحرك بسرعة V بالنسبة للمحاور الساكنة وهي O'X'Y'Z' وستسمى بالمنظومة S' (مثل القطار المتحرك)



ان المحاور المرجعية التي تصح فيها قوانين نيوتن في الحركة تسمى بالمحاور القصورية ، والمراقب فيها يسمى بالمراقب القصوري وان القياسات التي تؤخذ بالقياسات التي تؤخذ بالمختبر ما هي الا مأخوذة بالنسبة الى المحاور القصورية .

تحويلات غاليليو Galilean Transformation

لنفرض ان هناك مراقبان أولهما في المنظومة S (على الأرض) والثاني في المنظومة S' ويتحركان بحركة انتقالية منتظمة بالنسبة إلى بعضهما بسرعة منتظمة V ولنفرض ان المراقب في المنظومة S يلاحظ حادثة ما Event في الموقع المحدد في الشكل أدناه



وبذلك فإن المنظومة S' تتحرك بسرعة منتظمة مقدارها v بالنسبة الى المنظومه الساكنه ولتسهيل الحل الرياضي نفترض ان المحورين X' ، X يتجهان بأتجاه حركتها وان المحور Y' ، Y وكذلك Z' ، Z لنفرض ان هناك شخصان او مراقبان احدهما في المنظومه S والاخر في المنظومه S' ويتحركان حركه انتقاليه منتظمة بسرعه v لبعضها البعض ولنفترض ان حادثة وقعت في الموقع P وان المراقب في المنظومه S يراقب هذا الحادث ويقيس احداثياتها في الزمن t ولتكن (x,y,z) وان المراقب في المنظومه S' يقيس نفس الحادثه ويجاد احداثياتها في الزمن t' وهي (x',y',z') ونفترض ان في بداية الحادثه ان النقطه O' منطبقه على النقطه O اي ان :

$$\left. \begin{aligned} x' &= x - vt \\ y' &= y \\ z' &= z ; t' = t \end{aligned} \right\} \quad (1)$$

وتسمى المعادلات السابقة بتحويلات غاليليو على فرض ان الزمن كمية مطلقة Time is absolute

Notes:

- 1- في تحويلات غاليليو لهذه العلاقه الزمن يكون كميّه مطلقه لا تعتمد على حركة المراقب
- 2- في تحويلات غاليليو $t=t'$ لان الحركه ممكن قياسها وملاحظتها نسبة الى سرعة الضوء .

* و للحصول على **تحويلات السرعة** لغاليليو (سرع غاليليو) نفاضل العلاقات (1) بالنسبة للزمن ثم نفاضل مرة اخرى للحصول على **تحويلات التعجيل** :

$$\dot{x}' = \dot{x} - v \quad ; \quad u'_x = u_x - v \quad (2)$$

$$\dot{y}' = \dot{y} \quad ; \quad u'_y = u_y \quad (3)$$

$$\dot{z}' = \dot{z} \quad ; \quad u'_z = u_z \quad (4)$$

Notes:

في نسبية نيوتن فإن قوانين الحركة لا تتغير في المحاور القصوريه والمتحركة بسرعه منتظمة لبعضها البعض . وبذلك فإن جميع قوانين الميكانيك الكلاسيكي لا تعتمد على نوع المنظومه سواء كانت ساكنه ام متحركة .

و تحويلات التعجيل هي

$$\ddot{x}' = \ddot{x} \quad ; \quad a'_x = a_x \quad (5)$$

$$\ddot{y}' = \ddot{y} \quad ; \quad a'_y = a_y \quad (6)$$

$$\ddot{z}' = \ddot{z} \quad ; \quad a'_z = a_z \quad (7)$$

ملاحظة: يبقى التعجيل ثابت في جميع محاور غاليليو وتكون السرعه قليله او تكون كميته ثابتة

تحويلات غاليليو وقوانين نيوتن في الحركة

1- القانون الأول: لنفرض ان جسما يتحرك بسرعه منتظمة U_x بالنسبة لمراقب في المنظمة S وان حركة الجسم تخضع لقانون نيوتن الأول أي قانون القصور الذاتي أي ان المحاور XYZ هي محاور قصورية وسرعة الجسم بالنسبة لمراقب في المنظومة S' هي:

$$U'_{x'} = U_x - v$$

وتكون السرعه منتظمة لأن U_x and v هي سرعه منتظمة وهذا يعني ان الجسم سوف يخضع لقانون القصور الذاتي في المحاور 'XYZ' و عليه تكون المحاور قصورية.

2- القانون الثاني: تعتبر الكتلة - حسب قانون نيوتن كمية مطلقة لا تعتمد على حركة المراقب أي ان $m=m'$ ووفق تحويل التعجيل لغاليليو وجدنا ان $a=a'$ وبذلك تكون $ma'=ma$ أي ان $F=F'$ وهذا يعني ان قانون نيوتن الثاني لا يتغير بالنسبة للمراقبين S و S' .

3- قانون نيوتن الثالث: لنفرض ان هناك تأثيرا متادالا بين جسمين مثل A و B في المنظومة S وبذلك يأخذ قانون نيوتن الثالث الشكل:

$$F_{AB} = -F_{BA}$$

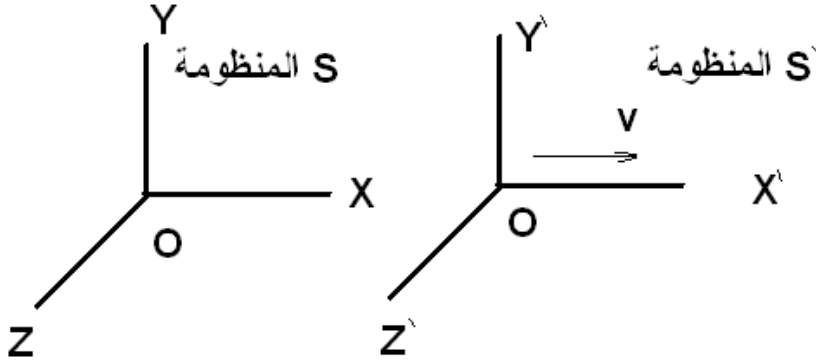
ولكن سبق ان برهنا بأن القوة مطلقة لا تعتمد على حركة المراقب أي ان $F = F'$ أي ان $F'_{AB} = -F_{BA}$ أي ان قانون نيوتن الثالث لا يتأثر أيضا

مبدأ نسبية نيوتن

نص هذا المبدأ : ان قوانين نيوتن في الحركة لا تتغير في المحاور القصورية المتحركة بسرعة منتظمة بالنسبة الى بعضها البعض. وفي فان جميع قوانين الميكانيك الكلاسيكي لا تتغير بأستخدام تحويلات غاليلو.

مثال: (قانون حفظ الزخم الخطي والطاقة الحركية)

افرض ان كتلتين m_1 و m_2 كانتا تسيران بسرعه مقدارها u_1 و u_2 على التوالي وباتجاه المحور X على المحاور القصورية كما في الشكل ادناه , حدث تصادم بين هاتين الكتلتين واصبحت سرعتهما بعد التصادم U_1 و U_2 وبنفس اتجاه المحور X . اثبت بأن قانونا الزخم الخطي والطاقة الحركية لا يعتمدان على نوع المنظومه سواء كانت ثابتة ام متحركة بسرعه منتظمة مقدارها v ؟



$$\begin{aligned} m_1 u_1 + m_2 u_2 &= m_1 U_1 + m_2 U_2 \\ 1/2 m_1 u_1^2 + 1/2 m_2 u_2^2 &= 1/2 m_1 U_1^2 + 1/2 m_2 U_2^2 \end{aligned} \quad (8)$$

لندرس هذا التصادم في المنظومة S' المتحركة بالسرعة v بالنسبة الى S باتجاه X وللحصول على كل من قانون حفظ الزخم والطاقة في المنظومة S' نستخدم تحويلات غاليلو للسرعة:

$$\begin{aligned} u_1 &= u'_1 + v \\ u_2 &= u'_2 + v \\ U_1 &= U'_1 + v \\ U_2 &= U'_2 + v \end{aligned}$$

وبالتعويض في المعادلات السابقة في معادله (8) نحصل على:
 $m_1(u'_1+v)+m_2(u'_2+v)= m_1(U'_1+v)+m_2(U'_2+v)$
 وبعد التبسيط نحصل على :

$$m_1 u'_1+m_2 u'_2=m_1U'_1+m_2U'_2 \quad (10)$$

ولغرض اثبات ذلك على قانون حفظ الطاقة الحركية , لدينا :

$$1/2m_1u^2_1+1/2m_2u^2_2 = 1/2m_1U^2_1+1/2m_2U^2_2$$

وبتغويض معادلات تحويلات لورنتز في المعادله اعلاه نحصل على التالي :

$$(1/2)m_1(u'_1 + v)^2 + (1/2)m_2(u'_2 + v)^2 = (1/2)m_1(U'_1 + v)^2 + (1/2)m_2(U'_2 + v)^2$$

وبأستخدام معادله حفظ الزخم نحصل على

$$(1/2)m_1u'^2_1+(1/2)m^2u'^2_2= (1/2)m_1U'^2_1+(1/2)m_2U'^2_2 \quad (11)$$

وبذلك نلاحظ ان المعادلتين (10) و (11) مشابه للمعادلات السابقة وهذا يعني ان قانوني حفظ الزخم الخطي وقانون الطاقة الحركية لا يتغيران باستخدام تحويلات غاليليو.

ملاحظه :

- تحويلات غاليليو تفشل في السرعة العاليه.
- سرع غاليليو واطئه مقارنة مع سرعة الضوء.

المحاور المرجعية المطلقة: Absolute Frame of Reference

وضع ماكسويل 1860 اربع معادلات تفاضلية لخصت قوانين الكهربية والمغناطيسية عرفت باسم معادلات ماكسويل. وتنبأت هذه النظرية بوجود موجات كهرومغناطيسية تنتشر خلال الفضاء بسرعة $3 \times 10^8 \text{ m/s}$ وبما ان هذه السرعة هي سرعة الضوء لذا اعتقد بأن الضوء هو موجات كهرومغناطيسية وقد ولدت عمليا فيما بعد وأيضا اثبت ان الضوء هو موجات مستعرضة لا تتطلب وسط مادي لانتشارها بعد ان كان العلماء يعتقدون بوجود هذا الوسط الذي سمي بالأثير وافترض ان الأثير يملا الكون وهو شفاف وعديم الكتلة وهذه الفرضية تقودنا الى:

- 1- فرضية الأثير الساكن The Stationary- Ether Hypothesis: يعتبر الأثير ساكن بالنسبة الى الأجسام المتحركة من خلاله ويطلق علة المحاور بالمحاور الساكنة او المحاور المطلقة وتكون سرعة الضوء في هذه المحاور مساوية الى سرعته في الفراغ.
- 2- فرضية انجراف الأثير The- Ether Drag Hypotheses : تنص هذه الفرضية على ان الأثير ينجرف موازيا الى حركة المتحركة خلاله وعلى هذا سوف لا تكون هناك حركة نسبية بينه والجسام المتحركة خلاله.

فرضيات النظرية النسبية الخاصة لأينشتاين

تقتصر هذه النظرية على ان المحاور المرجعية القصورية تتحرك بسرعة منتظمة بالنسبة الى بعضها وهناك فرضيتين:

اولا: مبدأ التكافؤ (او مبدأ النسبية) Principle of Relativity

جميع قوانين الفيزياء تبقى ثابتة لا تتغير بالنسبة الى جميع المحاور المرجعية التي تتحرك بسرعة ثابتة بالنسبة الى بعضها

ثانيا: مبدأ ثبوت سرعة الضوء: سرعة الضوء تبقى ثابتة في الفراغ ولا تعتمد على حركة مصدر الضوء او المراقب او كليهما معا ولا يمكن لأي جسم ان ينتقل بسرعة مساوية او اكبر من سرعة الضوء

تحويلات اينشتاين – لورنتز Einstein – Lorentz Transformation

لندرس الآن القوانين الكهرومغناطيسية عند إخضاعها لتحويلات غاليليو. فمثلا يمكن تمثيل موجة كهرو مغناطيسية كروية الشكل، تبدأ من مركز المنظومة S عند الزمن t=0 وتنتشر بسرعة منتظمة c وتصل الى نقطة مثل P بعدها عن المركز r=ct بالعلاقة التالية:

$$x^2+y^2+z^2-ct=0 \quad (12)$$

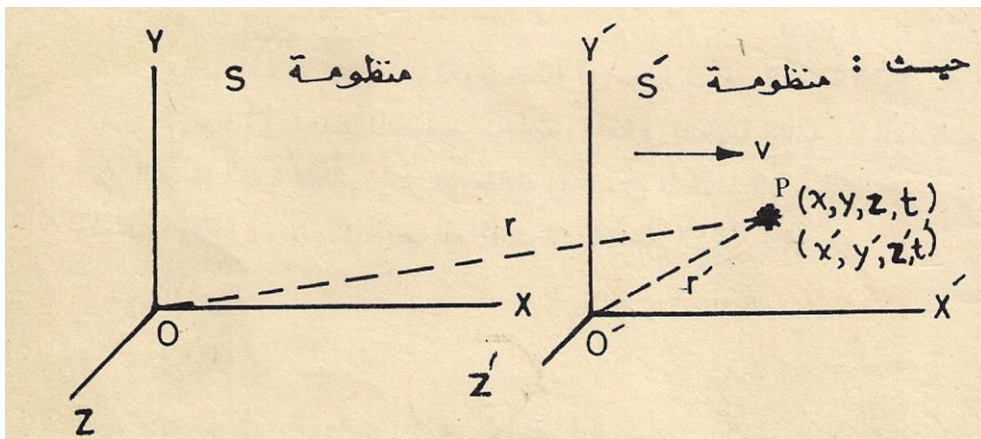
اما المراقب في المنظومة S' فيلاحظ ان الموجة قد وصلت الى نفس النقطة في الزمن t' وبنفس السرعة c أي ان بعد P عن المركز o' هو r'=ct' وبذلك نحصل على:

$$x'^2+y'^2+z'^2-c^2t'^2=0 \quad (13)$$

وعند تطبيق تحويلات غاليليو على المعادلة اعلاه نحصل على:

$$(x'+vt')^2+y'^2+z'^2-c^2t'^2 \quad (14)$$

ومن الواضح ان المعادلة تختلف أي ان قوانين الكهرومغناطيسية تتغير عند استخدام تحويل غاليليو.



لنفرض ان ومضه ضوئية انبعثت من مصدر ضوئي في النقطة (O') عندما كانت منطبقه على (O) ، اي ان (t=t'=0) وبعد زمن t تصل هذه الومضه الى النقطة p في المنظومه S' ، وحسب مبدأ ثبوت السرعة فأن سرعة الضوء كميته ثابتة وتساوي c ومن الشكل اعلاه نحصل على :

ملاحظه : تحويل لورنتز: وهو عبارة عن علاقات ومعادلات رياضية تعمل على ربط قياسات ملاحظ بقياسات ملاحظ اخر فيما بينهما حركة نسبية, اي لو كان هناك ملاحظان احدهما ساكن والاخر متحرك نسبة للاول (وكان هناك قياسات مكانية وزمانية خاصة يسجلها الملاحظ الساكن, وان هناك قياسات اخرى مكانية وزمانية سيسجلها الملاحظ المتحرك) لذا فالمتكفل الوحيد الذي سوف يستنبط علاقة او صيغة رياضية تربط بين قياسات الملاحظ الساكن والملاحظ المتحرك هو المسمى تحويل لورنتز.

$$\begin{aligned} \text{بعد النقطة P عن الملاحظ الساكن} & \implies r = c.t \\ \text{بعد النقطة P عن الملاحظ المتحرك} & \implies r' = c.t \end{aligned}$$

وبصورة عامة, وكما يقول لنا التمثيل الديكارتي الاحداثي لبعد اي نقطة عن نقطة الاصل, فأنا نستطيع وبكل سهولة ان نعرف بعد النقطة P عن الملاحظ الساكن والمتحرك بطريقة التمثيل الديكارتي وهي: لما كان r هو بعد النقطة عن الملاحظ الساكن عند S

وان r' هو بعد النقطة عن الملاحظ المتحرك عند S'

وعليه نستطيع كتابة المعادلتين التاليتين:

$$r^2 = x^2 + y^2 + z^2$$

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

فالمعادلتين اعلاه هي التمثيل الديكارتي لبعد النقطة P عن الملاحظ الساكن والمتحرك على الترتيب. والان لنعوض في المعادلتين اعلاه مايساوي قيمة كل من r و r' المستخرجتين سابقا لنحصل على المعادلتين التاليتين:

$$c^2t^2 = x^2 + y^2 + z^2 \quad (16)$$

$$c^2t'^2 = x'^2 + y'^2 + z'^2 \quad (17)$$

بما ان حركة الملاحظ المتحرك S' هي باتجاه موازي للمحور x اي ان الملاحظ المتحرك ينزلق مبتعدا بسرعة ثابتة مقدارها v على المحور x فان الاحداثيات المكانية y و z التابعة للملاحظ الساكن لها نفس القياس للاحداثيات المكانية y' و z' التابعة للملاحظ المتحرك, اي ان الاحداثيات متساوية فنستطيع ان نكتب y = y' وكذلك z = z'.

اذن بعد ان تساوى الاحداثي y و z مع y' و z', بقي فقط لدينا الاحداثي المكاني x والزمني t التابعة للملاحظ الساكن, في حين بقي لدى الملاحظ المتحرك الاحداثي المكاني x' والزمني t'. وللربط بين المعادلتين (16) و (17) يجب ان نعين t' و x' بدلالة x و t:

$$x' = x'(x, t) \quad (18)$$

$$t' = t'(t, x) \quad (19)$$

المطلوب هنا ايجاد علاقة تربط بين قياسات المراقب الساكن x و t وبين قياسات المراقب المتحرك x' و t' .

تخبرنا الرياضيات اننا لكي نجد تلك العلاقة او ما تسمى بالتحويل, فأننا نفترض اولاً ان العلاقة بين قياسات الساكن والمتحرك هي علاقة خطية, اي ان الزمان والمكان سيصبحان متجانسان, اما لماذا نعتبر ان علاقة التحويل التي تربط بين القياسين هي علاقة خطية؟ فهذا (وهذه العلاقات يجب ان تكون خطية من الدرجة الأولى لكي تفسر كل حادثة في إحدى المنظومتين كحادثة واحدة في المنظومة الثانية بينما معادلات الدرجة الثانية تتطلب اكثر من حادثة في المنظومة الثانية لكل حادثة في المنظومة الأولى).

المهم, نفترض ان العلاقة التحويلية العامة المراد استخراجها هي علاقة خطية لذا نستطيع تمثيلها رياضياً بالطريقة التالية

$$x' = A_1 x + B_1 t \quad (20)$$

$$t' = A_2 + B_2 x \quad (21)$$

حيث B_2, A_2, B_1, A_1 هي ثوابت يلزم تعيينها.

والان لربما لاحظتم ان المعادلتين على الرغم من اعتبارهما معادلتين تحويل لورنتز ذات الشكل العام الا انها وبسبب وجود المجاهيل الثوابت B_2, A_2, B_1, A_1 فأننا لانستطيع الاستفادة منها... ولكي نستطيع ان نظهر الاستفادة الحقيقية لتحويل لورنتز ما علينا سوى ان نستخرج قيم المجاهيل الثوابت B_2, A_2, B_1, A_1 وهذا ما ستقوم به الخطوات ادناه.

لنفرض الآن ان نقطة أصل المنظومة S' تتحرك بسرعة v بالنسبة للمنظومة S وان $x'=0$ عندما $t'=0$ فبعد مرور زمن مقداره t نجد ان $x=vt$ وبذلك من المعادلة (20) تكون $B_1 = -vA_1$ وبالتعويض في نفس المعادلة نحصل على

$$x' = A_1(x - vt)$$

وبالتعويض عن قيم x', y', t' في المعادلة (17) مع الاخذ بنظر الاعتبار تساوي الاحداثي y و z مع y' و z' , وبترتيب الحدود نحصل على:

$$(A_1^2 - c^2 B_2^2) x^2 + y^2 + z^2 - 2(A_1^2 v + c^2 A_2 B_2) xt + (A_1^2 v^2 - c^2 A_2) t^2 = 0 \quad (22)$$

وبمساواة معاملات الحدود المشابهة في 16 و 22 نحصل على :

$$A_1^2 - c^2 B_2^2 = 1 \quad (23)$$

$$A_1^2 v + c^2 A_2 B_2 = 0 \quad (24)$$

$$c^2 A_2^2 - A_1^2 v^2 = c^2 \quad (25)$$

وبحل المعادلات اعلاه يمكن استخراج قيم الثوابت A_1, A_2, B_2 .

نرتب المعادلة (24) بالشكل التالي :

$$A_2 = -vA_1^2 / c^2 B_2 \quad (26)$$

بتعويض المعادله (26) في المعادله (25) نحصل على :

$$v^2 A_1^4 / c^2 B_2^2 - v^2 A_1^2 = c^2 \quad (27)$$

والان بالامكان ترتيب المعادله (23) بالشكل التالي:

$$B_2^2 = (A_1^2 - 1) / c^2 \quad (28)$$

بتعويض معادله رقم (28) في المعادله رقم (27) فنحصل على:

$$v^2 A_1^4 / (A_1^2 - 1) - v^2 A_1^2 = c^2 \quad (29)$$

بحل المعادله اعلاه فاننا نحصل على قيمة الثوابت A_1 , A_2 , B_2 وهي:

$$A_1 = A_2 = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = K$$

$$B_2 = \frac{-v}{c^2 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = -\frac{v}{c^2} K$$

بتعويض قيم الثوابت المستخرجة في المعادلتين رقم (20) و(21) وبشيء من الترتيب البسيط فنحصل على معادلات التالية:

$$x' = K(x - vt), \quad (30)$$

$$t' = K \left(t - \frac{v}{c^2} x \right) \quad (31)$$

تمثل المعادلات السابقة تحويلات اينشتاين - لورنتز من المنظومة S الى المنظومة S'.

ويمكن الحصول التحول من S' الى S بتبادل الإحداثيات وتبديل اشارة السرعة v (أي ان المنظومة S هي التي تتحرك بسرعة -v فتصبح المعادلات:

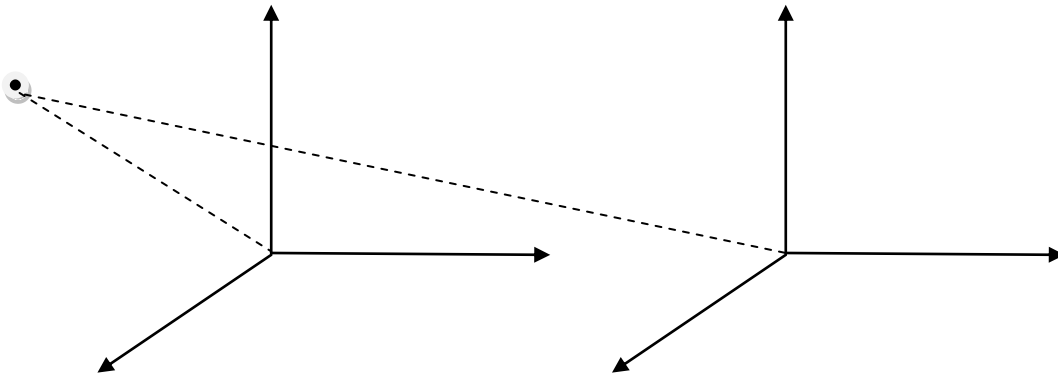
$$x = K(x' + vt') , \quad y = y' , \quad z = z' , \quad t = K \left(t' + \frac{v}{c^2} x' \right) \quad (32)$$

حيث ان $K = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$ لا تتغير قيمتها (هذه تسمى بتحويلات لورنتز العكسية)

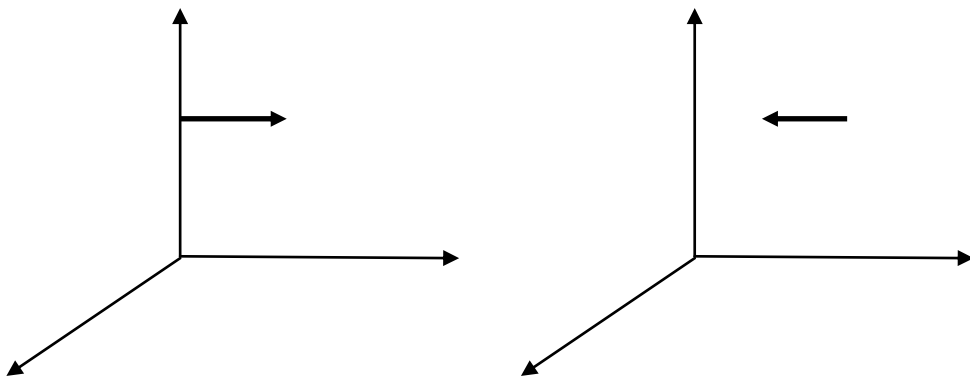
وعندما تكون السرعة صغيرة جدا نحصل على تحويلات غاليليو وعليه يمكن استخدام تحويلات لورنتز عندما تكون السرعة تحقق العلاقة $0.01c < v < c$ الجسم المتحرك هو جسم نسبي (

ملاحظه : A هو الثابت كما مستخرج سابقا. ويسمى الثابت A الذي يظهر في تحويل لورنتز بعامل النسبية او جذر النسبية المعروف, وبالحقيقة هذا العامل او الثابت هو المسؤول عن النتائج التي تؤدي الى نسبية الزمان والمكان في النسبية الخاصة.

Q: اشتق معادلات اينشتاين - لورنتز العكسية؟ (H.W.)



مثال : الكترون يتحرك بسرعه مقدارها $0.85c$ باتجاه معاكس لفوتون متحرك . احسب السرعه النسبيه للاكترون بالنسبه الى الفوتون ؟

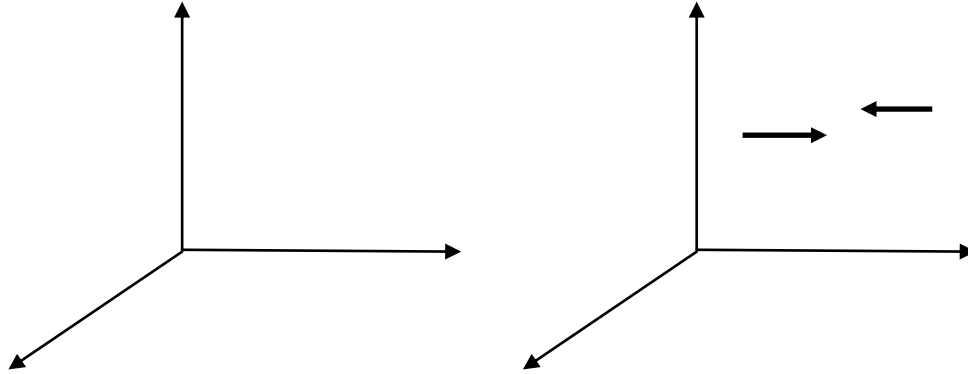


$$U'_x = \frac{U_x - v}{1 - \frac{v}{c^2} U_x} = \frac{0.85c + c}{1 + \frac{0.85c^2}{c^2}} = \frac{(0.85+1)c}{(1+0.85)} = c$$

ملاحظات :

1. اذا اعطي في السؤال جسمين متحركين والمطلوب ايجاد السرعة لاحدهما بالنسبة الى الاخر نستخرج U'_x مع الانتباه للإشارة .
2. اذا اعطي في السؤال جسمين متحركين مع ثابت والمطلوب ايجاد السرعة بالنسبة الى الثابت نستخرج U_x
3. اذا اعطي في السؤال جسمين متحركين احدهما متحرك والاخر ثابت والمطلوب ايجاد السرعة نستخرج U_x

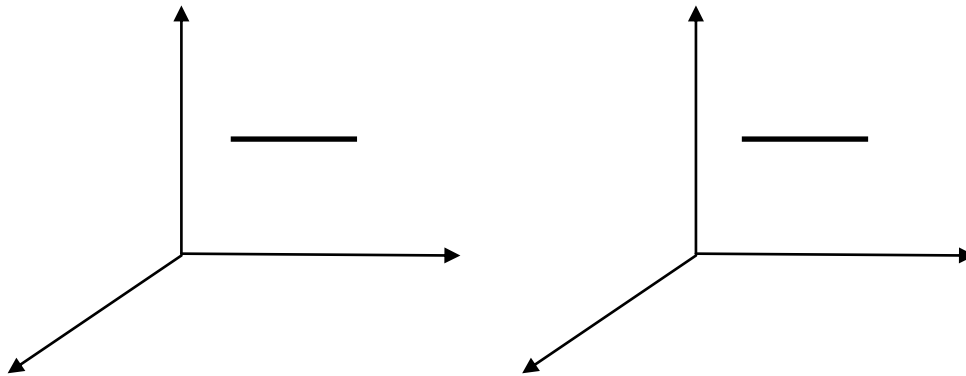
مثال : صاروخين A و B يتحركان بسرعه 0.9 من سرعة الضوء (0.9c) نسبة الى الارض ويقتربان من بعضهما البعض ، احسب نسبة A الى B ؟



$$U'_x = \frac{U_x - v}{1 - \frac{v}{c^2} U_x} = \frac{0.9c + 0.9c}{1 + \frac{0.9c \times 0.9c}{c^2}} = c$$

نتائج تحويلات لورنتز

1- نسبية الطول: لنفرض ان المراقبين A و A' ساكنان في المنظومة S و S' وان هناك قضيبا طوله L_0 مثبتا في المنظومة S' وعلى طول المحور X' فان إحداثيات نهايتي القضيب هما x'_1 و x'_2 فيصبح طول القضيب $L_0 = x'_2 - x'_1$ بالنسبة للمراقب A' وهو نفس الطول الذي يلاحظه A عندما تكون المنظومة S ساكنة بالنسبة للمنظومة S.



ولكن عندما تتحرك المنظومة S' باتجاه المحور XX' بسرعة منتظمة مقدارها v بالنسبة للمنظومة S فإن المراقب A يرى القضيب بطول L حيث $L=x_2-x_1$ وباستخدام تحويلات لورنتز يمكن إيجاد العلاقة بين L و L_0 :

$$x'_1=K(x_1-vt_1) \quad (32)$$

$$x'_2=K(x_2-vt_2) \quad (33)$$

ب طرح المعادله 33 من 32 نحصل على

$$\begin{aligned} x'_2 - x'_1 &= K(x_2 - vt_2) - K(x_1 - vt_1) \\ &= K(x_2 - x_1) - vK(t_2 - t_1) \end{aligned} \quad (34)$$

و عندما يقيس المراقب A نهايتي القضيب x_1 و x_2 في وقت واحد فإن $t_1=t_2$ وتصبح المعادلة:

$$L_0 = LK = \frac{L}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (35)$$

$$L = L_0 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

نلاحظ ان $L=L_0$ عندما $0 \leq v \leq 0.01c$

$L=0$ عندما $v=c$

$L < L_0$ عندما $0.01c < v < c$

وهذا يعني ان طول القضيب المتحرك بسرعة منتظمة v بالنسبة الى مراقب يظهر اقصر مما هو عليه من طوله وهو ساكن بالنسبة للمراقب. ولا يوجد أي تغير في الطول بالنسبة للقضيب المتحرك عموديا. والآن لو فرضنا ان القضيب مثبت في المنظومة S وعلى طول المحور X فإن طوله بالنسبة الى المراقب في A هو $L_0=x_2-x_1$ وبالنسبة الى المراقب في A' يكون طوله $L'=x'_2-x'_1$ وباستخدام تحويلات لورنتز العكسية يمكن ان نبرهن ان:

$$L' = L_0 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

ويعني هذا ان الطول L' الذي يقيسه المراقب المتحرك بسرعة منتظمة v يظهر اقصر من الطول L_0 الذي يقيسه المراقب الساكن بالنسبة للقضيب ولجميع قيم v المناسبة (تدعى هذه الظاهرة بتقلص الطول)

مثال:

صاروخ طوله على الأرض 20m وإثناء الطيران ينقص طوله 0.4m بالنسبة الى مراقب على الأرض. جد سرعة الصاروخ.

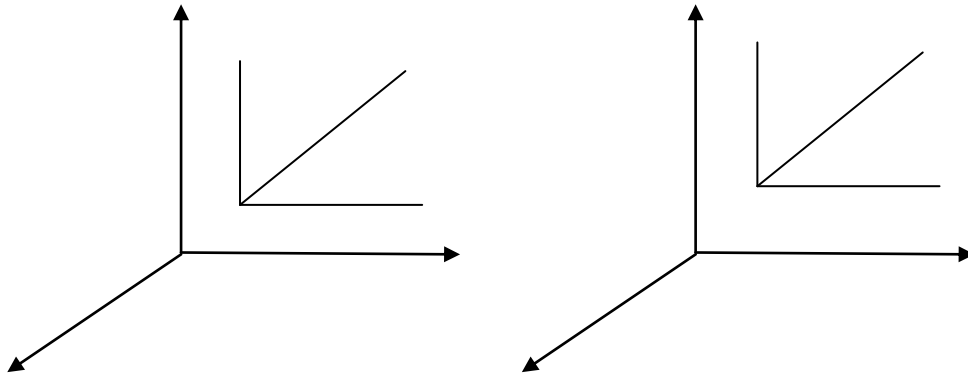
$L_0=20m$ طول الصاروخ على الأرض بالنسبة للمراقب

وطول الصاروخ اثناء الطيران بالنسبة للمراقب على الأرض هو $L=20-0.4=19.6m$ ومن تحويلات لورنتز :

$$L' = L_0 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

نحصل على $v=0.2c$

مثال : عصا طولها 1m وفي حالة سكون مقاسه من قبل شخص جالس في المحور المتحرك ، تصنع زاويه مقدارها 45° مع الاحداثي السيني ، فإذا تحرك المحور المتحرك x' بسرعه $v = \sqrt{\frac{3}{2}}c$ نسبة الى المحور الثابت ، اوجد طول العصا نسبة الى المحور الثابت او بالعكس ؟



$$L_{ox} = L_0 \cos 45 = 1 \times \cos 45$$

$$L_{oy} = L_0 \sin 45 = 1 \times \sin 45$$

$$L_x = L_{ox}/K \quad ; \quad L_y = L_{oy}/K \quad ;$$

$$L = L_x + L_y \quad ;$$

2- نسبية الزمن:

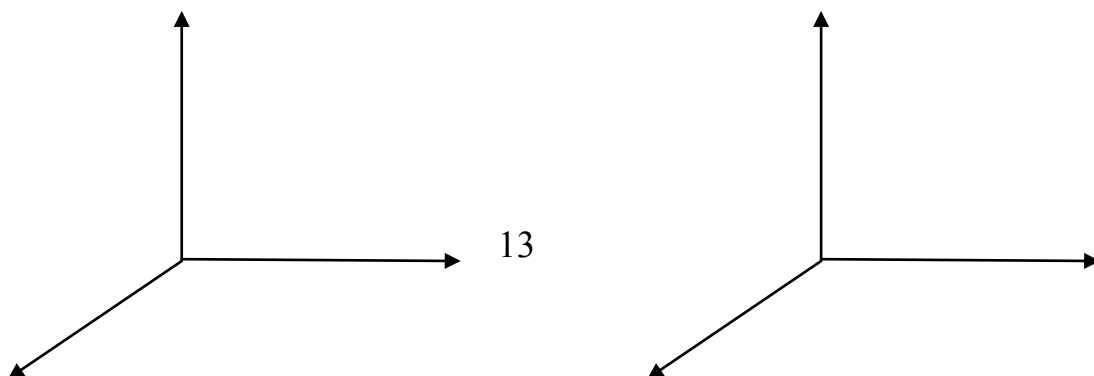
لنفرض ان حادثه وقعت في الموضع x_0 ضمن المنظومه S , او ان حدثين وقعا في نفس الموضع x_0 في المنظومه S الأولى في الزمن t_1 والثاني في الزمن t_2 الفترة الزمنية بين الحدثين هي $T_0 = t_2 - t_1$ والفترة الزمنية بالنسبة للمراقب الساكن في المنظومه S' التي تتحرك بسرعه v بالنسبة للمنظومه S باتجاه المحور XX' هي $T = t'_2 - t'_1$ وباستخدام تحويلات لورنتز احصل على :

$$t'_1 = K(t_1 - \frac{v}{c^2} x_1)$$

$$t'_2 = K(t_2 - \frac{v}{c^2} x_2)$$

(36)

ب طرح المعادله 1 من 2 نحصل على:



$$t'_2 - t'_1 = K(t_2 - t_1) - \frac{v}{c^2} K(x_2 - x_1)$$

و عندما يقيس المراقب الساكن في المنظومة S' الفترة الزمنية في نفس الموضع فإن $x_1 = x_2$ تصبح:

$$T' = KT_0 = \frac{T_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (37)$$

ومن هذه المعادلة نجد:

$$0 \leq v \leq 0.01c \quad \text{عندما } T = T_0 \quad -1$$

$$v = c \quad \text{عندما } T = \infty \quad -2$$

$$0.01c < v < c \quad \text{عندما } T' > T_0 \quad -3$$

وهذا يعني ان الفترة الزمنية لحادثة في المنظومة S والتي يقيسها مراقب متحرك بسرعة منتظمة v بالنسبة لها تظهر أطول من الفترة الزمنية التي يقيسها مراقب ساكن بالنسبة لنفس الحادثة نستنتج: ان الفترة الزمنية لحادثة في المنظومة S (او S' المتحركة بسرعة ثابتة بالنسبة الى S) والتي يقيسها مراقب في المنظومة S' (او في S) تظهر أطول من الفترة الزمنية التي يقيسها مراقب ساكن بالنسبة الى نفس الحادثة أي عندما يكون المراقب والحادثة معا في المنظومة S او في S' . ويعرف ذلك بتباطؤ الزمن

مثال:

وقعت حادثة على الأرض واستمرت 40s بالنسبة لمراقب على الأرض ما هي الفترة الزمنية التي يسجلها لنفس الحادثة مراقب متحرك بسرعة منتظمة مقدارها $v = 0.60c$ بالنسبة للأرض؟

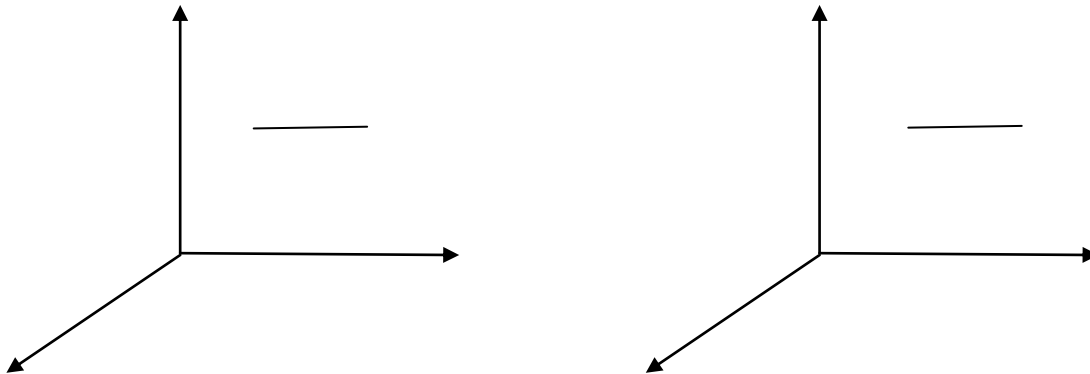
$$t_0 = 40s$$

$$T' = \frac{T_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$T' = 50s$$

نسبوية التزامن (التوقيت)

لنفرض ان حادثتين وقعتا في موضوعين مختلفين x_1 و x_2 في المنظومة S وان مراقبا ساكنا في هذه المنظومة يشاهد الحادثتين في وقت واحد (أنيا) أي ان $t_1 = t_2$. كيف ستظهر هاتان الحادثتان بالنسبة الى مراقب ساكن في المنظومة S' المتحركة بسرعة منتظمة v بالنسبة الى S ؟ أي ان هل $t'_1 = t'_2$ ؟ لاثبات ان $t'_1 \neq t'_2$ نستخدم تحويلات لورنتز



$$t'_1 = K(t_1 - \frac{v}{c^2} x_1)$$

$$t'_2 = K(t_2 - \frac{v}{c^2} x_2)$$
(38)

ومن المعادلتين نحصل على:

$$t'_2 - t'_1 = K(t_2 - t_1) - \frac{v}{c^2} K(x_2 - x_1)$$

Since $t_1 = t_2$ then

$$t'_2 - t'_1 = -\frac{v}{c^2} K(x_2 - x_1)$$

ولما كان المقدار $-\frac{v}{c^2} K(x_2 - x_1)$ لا يساوي صفر فإن $t'_1 \neq t'_2$ وهذا يعني ان الحادثتين لم تقعا في آن واحد بالنسبة للمراقب الساكن في المنظومة S'

وعند استخدام تحويلات لورنتز العكسية يمكن ان نبرهن ان الحادثتين الواقعتين في S' واللذان تظهران أنيا بالنسبة للمراقب ساكن في نفس المنظومة لا تظهران أنيا بالنسبة للمراقب ساكن في المنظومة S. نستنتج من ذلك ان التزامن (التواقت) ليس مطلقا وإنما يعتمد على حالة السكون او الحركة للمراقب بالنسبة للحادثتين

مثال:

حادثتان وقعتا في الموضعين $9 \times 10^4 \text{m}, 0.0, 6 \times 10^4 \text{m}, 0.0$ وظهرتا أنيا لمراقب على الأرض. ما هي الفترة الزمنية بين هاتين الحادثتين بالنسبة الى مراقب يتحرك بسرعة $0.8c$ بالنسبة للأرض؟

$$t'_2 - t'_1 = -\frac{v}{c^2} K(x_2 - x_1)$$

$$t'_2 - t'_1 = 10^{-4} \text{s}$$

نسبوية السرعة Relativity of Velocity

لنفرض ان جسيما يتحرك في الفضاء بسرعة u بالنسبة لمراقب في المنظومة S وبسرعة u' بالنسبة للمنظومة S' التي تتحرك بسرعة منتظمة v بالنسبة للمنظومة S وان مركبات السرعة u هي:

$$u_x = \frac{dx}{dt}, u_y = \frac{dy}{dt}, u_z = \frac{dz}{dt},$$

$$u'_{x'} = \frac{dx'}{dt'}, u'_{y'} = \frac{dy'}{dt'}, u'_{z'} = \frac{dz'}{dt'},$$

وعند فرض ان مركبات السرعة u معلومة القيم فيمكن إيجاد مركبات السرعة u' فيتم ذلك باستخدام تحويلات لورنتز نعيد كتابة المعادلة وتفاضلها

$$x' = K(x - vt), y' = y, z' = z, t' = K(t - v/c^2 x)$$

$$dx' = K(dx - v dt)$$

$$dy' = dy$$

$$dz' = dz$$

$$dt' = K(dt - v/c^2 dx)$$

نقسم المعادلات الثلاث الأولى على المعادلة الرابعة نحصل:

$$\frac{dx'}{dt'} = \frac{K(dx - vdt)}{K(dt - \frac{v}{c^2} dx)}$$

$$\frac{dy'}{dt'} = \frac{dy}{K(dt - \frac{v}{c^2} dx)}$$

$$\frac{dz'}{dt'} = \frac{dz}{K(dt - \frac{v}{c^2} dx)}$$

وبقسمة بسط ومقام الطرف الأيمن لكل من هذه المعادلات على dt نحصل على:

$$u'_{x'} = \frac{u_x - v}{1 - \frac{vu_x}{c^2}}$$

$$u'_{y'} = \frac{u_y}{k(1 - \frac{vu_x}{c^2})}$$

$$u'_{z'} = \frac{u_z}{k(1 - \frac{vu_x}{c^2})}$$

وهذه المعادلات تسمى تحويلات لورنتز للسرعة وباستخدام تحويلات لورنتز العكسية وإجراء نفس العمليات السابقة نحصل على:

$$u_x = \frac{u'_{x'} + v}{1 + \frac{vu'_{x'}}{c^2}}$$

$$u_y = \frac{u'_{y'}}{1 + \frac{vu'_{x'}}{c^2}}$$

$$u_z = \frac{u'_{z'}}{1 + \frac{vu'_{x'}}{c^2}}$$

وتسمى هذه المعادلات بتحويلات لورنتز العكسية للسرعة

نلاحظ ان جميع التحويلات تعتمد على u_x او $u'_{x'}$ ومن المعادلة الأولى في التحويلات نجد ان القيمة المطلقة للسرعة $u'_{x'}$ تساوي سرعة الضوء اذا كانت u_x او u_y تساوي c ونفس الحالة في التحويلات العكسية ، نستنتج مما سبق مايلي:

- 1- سرعة الضوء لاتعتمد على الحركة النسبية للمصدر او المراقب
- 2- سرعة أي جسيم لا يمكن ان تكون اكبر من سرعة الضوء
- 3- تحويلات غاليليو للسرعة صحيحة فقط للسرعة الصغيرة جدا بالنسبة الى سرعة الضوء

مثال:

صاروخان يسيران باتجاهين متعاكسين سرعة كل منهما $0.3c$ بالنسبة الى شخص على الأرض ما هي سرعة كل منهما بالنسبة الى الآخر؟

نفرض سرعة الأول $u=0.3c$ والثاني $u'=0.3c$ بعكس الاتجاه
هنا نستطيع ان نتصور ان الصاروخ الاول ساكن والثاني يسير بسرعة نسبية u'
حسب تحويل لورنتز

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

$$v=0.0$$

$$u'=0.55c$$

الكتلة النسبوية Relativistic mass

عند استخدام الميكانيك الكلاسيكي تعتبر كتل الاجسام ثابتة (الكتلة مطلقة) ولكن وفق النظرية النسبية فإن الكتلة تتغير مع السرعة بالعلاقة :

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$$

لنفرض ان تصادما مرنا حدث بين جسمين (كرتين متماثلتين) في المنظومة S' التي تتحرك باتجاه المحور XX' بسرعة منتظمة v بالنسبة الى S . ولنفرض ان كتلة كل من الكرتين في المنظومة S' هي m' وسرعتهم باتجاه المحور X' هما u' , $-u'$ بالنسبة للمراقب في هذه المنظومة. اما في المنظومة S فان الكتلتين هما m_1 and m_2 والسرعة باتجاه X هي u_1 , u_2 ولنفرض ايضا ان الكتلتين تلتصقان بعد التصادم وتكون الكتلة الناتجة ساكنه بالنسبة للمراقب في المنظومة S' ومتحركه بسرعه v بالنسبة الى S وتصبح

$$M=m_1+m_2$$

من قانون حفظ الزخم

$$m_1u_1+m_2u_2=(m_1+m_2)v \quad (39)$$

$$m_1u_1+m_2u_2=M v \quad (40)$$

بأضافة وطرح m_1u_2 من المعادله 1 نحصل على :

$$m_1u_1+m_2u_2+m_1u_2-m_1u_2= Mv$$

$$m_1(u_1-u_2)+u_2(m_1+m_2)=Mv$$

$$m_1(u_1-u_2)+u_2M= Mv$$

$$m_1(u_1-u_2)=M(v- u_2) \quad (41)$$

بأضافة وطرح m_2u_1 من المعادله 40 نحصل على :

$$m_1u_1+m_2u_2+m_2u_1-m_2u_1=Mv$$

$$u_1(m_1+m_2)+ m_2(u_2-u_1)=Mv$$

$$u_1 M - vM= m_2(u_1-u_2)$$

$$M(u_1-v) = m_2(u_1-u_2) \quad (42)$$

بقسمة المعادله 41 على المعادله 42 نحصل على

$$\frac{m_1(u_1 - u_2)}{m_2(u_1 - u_2)} = \frac{M(v - u_2)}{M(u_1 - v)} \quad (43)$$

$$\frac{m_1}{m_2} = \frac{(v - u_2)}{(u_1 - v)} \quad (44)$$

ومن تحويلات لورنتز العكسية نجد ان :

$$u_1 = \frac{u'_1 + v}{1 + \frac{vu'_1}{c^2}}$$

$$u_2 = \frac{-u'_2 + v}{1 - \frac{vu'_2}{c^2}}$$

بالتعويض في المعادله 44 نحصل على

$$\frac{m_1}{m_2} = \frac{1 + \frac{vu'}{c^2}}{1 - \frac{vu'}{c^2}} \quad (45)$$

وباستخدام قيمة u_1 وقيمة u_2 يمكن البرهنة على ان:

$$1 + \frac{vu'}{c^2} = \frac{\sqrt{(1 - \frac{v^2}{c^2})(1 - \frac{u'^2}{c^2})}}{\sqrt{1 - \frac{u_1^2}{c^2}}}$$

$$1 - \frac{vu'}{c^2} = \frac{\sqrt{(1 - \frac{v^2}{c^2})(1 - \frac{u'^2}{c^2})}}{\sqrt{1 + \frac{u_2^2}{c^2}}}$$

نعوض القيمتين في المعادله 45 نحصل على:

$$m_1 \left(\sqrt{1 - \frac{u_1^2}{c^2}} \right) = m_2 \left(\sqrt{1 + \frac{u_2^2}{c^2}} \right)$$

لنفرض الآن ان سرعة إحدى الكرتين u_2 مثلا تساوي صفر وان الكتلة السكونية للكرات متماثلة m_0 فتصبح المعادله

$$m_1 \sqrt{1 - \frac{u_1^2}{c^2}} = m_0$$

or

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}} \quad (46)$$

ومن المعادلة نلاحظ:

- 1- ان الكتلة السكونية m_0 وليست الكتلة النسبوية m هي التي تعتبر ثابتة حسب النظرية النسبية
- 2- عندما تقترب سرعة الجسيم من الصفر فإن كتلته تقارب الكتلة السكونية ($m_0=m$)
- 3- عندما تقترب سرعة الجسيم من سرعة الضوء أصبحت كتلته غير معرفة $m = \infty$

مثال:

ماهي السرعة التي يجب ان ينطلق بها الجسم عندما تكون كتلته النسبية ضعف الكتلة السكونية.

$$m=2m_0$$

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$$

$$2m_0 = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$$

$$u=0.866c$$

الزخم النسبوي Relativistic Momentum

يعرف الزخم حسب الميكانيك الكلاسيكي بصورة عامه لجسيم كتلته m وسرته u

$$P(\text{classic})=mu=m_0u$$

حيث m كميته ثابتة تساوي الكتلة السكونية m_0

اما في النسبية فإن الكتلة تتغير حسب المعادلة 46 وبذلك تكتب المعادلة السابقة بالشكل:

$$p = \frac{m_0 u}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}} \quad (47)$$

مثال:

اثبت ان الجسيم النسبوي الذي زخمه P وكتلته السكونية m_0 فإن سرته تعطى بالعلاقة التاليه

$$u = \frac{cP}{(P^2 + m_0^2 c^2)^{1/2}}$$

بتربيع المعادلة 47 نحصل على

$$P^2 = \frac{m_0^2 u^2}{1 - \frac{u^2}{c^2}}$$

$$P^2 c^2 - P^2 u^2 = m_0^2 u^2 c^2$$

$$P^2 c^2 = P^2 u^2 + m_0^2 u^2 c^2$$

$$P^2 c^2 = u^2 (P^2 + m_0^2 u^2 c^2)$$

$$u = \frac{cP}{\sqrt{p^2 + m_0^2 c^2}}$$

مثال: برهن ان علاقة الزخم بالطاقة تعطى في العلاقة التاليه :

$$mc^2 - m_0 c^2 = m_0 c^2 \quad ; \quad E^2 - p^2 c^2 = E_0^2$$

$$E_0 = m_0 c^2$$

$$E = mc^2$$

$$p = m \cdot u$$

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$$

بتربيع الطرفين

$$m^2 = \frac{m_0^2}{1 - \frac{u^2}{c^2}}$$

$$m^2 c^2 - m^2 u^2 = m_0^2 c^2$$

بضرب المعادله في c^2

$$m^2 c^4 - m^2 u^2 c^2 = m_0^2 c^4$$

$$E_0 = m_0 c^2; \quad E = mc^2; \quad p = m \cdot u$$

$$E^2 - p^2 c^2 = E_0^2$$

القوة النسبوية Relativistic Force

ان تعريف القوة النسبويه وفق الميكانيك الكلاسيكي على انها المعدل الزمني لتغير الزخم أي ان :

$$F(\text{classic}) = \frac{dP_c}{dt} = \frac{d(m_0 u)}{dt} = m_0 \frac{du}{dt} \quad (48)$$

ولكن وفق النظرية النسبية لا تعتبر الكتلة كمية ثابتة ولذلك تعرف القوة المؤثرة على جسيم نسبي بالشكل:

$$F = \frac{dP}{dt} = \frac{d(mu)}{dt} = m \frac{du}{dt} + u \frac{dm}{dt} \quad (49)$$

وعندما تكون $u \ll c$ فإن $m = m_0$ ، وان $\frac{dm}{dt} \rightarrow 0$ وبذلك فإن القوة النسبويه تقترب من القوة الكلاسيكية.

العلاقة بين الكتلة والطاقة الحركية:

$$F = \frac{d}{dt}(m_0 u) = m_0 \frac{du}{dt} \quad (49)$$

$$F = \frac{d}{dt}(mu) = m \frac{du}{dt} + u \frac{dm}{dt} \quad (50)$$

ان الطاقه الحركيه T لجسيم بدلالة القوة والازاحه يمكن ايجادها لحساب الشغل المبذول لتحريك الجسيم

$$dT = F dx \quad (51)$$

وبالتعويض عن قيمة F في المعادله 51 نحصل على :

$$dT = m \frac{du}{dt} dx + u \frac{dm}{dt} dx \quad ; \quad \frac{dx}{dt} = u \quad (52)$$

$$dT = m u du + u^2 dm \quad (53)$$

ان قيمة e/m المقابله لكتلة السكون للالكترونون تعطى بالعلاقه التاليه :

$$e/m_0 = \frac{e/m}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}} \quad (54)$$

$$m/e = \frac{1}{e/m_0 \sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}} \quad (55)$$

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}} \quad (56)$$

نشتق معادله 56 بالنسبة الى u

$$dm = m_0 \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)^{-3/2} \left(\frac{-1}{2}\right) \left(\frac{-2u}{c^2} du\right) \quad (57)$$

$$= \frac{m_0 u du}{c^2 \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)^{3/2}} \quad (58)$$

$$= \frac{m_0 u du}{\left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)^{1/2} \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)} \quad ; \quad m = Km_0 \quad (59)$$

$$dm = \frac{m u du}{(c^2 - u^2)} \quad (61)$$

$$m u du = (c^2 - u^2) dm \quad (62)$$

نعوض معادله 62 في 53 لنحصل على :

$$dT = (c^2 - u^2) dm + u^2 dm \quad (63)$$

$$dT = c^2 dm - u^2 dm + u^2 dm \quad (64)$$

$$dT = c^2 dm \quad (65)$$

التغير في الطاقه الحركيه dT يتناسب طرديا مع التغير في dm وان ثابت التناسب هو مربع سرعة الضوء ويمكن الحصول على الشكل التكاملي من هذه النتيجة بسهولة ، بما ان الطاقه الحركيه تساوي صفر عندما السرعه تساوي صفر فهي ايضا تساوي صفر عندما $m=m_0$ وعليه نكامل طرفي المعادله الاخير و نحصل على الطاقه الحركيه :

$$T = \int_0^T dT = c^2 \int_{m_0}^m dm = c^2 (m - m_0)$$

$$T = mc^2 - m_0 c^2$$

وطبقا لهذه النتيجة فأن الطاقه الحركيه يمكن التعبير عنها بدلالة الزيادة في كتلة الجسيم عن كتلته السكونيه. هذه العلاقه يمكن تفسيرها بأن كتلة السكون m_0 ملازمه لمقدار من الطاقه قدره $m_0 c^2$ والتي يمكن تسميتها بطاقة السكون للجسيم ، ومن ذلك نستنتج ان الطاقه الكليه E لجسيم هو حاصل جمع الطاقه الحركيه وطاقه السكون . وان E :

$$E = T + m_0 c^2$$

$$E = mc^2 = \frac{m_0 c^2}{\left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{1/2}}$$

لذلك فان كتلة قدرها m تلازمها كمية من الطاقه قدرها mc^2 وبالعكس فأن طاقه قدرها E يقابلها كتله قدرها $m = \frac{E}{c^2}$

ان الكتلة والطاقه لها علاقته بالزخم P

$$P = mu = \frac{E}{c^2} u$$

هذه العلاقه يمكن تطبيقها للطاقه والزخم من قبل كم من الضوء (الفوتون) ان الطاقه التي يحملها الفوتون هي $h\nu$ وسرعتة هي c . بالتعويض عن v في المعادله الاخيرہ بسرعه الضوء

$$P = \frac{E}{c^2} c = \frac{E}{c} = \frac{h\nu}{c}$$

ان الخسارة في كتلة هذه المعادله للطاقه المشتركه في التفاعل من الماده لا يمكن التحسس به حتى بأكثر الموازين الحساسه. وهذا هو السبب بعدم ملاحظه تأثير الكتله والطاقه في التفاعلات الكيميائيه .

$$2E \frac{dE}{dP} = 2c^2 p$$

$$\Rightarrow \frac{dE}{dP} = \frac{c^2 P}{E}$$

$$\text{but } E = mc^2 \text{ and } P = mu$$

$$\Rightarrow \frac{dE}{dP} = u$$

اسئله

مثال : يتحرك إلكترون في أنبوبة شاشة التلفزيون بانطلاق $0.25 c$ ، جد طاقته الكلية والحركية.

$$E = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} c^2 = \frac{0.511 \text{ eV}}{\sqrt{1 - \frac{(0.25 c)^2}{c^2}}} = 0.528 \text{ M eV}$$

$$T = E - m_0 c^2 = 0.528 - 0.511 = 0.017 \text{ M eV}$$

مثال :بروتون طاقته السكونية 938 Mev احسب :

- 1 - انطلاق البروتون إذا كانت الطاقة الحركية للبروتون ثلاث أضعاف طاقته السكونية .
- 2- الطاقة الحركية له .
- 3- كمية الحركة له .

مثال: احسب سرعة الإلكترون الذي طاقته الحركية 2 MeV .

مثال :أحسب كمية حركة الالكترون اذا كانت سرعته $0.8 c$.

مثال : اذا اكتسب الكترون طاقة مقدارها 2 Gev ماهي النسبة بين كتلته النسبية والسكونية .