

# ЕЛЕМЕНТИ СПЕЦІАЛЬНОЇ ТЕОРІЇ ВІДНОСНОСТІ

ЛЕКЦІЯ 4

# ПЛАН

1. Принцип відносності Галілея.
2. Основні положення релятивістської механіки.
3. Перетворення Лоренца.
4. Перетворення і додавання швидкостей.
5. Наслідки з перетворень Лоренца.
6. Закон збереження імпульсу в СТВ.
7. Енергія спокою. Повна енергія. Взаємозв'язок маси і енергії спокою.

# НА САМОСТІЙНЕ ОПРАЦЮВАННЯ

1. Опрацювати зміст лекції та відповідні розділи у підручниках.
2. Неінерціальні системи відліку. Сили інерції.
3. Відцентрова сила. Сила Коріоліса.

# Принцип відносності Галілея:

\* В усіх інерціальних системах відліку закони класичної механіки мають однакову форму.

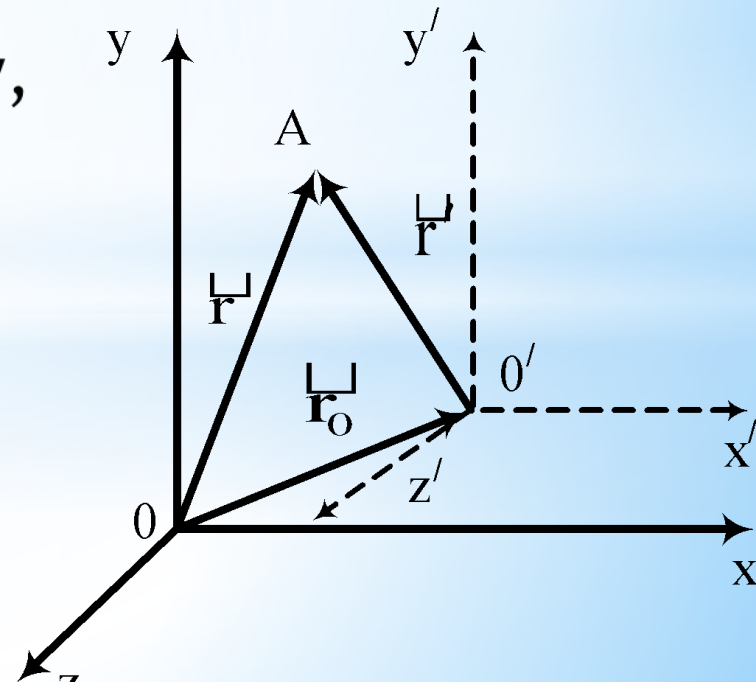
$K$  - інерціальна система відліку з координатами  $x, y, z$ , яка умовно вважається нерухомою.

$K'$  - інерціальна система відліку з координатами  $x', y', z'$ , яка рухається відносно системи  $K$  зі швидкістю  $\vec{u}'$

Час відліку розпочнемо з моменту, коли початок координат обох систем співпадають.

$$\vec{r}_0 = \vec{u}'t$$

$\vec{r}_0$  - радіус-вектор положення  $O'$  відносно  $O$ .

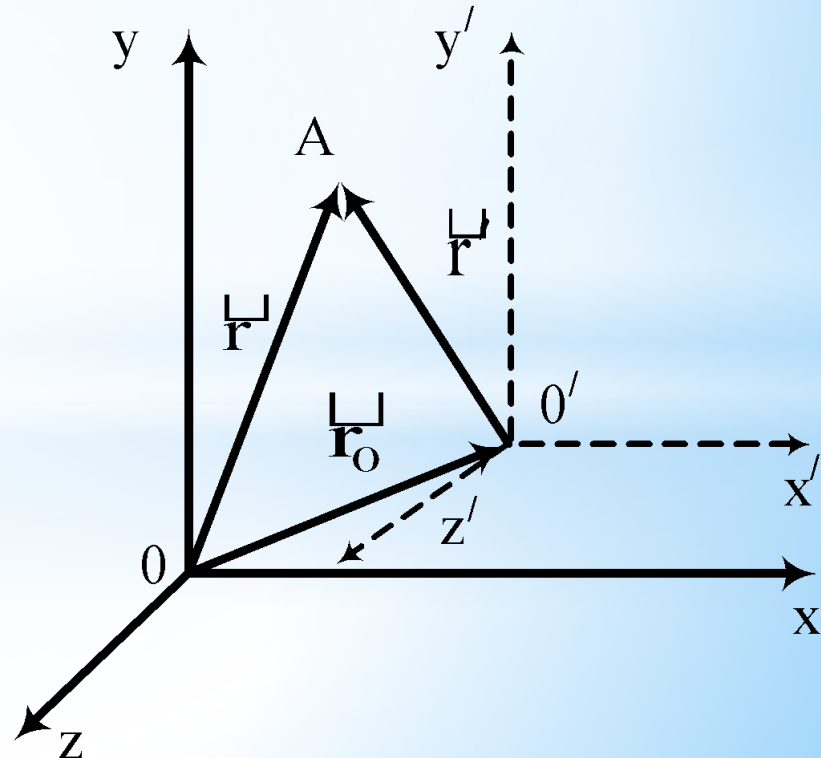


Зв'язок між радіусами-векторами довільної точки  $A$  в обох системах

$$\vec{r} = \vec{r}' + \vec{r}_0 = \vec{r}' + \vec{u}t$$

Зв'язок між координатами довільної точки  $A$  в обох системах  $K$  і  $K'$ :

$$\begin{cases} x = x' + u_x t \\ y = y' + u_y t \\ z = z' + u_z t \end{cases}$$



# Назва питання

\* У випадку руху системи  $K'$  зі швидкістю  $v$  вздовж додатного напрямку осі  $x$  системи  $K$  (у початковий момент часу осі координат співпадають), перетворення координат Галілея набувають вигляду:

$$\left\{ \begin{array}{l} x = x' + vt \\ y = y' \\ z = z' \\ t = t' \end{array} \right.$$

у класичній механіці хід часу не залежить від відносного руху систем відліку. **час є абсолютною величиною, тобто у всіх системах відліку він є однаковим.**

\* Якщо продиференціювати вираз  $\vec{r} = \vec{r}' + \vec{u} t$

за часом та врахувати, що  $t = t'$ , отримаємо **правило додавання швидкостей в класичній механіці:**

$$\vec{v} = \vec{v}' + \vec{u}$$

Продиференціюємо утворене рівняння ще раз:

$$\frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d(\vec{v}' + \vec{u})}{dt} = \frac{d\vec{v}'}{dt}$$

$$\vec{a} = \vec{a}'$$

Отже, якщо на тіло не діють інші сили  $\vec{a} = 0$  (система  $K$  є інерціальною), то і  $\vec{a}' = 0$  - система  $K'$  теж є інерціальною і рівняння динаміки при переході від однієї інерціальної системи координат до іншої не змінюються (є інваріантними).

# Принцип відносності Галілея можна сформулювати ще й так:

*\*неможливо будь-якими механічними досліддами в межах однієї системи відліку визначити, знаходиться ця система в стані спокою чи у рівномірному прямолінійному русі.*

Із перетворень Галілея випливає, що якщо в системі  $K$  вздовж осі  $OX$  розмістити тіло  $AB$  довжиною

$L = x_2 - x_1$  (де  $x_1$  і  $x_2$  - координати початку і кінця тіла), то в системі  $K'$  довжина тіла буде зберігатися незмінною, тобто

$$L' = x_2' - x_1' = (x_2 - u \cdot t) - (x_1 - u \cdot t) = x_2 - x_1 = L$$

Отже, перетворення Галілея зберігають довжину тіла незмінною.



*Простір і час не залежать від руху матеріальних об'єктів, з якими зв'язана система відліку.*

Таким чином, в класичної механіці фізичні величини поділяються на

**абсолютні:**

простір, час, маса, геометричні розміри тіл;

**та відносні:**

швидкість, імпульс, енергія та інші,

а всі закони Ньютона є однаковими в усіх інерціальних системах відліку.

# Основні положення релятивістської механіки

\*Релятивістська механіка заснована на спеціальній теорії відносності (СТВ) Ейнштейна і вивчає рух макроскопічних тіл зі швидкостями, порівняними з швидкістю світла у вакуумі  $v \approx c$ .

В СТВ кожна подія характеризується 4-ма величинами - просторовими координатами  $x, y, z$  і часом  $t$ . Подія зображується «точкою» - **світовою точкою**.

Траєкторія, яку описує «світова точка» з часом, називається **світовою лінією**.

Створена у 1905 р. А. Ейнштейном СТВ є **фізичною теорією простору і часу для випадків дуже слабких гравітаційних полів**.

# Постулати Ейнштейна

## Постулат 1:

*Фізичні закони однакові в усіх інерціальних системах і тому математична форма запису законів повинна бути інваріантною до перетворень.*

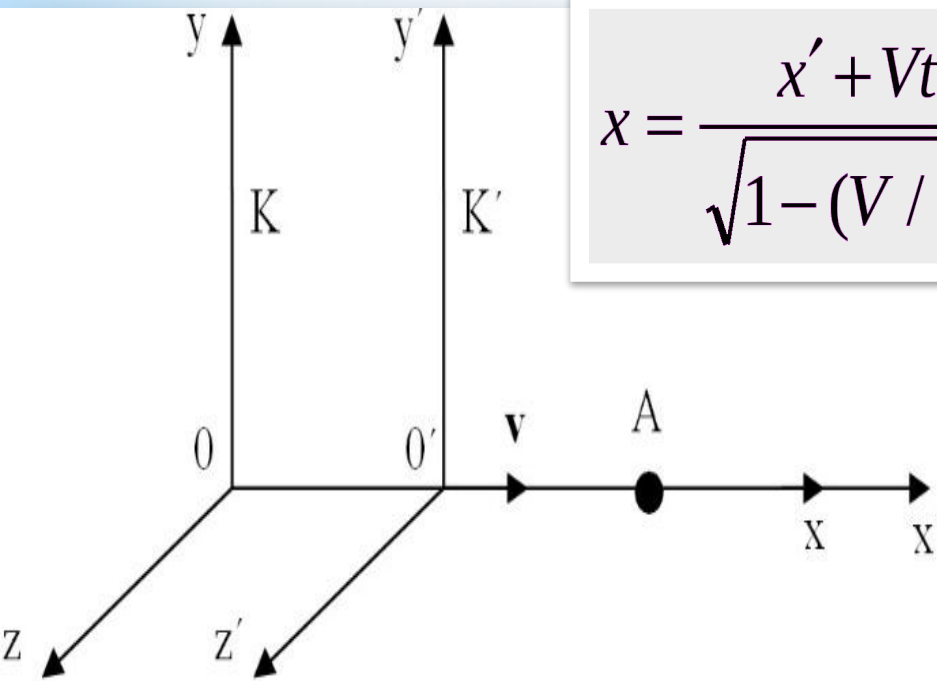
## Постулат 2:

*Швидкість світла у вакуумі однакова в усіх інерціальних системах і не залежить від напрямку його поширення і руху джерела та приймача.*

# Перетворення Лоренца

Перетворення координат і часу, що враховують їх залежність від швидкості, називаються перетвореннями Лоренца.

Формули перетворення координат і часу були виведені Лоренцем для двох інерціальних систем, що рухаються одна відносно одної із швидкістю  $V$  :



$$x = \frac{x' + Vt'}{\sqrt{1 - (V/c)^2}}, \quad y = y', \quad z = z', \quad t = \frac{t' + (V/c^2)x'}{\sqrt{1 - (V/c)^2}}$$

# Наслідки з перетворень Лоренца:

1. Під час переходу від однієї системи до іншої час змінюється, що свідчить про

**відносність часу.**

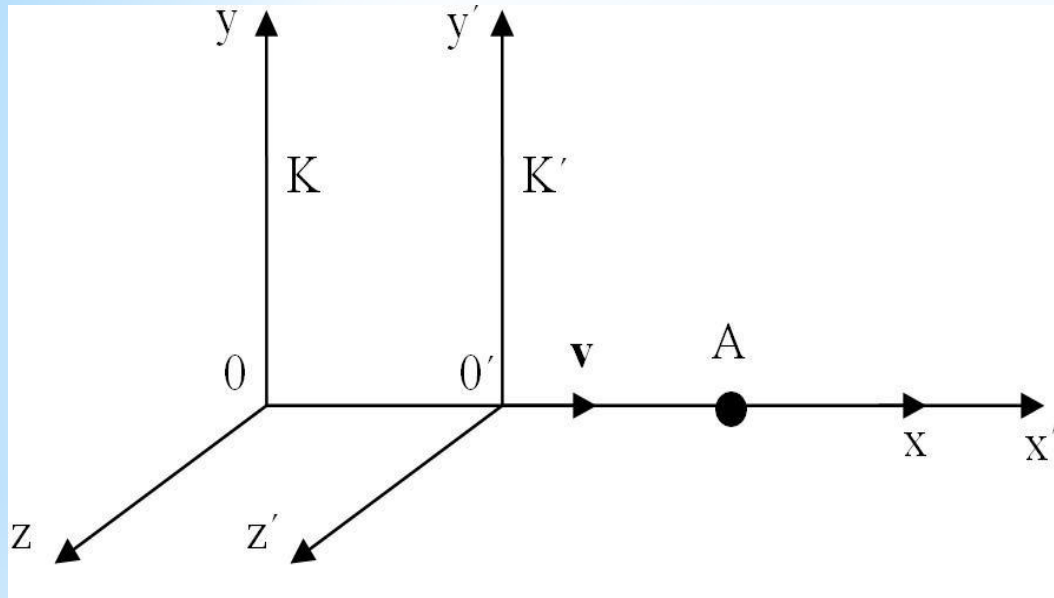
2. У формулах перетворень

**час є рівноправною четвертою координатою,**

тому в новій теорії

**простір і час нероздільні, тобто взаємопов'язані.**

# Перетворення і додавання швидкостей у СТВ



Вважаємо, що система  $K'$  рухається зі швидкістю  $V$  відносно нерухомої системи  $K$

Система  $K$ :  $v_x = \frac{dx}{dt}$        $v_y = \frac{dy}{dt}$        $v_z = \frac{dz}{dt}$

Система  $K'$ :  $v'_{x'} = \frac{dx'}{dt'}$        $v'_{y'} = \frac{dy'}{dt'}$        $v'_{z'} = \frac{dz'}{dt'}$

### 3 формул перетворення Лоренца:

$$dx = \frac{dx' + V \cdot dt'}{\sqrt{1 - (V/c)^2}}, \quad dy = dy', \quad dz = dz', \quad dt = \frac{dt' + (V/c^2)dx'}{\sqrt{1 - (V/c)^2}}$$

$\Delta T = (\Delta \lambda / c)$

$\Delta T = (\Delta \lambda / c)$

Розділимо першу, другу і третю рівності на четверту, при цьому отримаємо співвідношення:

$$\frac{dx}{dt} = \frac{dx' + V \cdot dt'}{dt' + (V/c^2)dx'} = \frac{dx'/dt' + V}{1 + (V/c^2)dx'/dt'}$$

$dx' = (dx - V dt) \sqrt{1 - (V/c)^2}$

$dt' = (dt - (V/c^2) dx) \sqrt{1 - (V/c)^2}$

$$v_x = \frac{v_{x'} + V}{1 + (V/c^2) \cdot v_{x'}}$$

$$v_{x'} = \frac{v_x - V}{1 - (V/c^2) \cdot v_x}$$

$$v_{y'} = \frac{v_y \sqrt{1 - (V/c)^2}}{1 - Vv_x/c^2}, \quad v_{z'} = \frac{v_z \sqrt{1 - (V/c)^2}}{1 - Vv_x/c^2}$$

- формули перетворення або додавання швидкостей в СТВ.

$$v'_{x'} = \frac{v_x - V}{1 - (V/c^2) \cdot v_x}$$

$$v'_{y'} = \frac{v_y \sqrt{1 - (V/c)^2}}{1 - Vv_x/c^2}, \quad v'_{z'} = \frac{v_z \sqrt{1 - (V/c)^2}}{1 - Vv_x/c^2}$$

## Додавання швидкостей в СТВ у граничних випадках

Якщо  $V \ll c$  наведені формули набудуть вигляду:

$$v_x = v'_{x'} + V,$$

$$v_y = v'_{y'}$$

$$v_z = v'_{z'}$$

Це формули перетворення швидкості у класичній (ньютонівській) механіці.

Таким чином, при  $V \ll c$  формули додавання швидкостей СТВ переходять у формули додавання швидкостей класичної механіки.



Якщо частинка рухається паралельно осям  $x$  і  $x'$  в напрямку швидкості  $V$ ,  $v_x$  збігається з модулем швидкості частинки  $v$  в системі  $K$ , а  $v'_x$  – з модулем швидкості  $v'$  в системі  $K'$  і формула швидкості:

$$v = \frac{v' + V}{1 + (V/c^2) \cdot v'}$$

Швидкості  $v$ ,  $v'$  і  $V$  паралельні і направлені в одну й ту саму сторону.

Якщо  $v' = c$

$$v = \frac{c + V}{1 + (V/c^2) \cdot c} = \frac{(c + V)c}{(c + V)} = c$$

Отже, формула додавання швидкостей узгоджується з другим постулатом СТВ.

# Наслідки з перетворень Лоренца

## Лоренцеве скорочення довжини

$$l_0 = x'_2 - x'_1$$

$$l = x_2 - x_1$$

$t_1$  – момент часу, коли проводимо вимірювання координати  $x_1$ ;

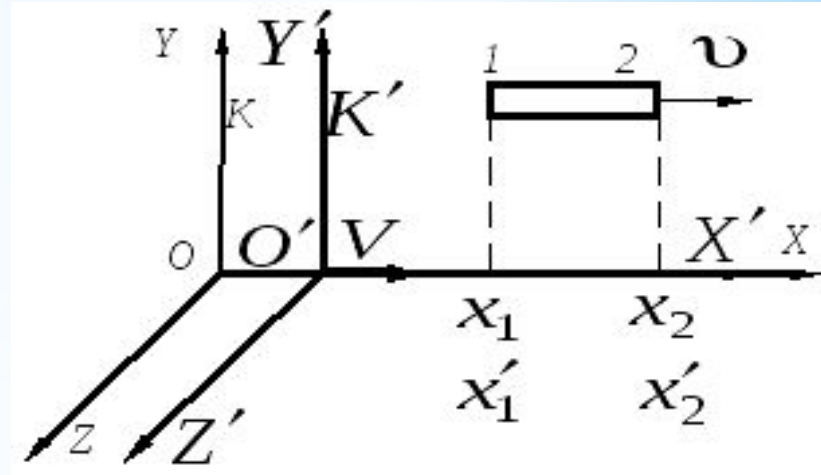
$t_2$  – момент часу, коли проводимо вимірювання координати  $x_2$ .

використаємо формули перетворення Лоренца

$$x'_1 = \frac{x_1 - Vt_1}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{x_1 - Vt}{\sqrt{1 - \beta^2}}, \quad x'_2 = \frac{x_2 - Vt_2}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{x_2 - Vt}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

Тоді

$$x'_2 - x'_1 = \frac{x_2 - x_1}{\sqrt{1 - V^2/c^2}}$$



$$l = l_0 \sqrt{1 - v^2/c^2}$$

$$l = l_0 \sqrt{1 - v^2 / c^2}$$

Довжина стержня, що рухається, менша тієї, яку він має у стані спокою.

Аналогічний ефект спостерігається для тіл будь-якої форми: у напрямку руху лінійні розміри тіла скорочуються тим більше, чим більша швидкість руху.

Це явище називається скороченням довжини Лоренца, або фіцджеральдовим скороченням.

Поперечні ж розміри тіла при цьому не змінюються

Наприклад, куля набуває форму еліпсоїда, стиснутого у напрямку руху.

# Релятивістське уповільнення часу

\*Нехай у системі  $K'$  в одній і тій же точці з координатою  $x' = x'_1 = x'_2$  відбуваються в моменти часу  $t'_1$  й  $t'_2$  дві певні події (наприклад, подія 1 – народження елементарної частинки, подія 2 – її подальший розпад). У системі  $K'$  проміжок часу між подіями:  $\Delta t' = t'_2 - t'_1$ , у системі  $K$ :  $\Delta t = t_2 - t_1$

Використаємо перетворення Лоренца

$$t_1 = \frac{t'_1 + (V/c^2)x'_1}{\sqrt{1 - (V/c)^2}} = \frac{t'_1 + (V/c^2)x'}{\sqrt{1 - (V/c)^2}}, \quad t_2 = \frac{t'_2 + (V/c^2)x'_2}{\sqrt{1 - (V/c)^2}} = \frac{t'_2 + (V/c^2)x'}{\sqrt{1 - (V/c)^2}}$$

тоді

$$t_2 - t_1 = \frac{t'_2 - t'_1}{\sqrt{1 - V^2/c^2}}$$

У системі  $K'$  події відбуваються в одній і тій же точці.

$\Delta t' = t'_2 - t'_1$  - проміжок часу, який вимірюється нерухомим у цій системі відліку годинником – так званий **власний час**  $\Delta t_0$ .

**Власним часом** називають проміжок часу між двома подіями, який вимірюється в системі відліку, де ці події відбуваються в одній і тій самій точці.

$$\Delta t' = t'_2 - t'_1 = \Delta t_0$$

$\Delta t = t_2 - t_1$  - проміжок часу між тими ж подіями, які вимірюються годинником системи  $K$ , відносно якої точка, в якій відбуваються ці події рухається зі швидкістю  $v = V$ . Тоді вираз

Записується у вигляді

$$\Delta t = \Delta t_0 / \sqrt{1 - v^2 / c^2}$$

$$t_2 - t_1 = \frac{t'_2 - t'_1}{\sqrt{1 - V^2 / c^2}}$$

$\Delta t = \Delta t_0 / \sqrt{1 - v^2 / c^2}$

$$\Delta t = \Delta t_0 / \sqrt{1 - v^2 / c^2}$$

**\*Отже, власний час менше часу, відліченого за годинником, який рухається відносно точки, де ці події відбуваються.**

$\Delta t$  – проміжок часу між подіями, який вимірюється нерухомими годинниками,

$\Delta t_0$  – проміжок часу, який вимірюється годинником, що рухається зі швидкістю  $v$ .

Оскільки  $\Delta t_0 < \Delta t$ , то

**годинники, які рухаються, ідуть повільніше, ніж нерухомі годинники.**

# Інтервал і його інваріантність

\* Нехай у точці  $x_1; y_1; z_1$  в момент часу  $t_1$  відбулася подія 1, а у точці  $x_2; y_2; z_2$  в момент часу  $t_2$  - подія 2.  
Вираз

$$\Delta s = \sqrt{c^2 \Delta t^2 - \Delta x^2 - \Delta y^2 - \Delta z^2} = \sqrt{c^2 (t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 - (y_2 - y_1)^2 - (z_2 - z_1)^2}$$

називається інтервалом між подіями 1 та 2.

За допомогою перетворень Лоренца можна отримати

$$(\Delta s')^2 = (\Delta s)^2$$

Тобто інтервал має однакові значення в системі відліку  $K$  та в системі відліку  $K'$ . **Інтервал є інваріантною величиною. Інтервал може бути дійсним або уявним, або рівним нулю у всіх інерціальних системах відліку.**

$$\Delta s = \sqrt{c^2 \Delta t^2 - \Delta x^2 - \Delta y^2 - \Delta z^2} = \sqrt{c^2 (t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 - (y_2 - y_1)^2 - (z_2 - z_1)^2}$$

## Для дійсного інтервалу

$$c^2 \Delta t^2 - \Delta x^2 - \Delta y^2 - \Delta z^2 = c^2 \Delta t^2 - \Delta l^2 = c^2 \Delta t'^2 - \Delta l'^2 > 0$$

\*Отже, існує така система  $K'$ , в якій  $\Delta l' = 0$

Тобто події, які характеризуються дійсним інтервалом, можуть відбуватися в системі  $K'$  в одній і тій же точці простору. При цьому не існує системи, у якій  $\Delta t' = 0$  (при такому значенні  $\Delta t'$  інтервал став би уявним).

Події, які розділені дійсним інтервалом, ні в якій системі відліку не можуть бути одночасними.

Дійсні інтервали називаються часоподібними



$$\Delta s = \sqrt{c^2 \Delta t^2 - \Delta x^2 - \Delta y^2 - \Delta z^2} = \sqrt{c^2 (t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 - (y_2 - y_1)^2 - (z_2 - z_1)^2}$$

**Для уявного інтервалу**

$$c^2 \Delta t^2 - \Delta l^2 = c^2 \Delta t'^2 - \Delta l'^2 < 0$$

**\*Отже, існує така система  $K'$ , в якій  $\Delta t' = 0$ , тобто події стають одночасними. Проте не існує система, у якій  $\Delta l' = 0$  (при такому значенні  $\Delta l$  інтервал став би дійсним).**

**Таким чином, події, які визначаються дійсним інтервалом, ні в якій системі відліку не можуть відбуватися в одній і тій же точці простору.**

**Уявні інтервали називають простороподібними**

\*Якщо подія 1 є причиною, а подія 2 – наслідком (події пов'язані між собою причинно-наслідковим зв'язком), то їх можна розглядати як **поширення сигналу**. Оскільки в довільній системі відліку **час наслідку**  $t_2$  не може бути більше за **час причини**  $t_1$ , тобто  $t_2 \leq t_1$ , то **інтервал, який описує ці події повинен бути або дійсним (часоподібним), або дорівнювати нулю**

$$c^2 \Delta t^2 - \Delta l^2 = c^2 \Delta t'^2 - \Delta l'^2 \geq 0$$

**Тому для причинно - наслідкових подій (процес поширення сигналу):**

$$v = \frac{\Delta l}{\Delta t} \leq c \quad \text{або} \quad \Delta l^2 / \Delta t^2 \leq c^2$$

## ВИСНОВКИ:

1) події, що пов'язані причинно-наслідковим зв'язком (або процеси поширення сигналу) описуються часоподібним інтервалом (або інтервалом, який дорівнює нулю);

2) максимальна швидкість сигналу будь-якої природи не може перевищувати швидкість світла  $c$

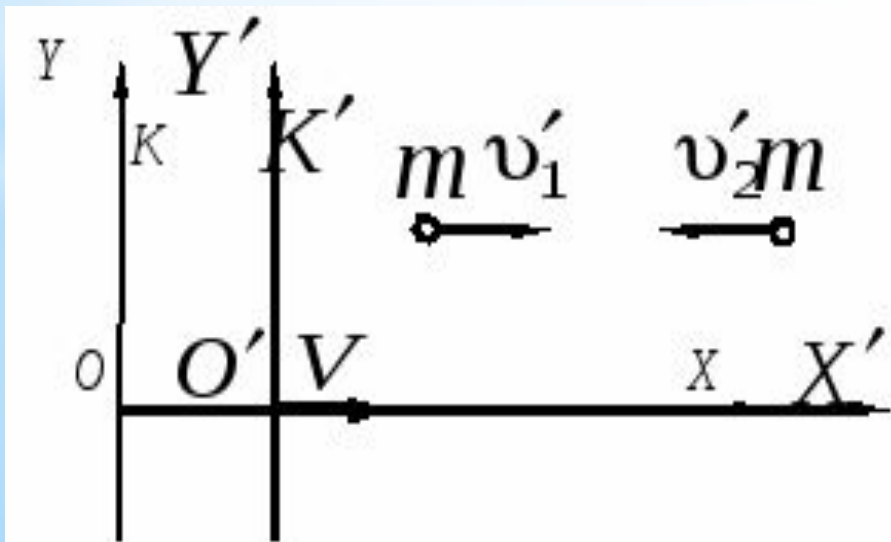
$$v = \Delta l / \Delta t \leq c;$$

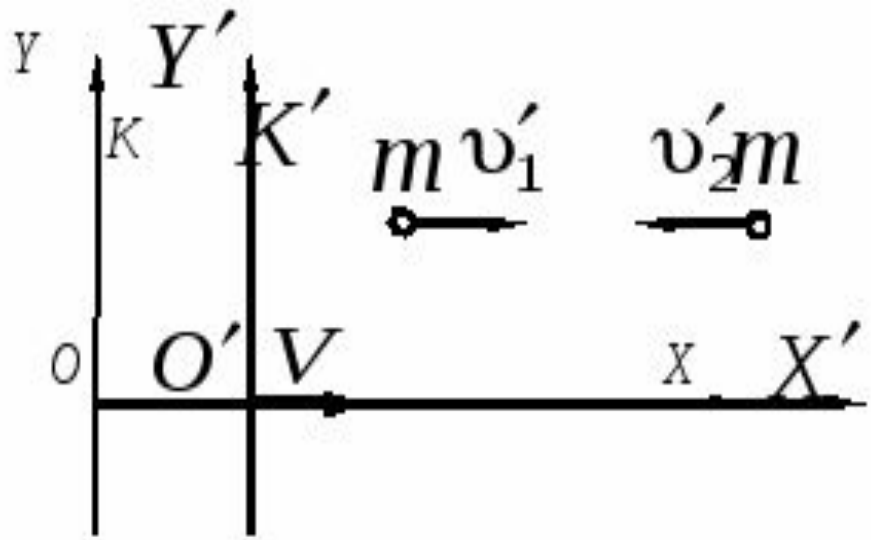
3) у випадку, коли сигнал поширюється зі швидкістю світла, інтервал між подіями дорівнює нулю.

# Закон збереження імпульсу в СТВ

Згідно принципу відносності Ейнштейна, усі закони природи, в тому числі й закон збереження імпульсу, повинні бути інваріантними по відношенню до перетворень Лоренца.

Розглянемо абсолютно непружне центральне зіткнення двох однакових частинок маси  $m$ :





\* Сумарний імпульс частинок зберігається в системі  $K'$  (до й після зіткнення він дорівнює нулю).

**Компоненти швидкостей частинок:**

$$v'_{1x'} = V \quad v'_{2x'} = -V$$

***після зіткнення швидкості частинок у системі  $K'$  будуть дорівнювати нулю.***

# В системі $K$ з перетворень Лоренца\*

$$v_{1x} = \frac{v'_{1x} + V}{1 + (V/c^2) \cdot v'_{1x}} = \frac{V + V}{1 + (V/c^2) \cdot V} = \frac{2V}{1 + (V^2/c^2)}$$

$$v_{2x} = \frac{v'_{2x} + V}{1 + (V/c^2) \cdot v'_{2x}} = \frac{-V + V}{1 + (V/c^2) \cdot (-V)} = 0$$

\*До зіткнення проекція на вісь  $X$  сумарного імпульсу частинок

$$mv_{1x} + mv_{2x} = \frac{2mV}{1 + (V^2/c^2)}$$

Після зіткнення частинки у системі  $K'$  мають швидкість, рівну нулю. Це означає, що швидкість частинок відносно системи  $K$  дорівнює  $V$ . Тому

$$\frac{2mV}{1 + (V^2/c^2)} \neq 2mV$$

$$\frac{2mV}{1 + (V^2 / c^2)} \neq 2mV$$

**Отже, в системі  $K$  закон збереження імпульсу, визначеного як  $p = mv$ , не виконується.**

**Для того щоб закон збереження імпульсу був інваріантним по відношенню до перетворень Лоренца необхідно:**

- 1.** імпульс  $p = mv$  замінити на релятивістський імпульс
- 2.** припустити, що частинка має енергію спокою, яка пов'язана з його масою
- 3.** вважати можливим взаємне перетворення маси та енергії
- 4.** Для того, щоб другий закон Ньютона був інваріантним по відношенню до перетворення Лоренца його також потрібно змінити

# Релятивістське рівняння динаміки для МТ

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{m\vec{v}(t)}{\sqrt{1 - (v(t))^2}} \right) = \vec{F}$$

## ВИСНОВКИ:

\* в релятивістському випадку маса втрачає зміст коефіцієнта пропорційності між прискоренням і силою;

- напрямки сили та прискорення можуть не збігатися;

- сила  $F$  у релятивістській механіці **не є інваріантною** (у різних інерціальних системах відліку вона може мати різні модулі й напрямки).



# Енергія спокою. Повна енергія.

З розрахунків:

збереження енергії виявляється інваріантним до перетворень Лоренца тільки у тому випадку, коли припустити, що вільна частинка, крім кінетичної енергії, також має додаткову енергію - **енергію спокою** (внутрішню енергію частинки)

$$W_0 = mc^2$$

В релятивістській механіці повна енергія визначається формулою

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

У ньютонівській механіці повна енергія дорівнює сумі кінетичної і потенціальної енергії частинки.

В релятивістській механіці повна енергія дорівнює сумі кінетичної енергії і енергії спокою частинки.

Повна енергія визначається лише швидкістю та масою частинки.

Релятивістський імпульс частинки також визначається тільки швидкістю та її масою.

*Зв'язок між повною енергією та імпульсом частинки:*

$$\vec{p} = \frac{W}{c^2} \vec{v}$$

# Взаємозв'язок маси і енергії спокою

З формули для енергії спокою випливає, що всяка зміна маси тіла  $\Delta m$  супроводжується зміною енергії спокою  $\Delta W_0$ , при цьому ці зміни пропорційні одна одній:

$$\Delta W_0 = c^2 \Delta m$$

Це *закон взаємозв'язку маси й енергії спокою* (або просто енергії).

Взаємозв'язок маси і енергії призводить до того, що **сумарна маса частинок, які взаємодіють між собою, не зберігається**

## Приклад

\* Нехай дві однакові частинки масою  $m$ , які рухаються з рівними за модулем і протилежними за напрямком швидкостями, мають абсолютно непружне зіткнення, у результаті якого утвориться нова частинка. З закону збереження імпульсу, швидкість цієї нової частинки дорівнює нулю.

До зіткнення повна енергія кожної частинки

$$m\sqrt{1 - v^2/c^2}$$

Повна енергія частинки, що утворилась  $m'c^2$ , де  $m'$  – маса нової частинки. Із закону збереження енергії  $2mc^2\sqrt{1 - v^2/c^2} = m'c^2$

Звідси

$$m' = \frac{2m}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} > 2m$$

$$m' = \frac{2m}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} > 2m$$

Отже **маса частинки, що утворилася, більша суми мас вихідних частинок.**

Це зумовлено тим, що **кінетична енергія частинок перетворилася в еквівалентну кількість енергії спокою, а це, в свою чергу, призвело до зростання маси на**

$$\Delta m = \frac{\Delta W_0}{c^2}$$

При розпаді нерухомої частинки на декілька частинок, що розлітаються у різні сторони, спостерігається зворотне явище: сума мас частинок, які утворилися, виявляється меншою маси вихідної частинки на величину, яка дорівнює суммарній кінетичній енергії цих частинок, поділеній на  $c^2$ .

В основі роботи атомних електростанцій лежить ланцюгова реакція поділу ядер урану.

**Сумарна маса уламків, що утворилися при розпаді, менша за масу ядра урану, тому**

**процес розпаду супроводжується зменшенням енергії спокою частинок.**

Різниця енергій спокою перетворюється в кінетичну енергію уламків і в енергію електромагнітного випромінювання, яке виникає при розпаді.

**ДЯКУЮ ЗА УВАГУ!**