

## 1. Закон сохранения механической энергии.

**ЗАКОН СОХРАНЕНИЯ МЕХАНИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ.**

**Определение.** Полной механической энергией тела (системы) называется сумма потенциальной и кинетической энергий

$$W_{\text{МЕХАН}} = W_{\text{КИН}} + W_{\text{ПОТ.}}$$

Рассмотрим тело, на которое действуют только консервативные силы. Изменение кинетической энергии тела равно суммарной работе действующих на нее сил:

$$W_{\text{КИН\_КОНЕЧ}} - W_{\text{КИН\_НАЧ}} = A.$$

Но, так как в системе действуют только консервативные силы, то для них можно ввести потенциальную энергию и выразить работу через уменьшение потенциальной энергии:

$$A = W_{\text{ПОТ\_НАЧ}} - W_{\text{ПОТ\_КОНЕЧ}}.$$

Следовательно,  $W_{\text{КИН\_КОНЕЧ}} - W_{\text{КИН\_НАЧ}} = A = W_{\text{ПОТ\_НАЧ}} - W_{\text{ПОТ\_КОНЕЧ}}$

или  $W_{\text{КИН\_КОНЕЧ}} + W_{\text{ПОТ\_КОНЕЧ}} = W_{\text{ПОТ\_НАЧ}} + W_{\text{КИН\_НАЧ}}$ . Т.е.

$$W_{\text{МЕХ\_КОНЕЧ}} = W_{\text{МЕХ\_НАЧ}}.$$

**Формулировка закона сохранения механической энергии.** Если на тело или в системе тел действуют только консервативные силы, то механическая энергия тела или системы тел остается постоянной.

**Консервативные силы** сохраняют механическую энергию. Поэтому они так и называются. (Название «консервативные» – переводится как «сохраняющие»).

Помимо консервативных сил в механике вводятся также **диссипативные силы** – силы «рассеивающие» механическую энергию. *Диссипация* – это перевод энергии упорядоченных процессов в энергию неупорядоченных процессов (в конце концов – в тепло).

К диссипативным силам относятся, в частности, сила трения скольжения и сила сопротивления движению тела в жидкости или газе.

Во всех системах, независимо от типа действующих сил, всегда выполняется основной закон природы – **закон сохранения энергии**. Энергия замкнутой системы не убывает и не увеличивается – она только переходит из одной формы в другую.

Пусть в системе действуют консервативные и неконсервативные силы. Тогда

$$W_{\text{КИН}}^{\text{КОН}} - W_{\text{КИН}}^{\text{НАЧ}} = A_{\text{КОНС}} + A_{\text{НЕКОНС}}$$

Для консервативных сил  $A_{\text{КОНС}} = W_{\text{ПОТ}}^{\text{НАЧ}} - W_{\text{ПОТ}}^{\text{КОН}}$ . Поэтому

$$W_{\text{КИН}}^{\text{КОН}} - W_{\text{КИН}}^{\text{НАЧ}} = W_{\text{ПОТ}}^{\text{НАЧ}} - W_{\text{ПОТ}}^{\text{КОН}} + A_{\text{НЕКОНС}} \quad \text{или} \quad W_{\text{КИН}}^{\text{КОН}} + W_{\text{ПОТ}}^{\text{КОН}} - (W_{\text{КИН}}^{\text{НАЧ}} + W_{\text{ПОТ}}^{\text{НАЧ}}) = A_{\text{НЕКОНС}}, \text{ т.е.}$$

$$W_{\text{МЕХ}}^{\text{КОН}} - W_{\text{МЕХ}}^{\text{НАЧ}} = A_{\text{НЕКОНС}}.$$

Изменение механической энергии системы равно работе неконсервативных сил.

**Потенциальная энергия**

Существует определенная группа сил, которые зависят только от взаимного положения точек. Такие силы называются консервативными.

**Консервативными силами являются:**

- 1) Сила всемирного тяготения. Она зависит только от расстояния между телами.
- 2) Сила тяжести. Она является частным случаем силы всемирного тяготения.
- 3) Сила кулоновского взаимодействия.
- 4) Сила упругости.

Для каждой из консервативных сил можно определить потенциальную энергию. Потенциальная энергия для консервативной силы – это физическая величина, зависящая только от положения точки (тела), уменьшение которой равно работе соответствующей силы, действующей на точку (тело).

$$W_{\text{К}} - W_{\text{Н}} = A \quad (\text{Обратите внимание на порядок индексов}).$$

Потенциальная энергия, как и работа, измеряется в Джоулях. Потенциальная энергия – это энергия, определяемая положением тела. В одном и том же положении тело будет иметь одинаковую потенциальную энергию.

## 2. Релятивистский закон сложения скоростей.

### Преобразование скорости.

Пусть точка движется в системе отсчета К вдоль оси X со скоростью  $v_x$ , найдем ее скорость в системе К':

$$dt' = \frac{dt - \left(\frac{v}{c^2}\right) dx}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}, \quad dx' = \frac{dx - v dt}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}$$

$$v'_x = \frac{dx'}{dt'} = \frac{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} (dx - v dt)}{\left(dt - \left(\frac{v}{c^2}\right) dx\right) \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} = \frac{dx - v dt}{dt - \left(\frac{v}{c^2}\right) dx} = \frac{v_x - v}{1 - \left(\frac{v}{c^2}\right) v_x}$$

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

Пусть точка движется в системе отсчета К вдоль оси Y со скоростью  $v_y$ , найдем ее скорость в

системе К'  $v'_y = \frac{dy'}{dt'} = \frac{dy \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}{\left(dt - \left(\frac{v}{c^2}\right) dx\right) \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} = \frac{dy}{\left(1 - \left(\frac{v}{c^2}\right) \frac{dx}{dt}\right) dt} = v_y \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}$

$$v'_y = v_y \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}$$

Преобразования Лоренца дают нам возможность вычислить изменение координат события при переходе от одной с.о. к другой

Пусть две сс-м отсчета К и К' наблюдаются за движением некоторого тела, кот. перемещается равномерно и прямолинейно осем x и x' обеих систем отсчета. Пусть скорость тела в К равна u, в К' - u'. А v - скорость системы К' относительно К

Допустим, что с нашим телом происходит два события, координаты которых в сс-ме x<sub>1</sub>, t<sub>1</sub>, x<sub>2</sub>, t<sub>2</sub>.

А в сс-ме К' x'<sub>1</sub>, t'<sub>1</sub>, x'<sub>2</sub>, t'<sub>2</sub>. Но скорость тела - это  $\frac{\Delta x}{\Delta t}$

К:  $u = \frac{x_2 - x_1}{t_2 - t_1}$       К':  $u' = \frac{x'_2 - x'_1}{t'_2 - t'_1}$

Из ф-л преобр. Лоренца:

$$x_2 - x_1 = \frac{(x'_2 - x'_1) + v(t'_2 - t'_1)}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (1) \quad ; \quad t_2 - t_1 = \frac{(t'_2 - t'_1) + \frac{v}{c^2}(x'_2 - x'_1)}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (2)$$

Делим (1) на (2)

$$\frac{x_2 - x_1}{t_2 - t_1} = \frac{(x'_2 - x'_1) + v(t'_2 - t'_1)}{(t'_2 - t'_1) + \frac{v}{c^2}(x'_2 - x'_1)} = \frac{\frac{x'_2 - x'_1}{t'_2 - t'_1} + v}{1 + \frac{v}{c^2} \frac{x'_2 - x'_1}{t'_2 - t'_1}} \Rightarrow u = \frac{u' + v}{1 + \frac{vu'}{c^2}} \quad (v)$$

Это и есть релятивистский з-н сложения скоростей. Он заменяет собой классическую формулу  $u = v + v'$



## 2. Релятивистский закон сложения скоростей.

### Преобразования Лоренца

$$K \rightarrow K' \quad K' \rightarrow K$$

$$\begin{cases} x = \frac{x' + vt'}{\sqrt{1 - \beta^2}} \\ y = y' \\ z = z' \\ t = \frac{t' + vx'/c^2}{\sqrt{1 - \beta^2}} \end{cases} \quad \begin{cases} x' = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - \beta^2}} \\ y = y' \\ z = z' \\ t' = \frac{t - vx/c^2}{\sqrt{1 - \beta^2}} \end{cases}$$

$$\beta = \frac{v}{c}$$

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

Преобразования Лоренца дают нам возможность вычислить изменение координат события при переходе от одной с.о. к другой.

Пусть две инерциальных системы отсчёта  $K$  и  $K'$  наблюдаются за движением некоторого тела, которое перемещается равномерно и прямолинейно осью  $x$  и  $x'$  обеих систем отсчёта. Пусть скорость тела в  $K$  равна  $u$ , в  $K'$  —  $u'$ . А  $v$  — скорость системы  $K'$  относительно  $K$ .

Допустим, что с нашим телом происходит два события, координаты которых в системе  $K$  —  $x_1, t_1, x_2, t_2$ .

А в системе  $K'$  —  $x_1', t_1', x_2', t_2'$ . Но скорость тела — это  $\frac{\Delta x}{\Delta t}$ .

$$K: u = \frac{x_2 - x_1}{t_2 - t_1} \quad K': u' = \frac{x_2' - x_1'}{t_2' - t_1'}$$

Из ф-л преобр. Лоренца:

$$x_2 - x_1 = \frac{(x_2' - x_1') + v(t_2' - t_1')}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (1) \quad ; \quad t_2 - t_1 = \frac{(t_2' - t_1') + \frac{v}{c^2}(x_2' - x_1')}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (2)$$

делим (1) на (2)

$$\frac{x_2 - x_1}{t_2 - t_1} = \frac{(x_2' - x_1') + v(t_2' - t_1')}{(t_2' - t_1') + \frac{v}{c^2}(x_2' - x_1')} = \frac{\frac{x_2' - x_1'}{t_2' - t_1'} + v}{1 + \frac{v}{c^2} \frac{x_2' - x_1'}{t_2' - t_1'}} \Rightarrow u = \frac{u' + v}{1 + \frac{vu'}{c^2}} \quad (3)$$

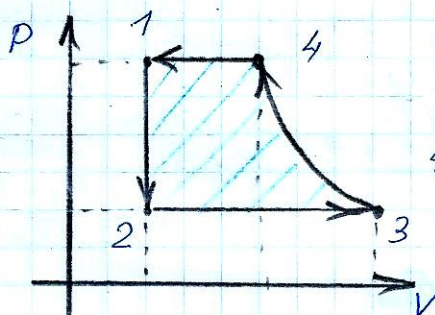
Это и есть релятивистский закон сложения скоростей. Он заменяет собой классическую формулу  $u = v + v'$ .

- ③ Френковская машина работает по простому циклу 1-2-3-4-1, который состоит из изохоры 1-2, двух изобор 2-3 и 4-1, а также изотермы 3-4 с отдачей тепла холодильнику. При этом  $p_2 = p_3 < p_1 = p_4$ . Изобразить этот цикл в переменных  $p$ - $V$ ,  $p$ - $T$ ,  $V$ - $T$

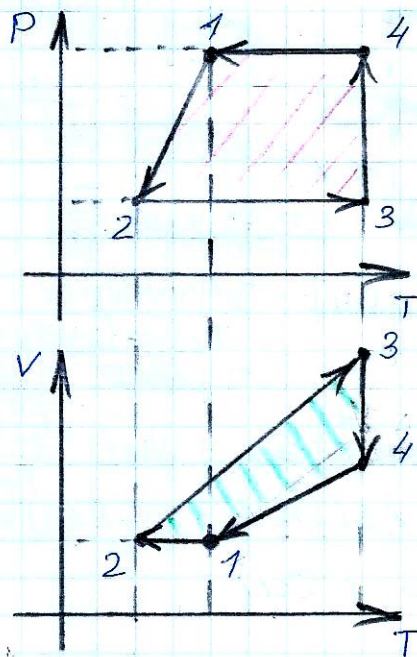
Дано:

Решение

1-2 изохора  
2-3 } изобора  
4-1 }  
3-4 изотерма  
 $p_2 = p_3 < p_1 = p_4$



1-2 :  $V = \text{const}$   
2-3 :  $p = \text{const}$   
3-4 :  $T = \text{const}$   
4-1 :  $p = \text{const}$



$p \downarrow \Rightarrow T \downarrow$   
1-2  $\frac{p}{T} = \text{const}$   
2-3  $p = \text{const}$   
3-4  $T = \text{const}$   
4-1  $p = \text{const}$

1-2  $V = \text{const}$   
2-3  $\frac{V}{T} = \text{const}$   
3-4  $T = \text{const}$   
4-1  $\frac{V}{T} = \text{const}$



④ Рабочее тело холодильной машины - озон, масса которого  $m = 0,8 \text{ кг}$ . Холодильная машина работает по обратному циклу Карно в интервале температур от  $T_1 = 263 \text{ К}$  до  $T_2 = 573 \text{ К}$ . Найти количество теплоты, отбираемое от охлаждаемого тела, и работу внешних сил за цикл, если отношение максимального объема к минимальному 4.

Дано:  $\text{O}_3$

Дешение

$$M = 14,2 = 28 \text{ г/моль}$$

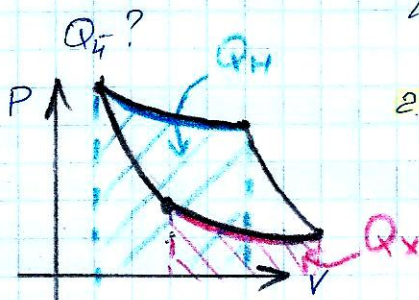
$N_2$

$$m = 0,8 \text{ кг}$$

$$T_1 = 263 \text{ К} = T_x$$

$$T_2 = 573 \text{ К} = T_y$$

$$\frac{V_{\max}}{V_{\min}} = 4$$



3.

$$A = Q_H - Q_X \text{ (E)}$$

\*

$$-T_H Q_X + Q_H T_X = 0 \quad | : T_H$$

$$T_H Q_X = Q_H T_X$$

$$Q_X = \frac{T_X}{T_H} Q_H$$

$$\textcircled{E} \quad A = Q_H - \frac{T_X}{T_H} Q_H = Q_H \left( \frac{T_H - T_X}{T_H} \right) = \frac{m}{M} R \ln \frac{V_{\max}}{V_{\min}} (T_H - T_X)$$

$$4. \quad A = \frac{0,8}{28} \cdot 8,31 \ln 4 (573 - 263) = 44,3 \text{ Дж}$$

Ответ: 44,3 Дж

1. Согласно ф-ле  $\eta$  цикла Карно

$$\left\{ \begin{aligned} \eta &= \frac{Q_H - Q_X}{Q_H} \\ \eta &= \frac{T_H - T_X}{T_H} \end{aligned} \right. \Rightarrow \frac{Q_H - Q_X}{Q_H} = \frac{T_H - T_X}{T_H}$$

$$* T_H Q_H - T_H Q_X = Q_H T_H - Q_H T_X$$

$$\begin{aligned} 2. \quad Q_H &= \int p dV = \int_{V_{\min}}^{V_{\max}} \frac{m}{M} R T_H \frac{dV}{V} = \\ &= \frac{m}{M} R T_H \ln \frac{V_{\max}}{V_{\min}} \end{aligned}$$