

# النظرية النسبية

تعتمد دراستنا للفيزياء على استخدام و استنباط مفاهيم و قوانين تساعدنا على فهم الطبيعة و فهم خواص المواد المختلفة. و من المعروف أن القوانين الفيزيائية من وضع الإنسان و لذلك فهي خاضعة لحدود فهمه و إمكاناته. و ليس من الضرورة أن تكون هذه لقوانين صحيحة أو ثابتة فهناك بعض القوانين قد تصلح لتفسير ظاهرة طبيعية معينة في أزمنة معينة و قد لا تصلح هذه القوانين في بعض الأحيان الأخرى. لذلك وجب على العلماء استنباط و وضع بعض القوانين و النظريات الجديدة و التي تتميز بأنها أكثر عمومية و أكثر شمولية من القوانين القديمة و التي بدورها سوف تتواضع مع الاكتشافات الحديثة.

و من المعروف أن القانون يكون عبارة عن منطوق ما و عادة يكون على صورة علاقة رياضية تستخدم لوصف سلوك أو حدث معين نلاحظه دوما و الذي يمكن من خلاله الحصول على نتائج تتفق مع الواقع أو مع النتائج العملية. و من أهم هذه القوانين في الفيزياء ما يسمى بقوانين البقاء.

## I- قوانين البقاء في الفيزياء The Conservation Laws of Physics

### ١) قانون بقاء الكتلة Mass Conservation law

ينص هذا القانون أن الكتلة الكلية لنظام معزول مقدار ثابت أو أن المادة لا تفنى و لا تستحدث من العدم. **ـ لا شيء يفقد ولا شيء ينشأ كل شيء يتحوالـ**

## ٢) قانون بقاء الطاقة Energy Conservation law

و ينص على أن الطاقة الكلية (مجموع طاقتي الوضع و الحركة) لنظام ما تظل ثابتة ما لم يبذل شغل بواسطة النظام أو على النظام.

## ٣) قانون بقاء كمية الحركة Linear-momentum conservation law

و ينص على أن كمية الحركة لنظام كتلته  $m$  و سرعته  $v$  هي كمية ثابتة مقدارا و اتجاهها بشرط عدم وجود قوة خارجية تؤثر على هذا النظام.

## ٤) قانون بقاء عزم كمية الحركة

### Angular-momentum conservation law

ينص على أن عزم كمية الحركة الكلى لنظام غير متأثر بازدواج خارجي يظل كمية ثابتة مقدارا و اتجاهها.

## ٥) قانون بقاء الشحنة Electric –charge conservation law

و ينص على أن الشحنة الكهربائية لنظام معزول كهربيا تظل كمية ثابتة.

هذا و قد مررت القوانين والنظريات الفيزيائية بمراحل من التطور بدءا من الفيزياء الكلاسيكية أو النيوتانية و حتى الفيزياء النسبية الكمية مرورا بالفيزياء النسبية و الفيزياء الكمية.

قبل دراسة النظرية النسبية أو الفيزياء النسبية لابد من إلقاء الضوء على الفيزياء الكلاسيكية او فيزياء الأجسام التي توصف من خلال قوانين الميكانيكا النيوتانية.

## II-الفيزياء الكلاسيكية Classical Physics

هي فيزياء الأجسام عادية الحجم و التي تتحرك بسرعات عادية والتي لا تصل إلى سرعة الضوء و هذا القسم من الفيزياء يخضع لقوانين نيوتن و لذلك تسمى في بعض الأحيان الفيزياء النيوتانية. و أوجه القصور في الفيزياء الكلاسيكية أنها فشلت في وصف الأجسام التي تتحرك بسرعات عالية تقترب من سرعة الضوء. فمثلا لم تضع الميكانيكا النيوتانية حدا لأعلى سرعة يصل إليها الجسم فلا مانع لديها أن تصل سرعة الجسم إلى سرعة الضوء و هذا مخالف للتجربة التي أثبتت أن سرعة الجسم لا يمكن أن تصل إلى سرعة الضوء مهما و صلت القدرة على تعجيل هذا الجسم.

## III-الفيزياء النسبية Relativity Physics

هي الفيزياء التي تتحرك بسرعات عالية جدا تقترب من سرعة الضوء. و هذا القسم من الفيزياء يخضع لقوانين أينشتين أو النظرية النسبية. فقد استطاع العالم أينشتين في بدايات القرن السابق (١٩٠٥) من وضع النظرية النسبية التي استطاعت أن تزيل تلك المتناقضات التي نشأت من قصور النظرية الكلاسيكية. و تعد هذه النظرية واحدة من أعظم الإنجازات في القرن العشرين. و قد اشتهرت هذه النظرية بصعوبتها و في الواقع هذه الصعوبة لا ترجع إلى صعوبة المعالجة الرياضية لموضوعات هذه النظرية و لكن يرجع إلى وجوب إعادة النظر في مفاهيمنا عن الكثير من الأشياء مثل الزمن و الحركة و السكون و السرعة.

و من المهم أن نعلم أن الفروق بين القوانين الحديثة و القديمة فروق صغيرة و لابد أن يكون هناك نقاط مشتركة بين الحديث و القديم. فالنظريات الحديثة تعد أكبر تعميما و شمولا من النظريات القديمة.

## 1- مبدأ التنازلي The Correspondence Principle

إذا فرضنا أو افترضنا نظرية جديدة لشرح حدث ما أو ظاهرة طبيعية بحيث تكون هذه النظرية الحديثة أكثر شمولية من نظيرتها القديمة فإنه لابد من وجود دليل ليرشدنا عن الطريقة التي تتناظر بها هذه النظرية مع النظرية الأقل عمومية. و هذه الدليل يسمى بمبدأ التنازلي. و كان بوهر أول من طبق هذا المبدأ على النظرية الذرية.

و ينص هذا المبدأ على "أن أي نظرية فيزيائية جديدة أيا كانت مواصفاتها لابد و أن تؤول إلى النظرية الأقل عمومية منها كحالة خاصة من الأولى".

## 2-معنى الحركة و السكون و الإطار المرجعي:

من المعروف لدينا أن الجسم الذي لا تؤثر عليه قوى خارجية يكون في حالة سكون. إلا أن الجسم الذي لا تؤثر عليه قوى خارجية يمكن ان يوجد ليس فقط في حالة سكون بل أيضا في حالة حركة منتظمة على خط مستقيم. و تسمى هذه القاعدة في الفيزياء بقانون القصور الذاتي (القانون الأول لنيوتون) و الذي ينص على أن الجسم يظل ساكنا أو متراكما بسرعة منتظمة ما لم تؤثر عليه قوة خارجية تؤثر على حالته. إلا أن هذا القانون يبدو غير واضح في حياتنا اليومية بسبب وجود قوة الاحتكاك التي تؤثر عكسيا على الأجسام المتحركة. أما الإطار المرجعي هو الإطار الذي يمكننا وصف حدث فيزيائي من خلاله و من خلال دراستنا السابقة نجد أن جمع قوانين الميكانيكا النيوتونية صالحة لكل

**الأطر المرجعية الساكنة.** و الإطار المرجعى الساكن Inertial Frame of reference هو من ينطبق عليه قانون نيوتن الأول للحركة. و معنى هذا أن أي نظام يسير بسرعة منتظمة بالنسبة لنظام آخر ساكن يعتبر أيضا نظاما ساكنا. و من المستحيل عمليا الحصول على إطار مرجعي قصوري حقيقي تماما لأن ذلك يتطلب فراغ خالى من المادة و معزول عن أي كتلة.

#### IV- النظرية النسبية الخاصة

تعتبر النظرية النسبية الخاصة التي وضعها العالم أينشتين في عام ١٩٠٥ أساسا لكل علوم الفيزياء الحديثة و التكنولوجيا المتقدمة و تعتبر من أعظم الإنجازات العلمية للعقل البشري.

و في دراستنا للنظرية النسبية سوف نتعرض لمفهوم الطول و الزمن و السرعة و كمية الحركة و الطاقة وانية حدوث الأشياء و هي بالطبع تختلف عن المفاهيم التي يبق و أن أنت بها الميكانيكا الكلاسيكية فليس هناك طول مطلق أو زمن مطلق.

#### 1- فروض النظرية النسبية الخاصة:

تعتمد النظرية النسبية على فرضين أو مبدأين أساسيين هما:  
١ - القوانين الفيزيائية في جم الأطر المرجعية الساكنة واحدة لا تتغير.

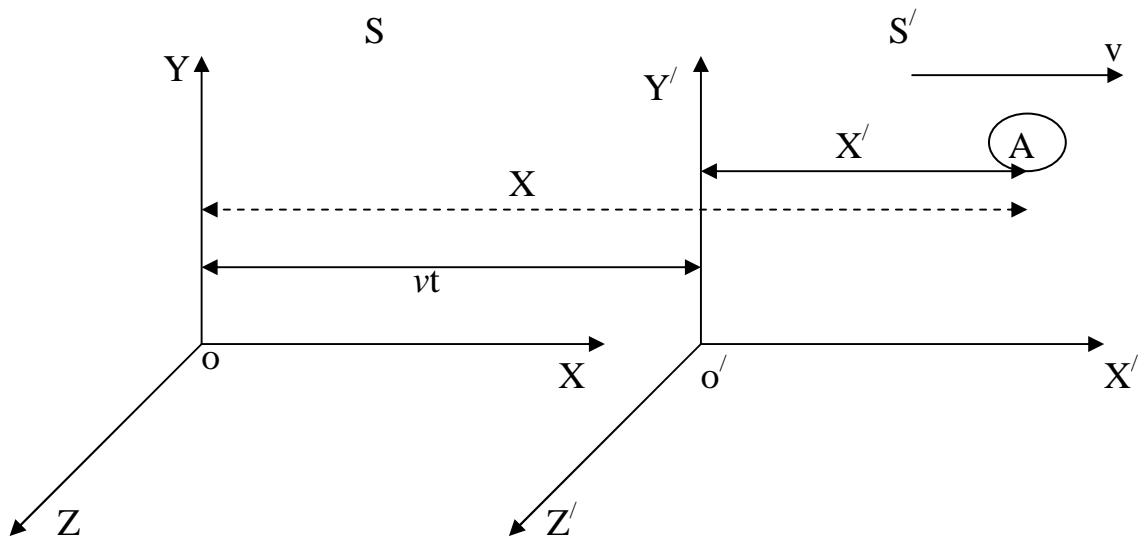
ومعنى ذلك أنه يمكننا أجراء تجربة فيزيائية معينة في معمل ساكن و نحصل على نفس النتائج تماما لو كان هذا المعمل متحرك بسرعة منتظمة، طالما أنناطبقنا نفس القوانين الفيزيائية في الحالتين. ويعرف هذا المبدأ بمبدأ نسبية الحركة و هو يعتبر أساس للميكانيكا الكلاسيكية.

**٢ - سرعة الضوء في الفراغ مقدار ثابتة لا تعتمد على المرجع القصوري أو على المصدر أو على الراصد.**

و سوف نرى فيما بعد أن المبدأ الثاني هو أساس الاختلاف بين الفيزياء الكلاسيكية و الفيزياء الحديثة.

## ٢- تحويلات جاليلي

تسمى المعادلات التي تربط بين إحداثيات البعد و الزمن في أحداثيان يتحركان بالنسبة لبعضهما بسرعة ثابتة بتحويلات جاليلي أو التحويلات النيوتنية.



نفترض إطاران مرجعيان ساكنان  $S'$  و النظام  $S$  يتحرك بسرعة منتظمة  $v$  في الاتجاه الموجب لمحور  $X$  كما هو موضح من الرسم. فإذا وقع حدث معين (انفجار مثلا) عند النقطة  $A$  وأن هناك مراقبين رصدا هذا الحدث بحيث بدأ الزمن عندما كانت  $S'$  منطبقة على  $O$  ( $t = 0$ ). وبذلك يمكننا كتابة المعادلات الآتية بين الأحداثيين  $S'$ ,  $S$ ,

$$x' = x - vt \quad (1)$$

$$y' = y \quad (2)$$

$$z' = z \quad (3)$$

$$t' = t \quad (4)$$

و تسمى هذه المعادلات تحويلات الإحداثيات لجاليليو. و يلاحظ أن إحداثي الزمن واحد في الإطارين المرجعيين حيث أن الزمن في الميكانيكا الكلاسيكية ثابت و لا يتغير بتغيير الأطر الساكنة و من ثم فان الفترات الزمنية بين وقوع الأحداث تكون ثابتة و لا تتغير بتغيير الأطر. و قد يبدو ذلك منطقيا بالنسبة للسرعات العادية إلا أن ذلك الافتراض يكون خاطئا إذا كانت السرعة تقترب من سرعة الضوء وهذا هو أهم تعارض بين المفاهيم الكلاسيكية و المفاهيم الحديثة التي أقرتها النظرية النسبية لأينشتين.

و للحصول على تحويلات السرعة لجاليليو نفضل العلاقات (4 - 1) بالنسبة للزمن ثم نفضل مرة اخرى للحصول على تحويلات العجلة:

## تحویلات السرعة

$$\frac{d x'}{dt} = \frac{d x}{dt} - v \quad (4)$$

$$\frac{d y'}{dt} = \frac{d y}{dt} \quad (5)$$

$$\frac{d z'}{dt} = \frac{d z}{dt} \quad (6)$$

و تحويلات العجلة هي

$$\ddot{x}' = \ddot{x} \quad (8)$$

$$\ddot{y}' = \ddot{y} \quad (9)$$

$$\ddot{z}' = \ddot{z} \quad (10)$$

و يلاحظ من العلاقة (8) التي تسمى قانون جمع السرعات لجاليليو أن السرعة كما يرصدها المراقب  $S$  هي مقدار السرعة التي يرصدها المراقب  $S'$  مضافة إليها السرعة النسبية  $v$  بين الإطارين القصوريين. وقد تعد هذه النتيجة عادلة في حياتنا اليومية. إلا أن هذه النتيجة قد أدت إلى تعارض كبير عندما استخدمت للموجات الكهرومغناطيسية.

## 3- نجاح تحويلات جاليليو

استطاعت تحويلات جاليليو في برهنة العديد من القوانين مثل قانون بقاء كمية الحركة و الطاقة و قانون نيوتن الثاني.

### مثال: طبيعة انتشار الصوت

نفترض نبضة صوتية تتحرك بسرعة  $320 \text{ ms}^{-1}$  بالنسبة للراصد في الإطار S و أن هناك راصد آخر يستقل طائرة تتحرك بسرعة  $150 \text{ ms}^{-1}$  فإذا كانت

١ - الطائرة تتحرك في نفس اتجاه الصوت، فان السرعة التي يرصدها المراقب الموجود في الطائرة تكون  $170 \text{ ms}^{-1}$

٢ - الطائرة تتحرك عكس اتجاه الصوت، فان السرعة التي يرصدها المراقب الموجود في الطائرة تكون  $470 \text{ ms}^{-1}$ .

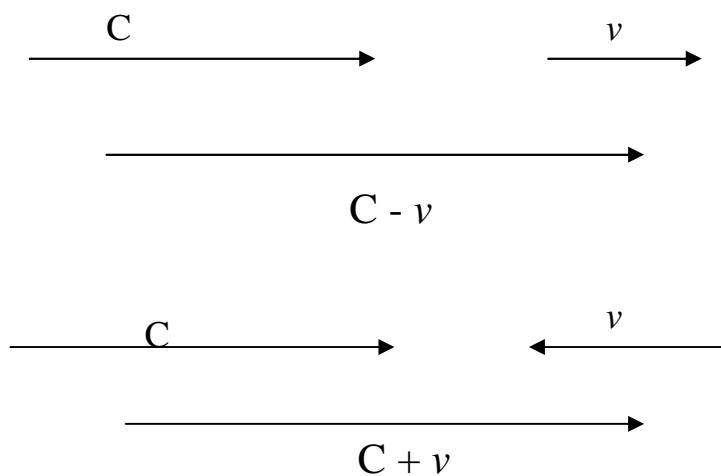
و هذه النتيجة طبيعية و منطقية لأن موجات الصوت هي موجات ميكانيكية ولذلك تحتاج وسط لكي تنتقل من خالله.

### ٤- فشل تحويلات جاليلي

فشلت هذه التحويلات في إثبات عدم تغير قوانين الكهرومغناطيسية و خاصة نظرية انتشار الضوء.

### مثال: طبيعة انتشار الضوء

نفترض نبضة ضوئية تتحرك بسرعة C في وسط (سمى قدماً الأثير)، فإذا كان هناك راصد في إطار هذا الوسط فإنه سوف يقيس سرعة الضوء على أنها C. أما إذا كان هناك راصد آخر في إطار مرجعى آخر و يتحرك بسرعة نسبية مقدارها  $v$  بالنسبة للإطار الأول، فإن ذلك الراصد سوف يعين سرعة الضوء بالعلاقة  $C - v$  إذا كان متحركاً مع اتجاه النبضة الضوئية و سوف يعينها من العلاقة  $C + v$  إذا كان متحركاً عكس اتجاه النبضة الضوئية كما هو موضح بالشكل.



و معنى هذا أن سرعة الضوء ليست ثابتة و تختلف من إطار إلى آخر و أنها ثابتة في إطار قصوري وحيد وهو الأثير.

هذا و حاول العلماء في نهاية القرن التاسع عشر إثبات وجود الأثير عن طريق قياس سرعة الضوء في أنظمة قصورية مختلفة و ملاحظة اختلاف النتائج و هل يوجد نظام وحيد تكون فيه سرعة الضوء غير سرعته في الأثير (C). و كان العالمان ميكلسون و مورلى هما أول من أجرى مثل هذه التجارب. و كانت المفاجئة أن سرعة الضوء في كل الأطر القصورية ثابتة و لا تعتمد على الإطار أو الراصد او حتى المصدر الضوئي. و فشلت كل هذه التجارب في إيجاد هذا الوسط. وللدهشة فإن هذه النتائج المعملية قد وضعها أينشتين على صورة فرضه الثاني في النظرية النسبية الخاصة. و نلاحظ أن جميع هذه التجارب أجريت مع الأخذ في الاعتبار صحة تحويلات جاليليو أو لاثبات صحة هذه التحويلات.

و بذلك فان الفرض الثاني لاینشتين يتعارض مع تحويلات جاليليو. و الان يجب أن يكون لدينا تحويلات معينة تتفق و فروض اينشتين و مع النتائج العملية أيضا.

## V- تحويلات لورنتز Lorentz transformations

### 1- تحويلات لورنتز للإحداثيات

نفرض إطاران مرجعيان ساكنان  $S'$  و النظام  $S$  يتحرك بسرعة منتظمة  $v$  في الاتجاه الموجب لمحور  $X$  كما هو موضح من الرسم (انظر تحويلات جاليليو). فإذا وقع حدث معين (وميضاً مثلاً) عند النقطة  $A$  و أن هناك مراقبين رصدوا هذا الحدث بحيث أن  $t' = t = 0$  عندما كانت  $r' = 0$  منطبقة على أي عندما  $x' = 0$ . اذا اصدر المراقب الموجود في  $S'$  وميضاً فإنه بعد زمن  $t'$  يجد نفسه هذا المراقب في مركز كرة ضوئية نصف قطرها  $r' = ct'$  حيث  $c$  سرعة الضوء. و معادلة هذه الكرة على الصورة

$$x'^2 + y'^2 + z'^2 = r'^2 = (ct')^2 \quad (11)$$

و بالمثل يجد نفسه المراقب  $S$  بعد زمن  $t$  في مركز كرة ضوئية معادلتها هي :

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

نلاحظ من المعادلتين السابقتين أن سرعة الضوء واحدة لم تتغير بالنسبة للمراقبين أو بالنسبة للإطارين، و هذا يتافق مع الفرض الثاني للنظرية النسبية

الخاصة. و نلاحظ أيضاً أن معادلة الدائرة لها نفس الصيغة الرياضية في الحالتين و هذا يتوافق مع الفرض الأول لأينشتين.

التحويلاط المطلوبة هي عبارة عن المعادلات التي تربط بين المتغيرات  $(x, y, z, t)$  و المتغيرات  $(x', y', z', t')$  و التي يمكن من خلالها تحويل أي من المعادلتين إلى المعادلة الأخرى.

و بدراسة للاطرارين المرجعيين  $S$  و  $S'$  نلاحظ أن الاختلاف بين المعادلتين السابقتين يرجع فقط إلى المتغيرات  $(t', x')$  و  $(t, x)$ . و بذلك فان معادلات التحويل  $y' = y$  و  $z' = z$  لا ينتج عنها أي اختلاف ( حيث أن الفضاء متماثل). و بسبب تماثل الفضاء و انتظام قوانين الطبيعة فيمكن افتراض أن معادلات التحويل بين المتغيرات  $(t', x')$  و  $(t, x)$  هي معادلات خطية يمكن أن تكتب على الصورة:

$$x' = a_1 x + a_2 t \quad (13)$$

$$t' = b_1 x + b_2 t \quad (14)$$

حيث أن  $a_1, a_2, b_1, b_2$  هى ثوابت يجب تعينها لمعرفة معادلات التحويل. و عندما يكون  $x' = 0$  أي في مركز الإسناد  $S'$  يكون  $t' = v$  و  $x = vt$  و بالتعويض بهذه القيمة في المعادلة (13) نحصل على:

$$x' = a_1 x - a_1 vt = a_1 (x - vt) \quad (15)$$

و بالتعويض من المعادلتين (١٤) و (١٥) في المعادلة (١١) مع الأخذ في الاعتبار أن  $y' = z$  يمكننا الحصول على:

$$a_1^2 (x - vt)^2 + y^2 + z^2 = c^2 (b_1 x + b_2 t)^2$$

و هذه المعادلة تأخذ الصورة الآتية:

$$(a_1^2 - c^2 b_1^2)x^2 + y^2 + z^2 = (c^2 b_2^2 - a_1^2 v^2)t^2 + 2xt(v a_1^2 + b_1 b_2 c^2)$$

(16)

و بمقارنة معاملات المعادلتين (١٦) و (١٢) نحصل على:

$$a_1^2 - c^2 b_1^2 = 1 \quad (17)$$

$$c^2 b_2^2 - a_1^2 v^2 = c^2 \quad (18)$$

$$b_1 b_2 c^2 + a_1^2 v = 0 \quad (19)$$

و بحل المعادلات الثلاثة الأخيرة يمكننا الحصول على:

$$a_1 = b_2 = 1 / \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \quad (20)$$

$$b_1 = -\frac{v}{c^2} / \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \quad (21)$$

و بالتعويض من المعادلة (٢٠) في المعادلة (١٥) نحصل على العلاقة الآتية:

$$x' = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - (v^2/c^2)}} = \gamma(x - vt) \quad (22)$$

حيث أن

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

و يسمى  $\gamma$  معامل لورنتز.

و بالتعويض من المعادلتين (٢٠) و (٢١) في المعادلة (١٤) نحصل على العلاقة:

$$t' = \gamma \left( t - \frac{vx}{c^2} \right) \quad (23)$$

و بذلك تصبح معادلات التحويل هي:

$x' = \gamma(x - vt)$ $y' = y$ $z' = z$ $t' = \gamma \left( t - \frac{vx}{c^2} \right)$	 <span style="font-size: 2em;">(24)</span>
--	---

تعرف هذه المعادلات الأربع بتحويل لورنتز نسبة للعالم الهولندي Lorentz و الذي حصل عليها عام ١٩٠٣ أي قبل النظرية النسبية لأينشتاين بعامين. هذا

و قد حصل لورنتز على هذه المعادلات أثناء دراسة حركة الجسيمات المادية في المجال الكهرومغناطيسي. ولكن لم يفطن لورنتز إلى أهمية هذه المعادلات، حيث استخدم السرعة  $v$  لكي تعبّر عن سرعة الجسم بالنسبة للأثير (و الذي لا وجود له في الحقيقة). و عندما جاءت النظرية النسبية لأينشتين و استخدمت هذه المعادلات بمعالجة مختلفة، حيث تشير  $v$  في هذه الحالة أن النظام  $S'$  يتحرك بسرعة منتظمة  $v$  بالنسبة للنظام  $S$ . و لذلك تسمى هذه المعادلات أحياناً معادلات لورنتز - أينشتين و التي تعتبر الأساس للنظرية النسبية لأينشتين.

و يمكننا الحصول تحويل لورنتز - أينشتين العكسي إذا افترضنا أن إطار الإسناد  $S'$  يتحرك بسرعة  $v$  بالنسبة لإطار الإسناد  $S$ . و يمكننا ذلك رياضياً بالتعويض عن  $v$  بـ  $-v$  و نستبدل القيم ذات الشروط بنظيراتها بدون شرطة كما يلى

$$\begin{aligned}
 x &= \gamma(x' + vt') \\
 y &= y' \\
 z &= z' \\
 t &= \gamma\left(t' + \frac{vx'}{c^2}\right)
 \end{aligned} \quad \rightarrow \quad (25)$$

## ملاحظات على معادلات لورنتز - أينشتين:

١) من العلاقة الأخيرة من المعادلة (٢٤) نلاحظ أن الزمن ( $t'$ ) ليس مطلقاً كما أشار من قبل غاليليو بل أنه يتوقف على المقداريين  $x$  و  $t$ . و هذا ما يؤكد أن أي حدث لابد من تمثيله بأربع أحاديث للزمان و المكان ( $x, y, z, t$ ). أي أن الزمان و المكان غير منفصلين بل يدخلان في نسيج واحد في النظرية النسبية لأينشتين.

٢) إن معادلات غاليليو تعتبر حالة خاصة من لورنتز - أينشتين، أي أن مبدأ التناظر هنا موجود. حيث أنه عندما يكون  $v < c$  فان معامل لورنتز  $\gamma \approx 1$  و كذلك  $0 \approx v^2/c^2$  و بذلك تؤول معادلات لورنتز - أينشتين إلى معادلات غاليليو. وبذلك يمكننا القول أن تحويل لورنتز - أينشتين هو تحويل عام و يكون صحيحاً في جميع الحالات بينما يقتصر استعمال تحويل غاليليو على السرعات العادية التي نستخدمها في حياتنا اليومية.

٣) يلاحظ أيضاً من معادلات تحويل لورنتز - أينشتين أنه لا توجد سرعة أكبر من سرعة الضوء لأن المقدار  $\sqrt{1-v^2/c^2}$  يصبح تخيلياً عندما  $v > c$ .

## ٢- تحويل لورنتز للسرعة

لكي نستنتج معادلات تحويل السرعة لـ لورنتز تفرض أن جسماً يتحرك بسرعة منتظمة (أى أن العجلة المؤثرة عليه تساوى صفر) موجود في الإطار المرجعى  $S'$  عند النقطة  $X'_1$  في الزمن  $t'_1$  و عند النقطة  $X'_2$  عند الزمن  $t'_2$  و من ثم تكون سرعته المقادس في الإطار المرجعى  $S$  هي  $U'_X$  و تعطى من المعادلة

$$v'_x = \frac{d x'}{d t'} \quad (26)$$

و من المعادلة (٢٤) نستنتج أن:

$$d x' = \gamma (d x - v dt) \quad (27)$$

$$d t' = \gamma \left( d t - \frac{v}{c^2} d x \right) \quad (28)$$

و بالتعويض من هاتين المعادلتين في المعادلة (٢٦) نحصل على:

$$\begin{aligned} v'_x &= \frac{d x'}{d t'} = \frac{d x - v dt}{dt - \frac{v}{c^2} dx} \\ \therefore v'_x &= \frac{\frac{dx}{dt} - v}{1 - \frac{v}{c^2} \frac{dx}{dt}} \end{aligned} \quad (29)$$

ولكن  $\frac{dx}{dt}$  هي مركبة السرعة  $v_x$  للجسم مقاسه في الاطار المرجعى S

و بذلك تكتب المعادلة (٢٩) على الصورة:

$$\therefore v'_x = \frac{v_x - v}{1 - \frac{vv_x}{c^2}} \quad (*)$$

أيضاً يمكننا استنتاج معادلات لورنتز لتحويل السرعة في الاتجاهين  $y$ ,  $z$ ، حيث أن

$$v'_y = \frac{dy'}{dt'} = \frac{d}{dt'} \left( \frac{v_y}{\gamma} \right) = \frac{v_y}{\gamma \left( 1 - \frac{v_x v}{c^2} \right)}, \quad v'_z = \frac{dz'}{dt'} = \frac{d}{dt'} \left( \frac{v_z}{\gamma} \right) = \frac{v_z}{\gamma \left( 1 - \frac{v_x v}{c^2} \right)}$$

و بالتعويض من المعادلة (٢٨) في هاتين المعادلتين نحصل على:

$$v'_y = \frac{v_y}{\gamma \left( 1 - \frac{v_x v}{c^2} \right)} \quad (**)$$

$$v'_z = \frac{v_z}{\gamma \left( 1 - \frac{v_x v}{c^2} \right)} \quad (***)$$

و تسمى المعادلات (\*) و (\*\*) و (\*\*\*) معادلات لورنتز لتحويل السرعة.

$v'_x = \frac{v_x - v}{1 - \frac{v_x v}{c^2}}$	$v'_y = \frac{v_y}{\gamma \left( 1 - \frac{v_x v}{c^2} \right)}$
	<span style="font-size: 2em;">→</span> تحويلات لورانتز للسرعة (30)
$v'_z = \frac{v_z}{\gamma \left( 1 - \frac{v_x v}{c^2} \right)}$	

و نلاحظ بدهشة أن مركبات السرعة في الاتجاهين  $z$ ,  $y$  لجسم بالنسبة للراصد في الإطار  $S'$  تعتمد على مركبة السرعة في اتجاه  $x$  المقاسة بواسطة الراصد في الإطار  $S$ .

و من هذه المعادلة نستنتج أيضاً، أنه إذا وصلت سرعة الجسم إلى سرعة الضوء نجد أن

$$v'_x = \frac{c - v}{1 - \frac{vc}{c^2}} = \frac{c - v}{c^2 - vc} c^2 \\ = c$$

و معنى هذا أنه إذا كانت سرعة الجسم تساوى  $c$  بالنسبة لمشاهد في الإطار المرجعى  $S$  فهي تساوى  $c$  أيضاً بالنسبة لمشاهد في إطار مرجعي آخر  $S'$  و هذا يتمشى مع افتراض أينشتاين الثاني حيث أن سرعة الضوء مقدار ثابت في كل الأطر المرجعية.

ولكي نجد تحويل لورانتز العكسي للسرعة نضع في المعادلة (٢٨)  $v$  بدل  $v'_x$  و نستبدل المركبات ذات الشروط بنظيراتها بدون شرطه

$$v'_x = \frac{v_x - v}{1 + \frac{vv_x}{c^2}}$$

$$v'_y = \frac{v_y}{\gamma \left( 1 + \frac{vv_x}{c^2} \right)}$$

→ (31)

تحويلات لورانتز العكسية  
 للسرعة

$$v'_z = \frac{v_z}{\gamma \left( 1 + \frac{v_x v}{c^2} \right)}$$

### مثال:

سفينة فضائية تتحرك بسرعة  $0.8c$  بالنسبة لمشاهد على الأرض (أى فى لاطار  $S$ ) فإذا أطلق صاروخ من هذه السفينة فى اتجاه  $X$  الموجب بسرعة  $c$  بالنسبة للسفينة (أى بالنسبة لاطار  $S'$ ) فكم تكون سرعة ذلك الصاروخ بالنسبة للمشاهد على الأرض.

### الحل:

باستخدام المعادلة الاولى من العلاقة (٣١)

$$v_x = \frac{0.7c + 0.8c}{1 - \frac{0.7c \times 0.8c}{c^2}} = 0.9615c$$

### ٣- تمدد الزمن في الإطار الثابت

لاحظنا مما سبق أن الوقت المقاس يختلف باختلاف الأطر المرجعية كما تختلف الفترات الزمنية بين حدثين. و فيما يلى سوف نشتق العلاقة بين الفترات الزمنية المقاسه في إطارين قصوريين مختلفين.

لهذا نعتبر إطارات  $R$  و  $R'$  حيث  $R'$  يتحرك بسرعة  $v$  في الاتجاه- $X$  وكذلك نعتبر حدث ما يتحرك مع الإطار  $R'$  بنفس السرعة و إذا اعتبرنا أن  $dt'$  مده

في الإطار  $R'$  فإن  $dt$  هي مدته في الإطار  $R$  التي ترتبط بـ  $dt'$  حسب

$$dt = \gamma \left( dt' + \frac{v dx'}{c^2} \right)$$

التحويلات العكسية للورنتز:

و بما أن الحدث ملتصق بـ  $R'$  فإن:  $dx' = 0$

$$dt = \gamma dt'$$

مما يؤدي إلى:

$$\Delta t = \gamma \Delta t'$$

و عند الأزمنة الطويلة نكتب:

و حيث  $\gamma$  أن أكبر من الواحد فان  $\Delta t'$  أكبر من  $\Delta t$ .

مما سبق نستنتج أن الزمن الذي يحسبه المراقب الموجود على الأرض أكبر من الزمن الذي يحسبه المراقب الموجود في العربة و هذا ما يسمى باستطاله أو تمدد الوقت Time Dilation.

### الأدلة التجريبية على حقيقة تمدد الزمن

استطاله الوقت ظاهرة حقيقة تم التحقق من وجودها بالعديد من الأدلة لعل من أبرزها

١ - وجود الميونات muons على سطح الأرض. و الميونات هي جسيمات أولية غير مستقرة لها شحنة تساوى شحنة الإلكترون و كتلتها أكبر من كتلة الإلكترون بـ 207 مرة و تنتج من الأشعة الكونية في طبقات الجو العليا و فترة عمر النصف لها 2.2 ميكروثانية إذا قياسها في إطارها المرجعي (أى ساعة تتحرك مع الميونات).

فإذا كانت سرعة الميونات 0.99 من سرعة الضوء فإنه سوف يقطع في فترة عمر النصف مسافة  $653.4 \text{ m}$  قبل أن يضمحل أى أنه سوف يضمحل

قبل وصوله إلى سطح الأرض. إلا أن العديد من التجارب قد بيّنت أن العديد من الميونات تصل إلى سطح الأرض.

و يمكن تفسير ذلك على أساس ظاهرة تمدد الزمن، فإذا قسنا فترة عمر النصف بساعة على الأرض سنجد أنها تساوى  $\tau$  و بذلك تكون فترة عمر النصف طبقاً للساعة الأرضية  $15.59 \text{ ميكروثانية}$  و المسافة التي يقطعها الميون خلال تلك الفترة هي  $4631.82 \text{ m}$  و هي مسافة كافية لكي يصل إلى سطح الأرض قبل أن يضمحل.

٢- في أكتوبر عام ١٩٧٧ قام العالمان جوزيف هافل و ريتشارد كيتنج بوضع مجموعة من الساعات الذرية، و الساعة الذرية هي ساعة تصل دقتها إلى  $10^{12}$  من الثانية و هي تستخدم كمقاييس معياري للوقت و تستخدم فيها ذرات السبيزيوم داخل طائرة ركاب. و طافت هذه الطائرة مرتين حول الأرض و كان الهدف من ذلك هو اختبار صحة ظاهرة تمدد الزمن. وقد حصل العالمان على نتائج تتوافق مع المعادلة (٤) مما يؤكّد ظاهرة تمدد الزمن.

### التناقض الظاهري للتوازن

إذا افترضنا وجود تؤمين (A و B) على سطح الأرض و كان عمر كل منهما ٢٠ عاماً، فإذا افترضنا أن أحدهما (A مثلاً) سافر إلى أحد النجوم بمركبة فضاء بسرعة 0.91 من سرعة الضوء ثم عاد إلى الأرض بعد أن قضى فترة زمنية مقدارها 5 سنوات (بحساب التوأم A)، فيكون عمره 25 عام. السؤال كم هو عمر أخيه التوأم الموجود على الأرض (B) بلإجابة على هذا السؤال يجب حساب فترة الخمس سنوات بحسابات التوأم (B) وهي وفقاً للمعادلة (٤) تكون:

$$t = \frac{5}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \frac{5}{\sqrt{1 - 0.8281}} = \frac{5}{\sqrt{0.1719}} = 12 \text{ year}$$

و بذلك يكون عمر التوأم B هو 32 عاماً وليس 25 عاماً مثل أخيه.

و السؤال الذي يطرح نفسه الآن أيهما السن الحقيقي؟

#### 4- تقلص الطول في الإطار المتحرك

لقد وجدنا أن الفترات الزمنية ليست مطلقة بل تختلف باختلاف الأطر المرجعية التي تقاس منها. و نفس الشيء بالنسبة للأطوال فهي أيضاً تعتمد على الإطار المرجعي الذي تقاس فيه. و الطول الحقيقي هو الطول كما يقاسه شخص متواجد مع الجسم في إطار مرجعي واحد و من ثم يكون الجسم ساكناً بالنسبة له. أما طول الجسم الموجود في إطار مرجعي متحرك بالنسبة للشخص الذي يقيس فيكون أقل من الطول الحقيقي و هذا ما يسمى بتقلص أو انكمash الطول Length Contraction كما سوف نرى في الجزء الآتي.

نفرض أن مركبة فضائية تتحرك بسرعة  $v$  من كوكب لأخر و داخلها مراقب يريد حساب المسافة بين الكوكبين (هذا المراقب يكون في إطار متحرك بالنسبة للكوكبين). و إذا كان هناك مراقب آخر موجود على الأرض (أي في إطار ثابت بالنسبة للمركبة و أيضاً بالنسبة للكوكبين) و يريد حساب المسافة بين الكوكبين. فإذا افترضنا أن المراقب الموجود على الأرض قاس هذه المسافة في زمن مقداره  $t$  و وجدها  $L$  و هو الطول الحقيقي. و السؤال الآن كيف سيقيس المراقب الموجود في المركبة الطول بين الكوكبين.

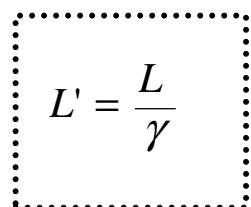
نظراً لتمدد الزمن فان المراقب الموجود في المركبة يجد أنه يقيس هذه المسافة في زمن  $\Delta t'$  أقل من الزمن  $\Delta t$ . و في هذه الحالة سوف تكون المسافة بين الكوكبين هي  $L'$ .

$$L' = v \Delta t' \quad (5)$$

و بالتعويض من المعادلة (4) في المعادلة (5) نحصل على:

$$L' = \frac{v \Delta t}{\gamma} \quad (6)$$

و حيث أن المقدار  $\Delta t$  يمثل الطول الحقيقي ( $L$ )، فان المعادلة (6) تأخذ الشكل الآتي:



$$L' = \frac{L}{\gamma} \quad (7)$$

و حيث أن  $\gamma$  أكبر من الواحد فان الطول الظاهري ( $L'$ ) يكون أقل من الطول الحقيقي ( $L$ ) و هذا ما يسمى انكماش الطول.

إذن المسافر في قطار تصل سرعته إلى  $0.8 c$  من سرعة الضوء مثلاً سوف يرى رصيف محطة القطار أقصر مما يراه الواقف على الرصيف وكذلك الواقف على الرصيف سوف يرى القطار أقصر مما يراه راكب القطار.

## مثال

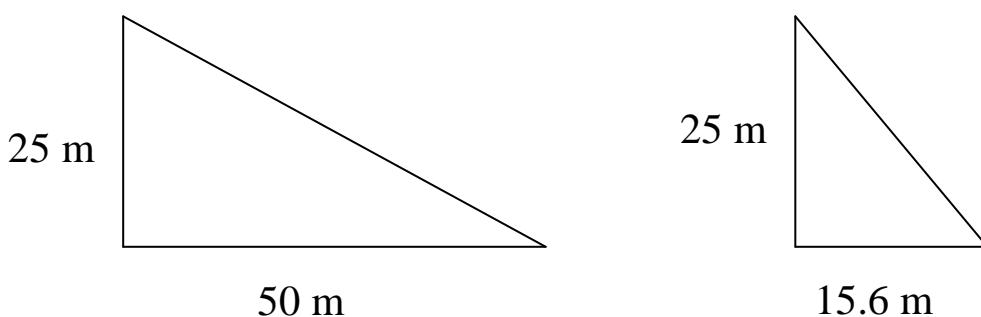
سفينة فضائية على شكل مثلث قائم الزاوية، عندما كانت في حالة سكون كان ارتفاعها 25 متر و طولها 50 متر. مما هو شكل السفينة بالنسبة لمشاهد على الأرض عندما تتحرك بسرعة 0.95 من سرعة الضوء.

## الحل

المشاهد يرى طول السفينة قد تقلص ليصبح

$$L = 50 \times \sqrt{1 - \frac{(0.95 C)^2}{C^2}} = 15.6 \text{ m}$$

أما ارتفاع السفينة فلا يتغير حيث أنه متوازٍ على اتجاه الحركة كما هو موضح بالرسم.



## مثال (٢)

سجل مراقب داخل صاروخ فترة زمنية مقدارها  $t_0$  بين وقوع حدثين مستخدما الساعة التي معه. و سجل مراقب آخر موجود على الأرض الفترة الزمنية بين هذين الحدثين مستخدما الساعة التي معه فوجدها  $t$ . احسب السرعة التي يتحرك بها الصاروخ عندما  $t = 2 t_0$ .

## 5- نسبية الكتلة وكمية الحركة Relativistic mass and momentum

تعرف كمية الحركة النسبية لجسم سرعته  $v$  من خلال المعادلة

$$\vec{P} = m \vec{v} \quad (1)$$

و تسمى  $m$  فى هذه الحالة بالكتلة النسبية للجسم، و حسب التعريف تكون الكتلة النسبية هي تلك الكمية الفيزيائية التى يجب ضربها فى متوجه السرعة

$\vec{v}$  لكي تعطى متوجه كمية الحركة  $\vec{P}$ . بشرط أن يكون مجموع كمية الحركة لنظام معزول كمية ثابتة (محفوظ). و لقد وجد انه لكي نحافظ على قانون بقاء كمية الحركة صالح فى الفيزياء النسبية يستلزم أن نطبق تحويلات لورنتز للسرعة و يجب أيضا أن تؤول كمية الحركة النسبية العلاقة

(1) الى كمية الحركة الكلاسيكية و التى تعطى من

$$\vec{P} = m_0 \vec{v} \quad (2)$$

حيث  $m_0$  هي الكتلة عند سرعات صغيرة ( $C \ll v$ ) و ذلك بتطبيق مبدأ التنازن. و لكي يتحقق ذلك سوف تكون أمام خيار و حيد و هو مبدأ الكتلة النسبية، أي بصدق التعامل مع كتلة الجسم على أنها كمية ليست ثابتة و لكنها تعتمد بطريقة ما على سرعة الجسم.

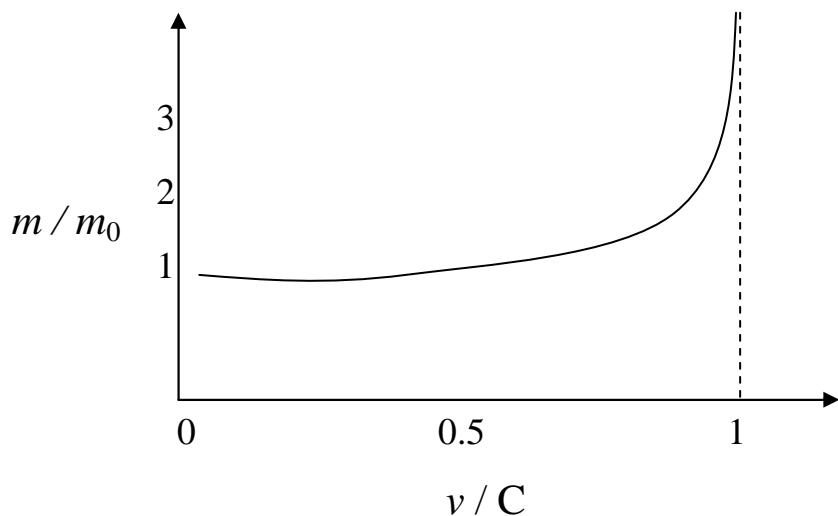
و لقد وجد أن الكتلة النسبية للجسم تعطى من العلاقة:

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \gamma m_0 \quad (3)$$

وبذلك تكتب كمية الحركة النسبية على الصورة:

$$\vec{P} = m \vec{v} = \frac{m_0 \vec{v}}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (4)$$

حيث  $m_0$  كمية ثابتة (أي بالنسبة للإطار المرجعى 'S') و هي لا تعتمد على السرعة. وقد أوضحت التجارب العملية لجسيمات تقترب سرعتها من سرعة الضوء صحة العلاقة (4)



إذ أن الجسم الذى تميل كتلته إلى حد لا نهائى (أى لا يمكن تحريكه) تؤول سرعته لسرعة الضوء. و معنى ذلك أن سرعة الضوء هى الحد الأقصى للسرعات، ولا يمكن لجسم أن تزداد سرعته عن سرعة الضوء.

و من العرض السابق فان قانون نيوتن الثانى يمكن أن يأخذ شكل و مفهوم جديد من وجهة نظر النظرية النسبية.

## قانون نيوتن الثاني من وجهاً نظر النسبية

يمكنا إعادة صياغة قانون نيوتن الثاني من وجهاً نظر النظرية النسبية الخاصة. حيث ينص هذا القانون على أن مقدار التغير في كمية الحركة يساوى القوة المؤثرة.

$$F = \frac{dP}{dt} = \frac{d(mv)}{dt} \quad (5)$$

و من وجهاً نظر الفيزياء الكلاسيكية أن السرعة هي فقط التي تعتمد على الزمن و لكن من دراستنا السابقة للنظرية النسبية وجدنا أن كل من السرعة و الكتلة تتغير مع الزمن، و لذلك تأخذ المعادلة السابقة الشكل التالي (من وجهاً نظر النسبية الخاصة):

$$F = m \frac{dv}{dt} + v \frac{dm}{dt} \quad (6)$$

و تعتبر هذه العلاقة هي العلاقة الصحيحة لقانون نيوتن الثاني.

## 6- نسبية الطاقة

من المعروف لدينا أن الطاقة الكلية لجسم هي مجموع طاقتى الوضع و الحركة.

و تعرف طاقة الحركة (من وجهة نظر الفيزياء الكلاسيكية ) أنها الشغل المبذول في إحضار جسم من حالة السكون إلى سرعته النهائية .<sup>٧</sup>

و وبالتالي عند تحرك جسم بمسافة  $vdt=dl$  فإن الشغل يكتب:

$$\begin{aligned}\delta W &= F dl \\ &= (m \frac{dv}{dt} + v \frac{dm}{dt}) v dt \\ &= m v dv + v^2 dm\end{aligned}$$

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad \text{و بما أن}$$

فإن

$$\begin{aligned}dm &= \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \frac{vdv}{c^2 - v^2} \\ &= m \frac{vdv}{c^2 - v^2}\end{aligned}$$

هذا يؤدي إلى الكتابة :

$$m v dv = (c^2 - v^2) dm$$

و وبالتالي

$$\begin{aligned}\delta W &= (c^2 - v^2) dm + v^2 dm \\ &= c^2 dm\end{aligned}$$

يعني أن الشغل الكامل يكتب :  $W = c^2 \Delta m = (m - m_0) c^2$

مما يخلص إلى كتابة الطاقة النسبية للحركة كما يلي:

كما يمكن كتابة هذه العلاقة على النحو التالي :

$$mc^2 = m_0 c^2 + E_c$$

حيث تعرف  $E=mc^2$  بالطاقة النسبية الكلية للجسيم المتحرك. أما

$E_0=m_0 c^2$  فهي طاقة النسبية للجسيم في حالة السكون أي عندما يكون

.  $E = E_0 + E_c$  و يمكن كتابة:  $m=m_0$

و عند الأخذ في الإعتبار العلاقة بين السرعة و كمية الحركة يمكن الحصول

على العلاقة:  $E^2 = P^2 c^2 + m_0^2 c^4$