

**Специальная теория относительности:  
условия выполнения законов сохранения  
импульса и энергии**

Кочетков Виктор Николаевич  
главный специалист ФГУП «Центр эксплуатации  
объектов наземной космической инфраструктуры»  
(ФГУП «ЦЭНКИ»)

[vnkochetkov@gmail.com](mailto:vnkochetkov@gmail.com)  
[vnkochetkov@rambler.ru](mailto:vnkochetkov@rambler.ru)  
<http://www.matphysics.ru>

*В статье делается попытка показать, что использование законов сохранения импульса и энергии замкнутой механической системы может позволить теоретически проверить справедливость специальной теории относительности.*

PACS number: **03.30.+p**

---

## Содержание

- 1. Введение (2).**
- 2. Описание замкнутой механической системы тел (2).**
- 3. Получение уравнений импульса и кинетической энергии системы (7).**
- 4. Момент времени  $t'_p$  (9).**
- 5. Момент времени  $t'_h$  (11).**
- 6. Проверка выполнения закона сохранения импульса (14).**
- 7. Проверка выполнения закона сохранения энергии (17).**

## **8. Заключение (18).**

### **Список литературы (18).**

## **1. Введение**

Как показано в [1] на примере замкнутой механической системы тел, взаимодействие которых носит постоянный характер, применение специальной теории относительности может привести к тому, что в инерциальной системе отсчета импульс и энергия замкнутой механической системы станут переменными по времени величинами.

С целью определения условий, при которых при использовании специальной теории относительности будут выполняться законы сохранения импульса и энергии, предлагается:

- рассмотреть замкнутую механическую систему тел, взаимодействие которых будет носить постоянный характер;
- выбрать две инерциальные системы отсчета подвижную и неподвижную относительно центра масс этой замкнутой системы тел;
- выбрать два момента времени в подвижной системе отсчета;
- с помощью преобразования Лоренца и преобразования скоростей определить координаты положение тел этой замкнутой системы и их скорости в выбранные моменты времени в подвижной системе отсчета;
- определить значения импульсов и кинетических энергии тел в выбранные моменты времени в подвижной системе отсчета, используя зависимости импульса и кинетической энергии тела от скорости;
- записать законы сохранения импульса и энергии для этой замкнутой системы тел для двух выбранных моментов времени в подвижной системе отсчета и определить условия их выполнения.

## **2. Описание замкнутой механической системы тел**

Для рассмотрения возьмем простейшую замкнутую механическую систему тел, испытывающих постоянное взаимодействие.

Предположим, что имеется замкнутая механическая система тел, показанная на рис.1 и состоящая из точечных тел 1 и 2, имеющих равные массы  $M_0$  в состоянии покоя, и нити 3.

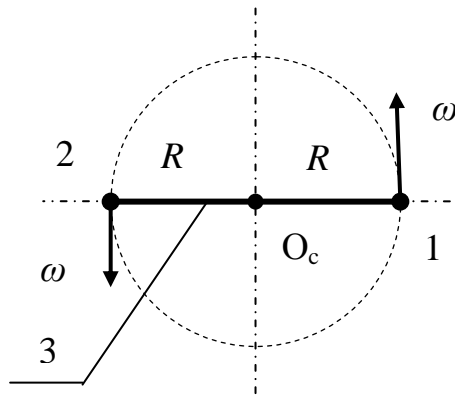


Рис.1

Тела 1 и 2 соединены нитью 3, массой которой из-за ее малости можно пренебречь.

Тела 1 и 2 (и нить 3) вращаются с угловой скоростью  $\omega$  вокруг общего центра масс - точки  $O_c$ .

Расстояние от точечного тела 1 (тела 2) до точки  $O_c$  равно  $R$ .

Поместим рассматриваемую замкнутую механическую систему тел 1 и 2 с нитью 3 в инерциальную систему отсчета  $Oxuz$  таким образом, чтобы точка  $O_c$  была бы неподвижна в этой системе отсчета и совпадала с началом координат  $O$ , а вращение тел 1 и 2 вокруг нее происходило бы против часовой стрелки в плоскости  $Oxy$ , как показано на рис.2.

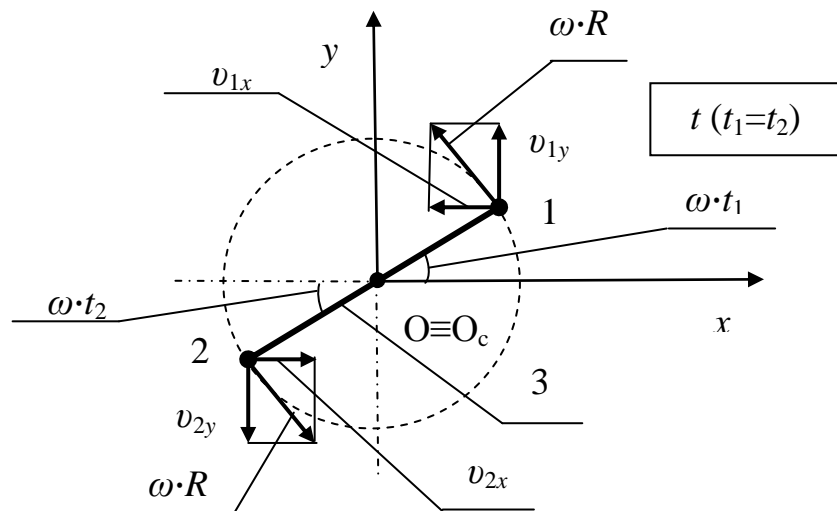


Рис.2

Также допустим, что в момент начала отсчета времени ( $t=0$ ) в системе отсчета  $Oxyz$  тела 1 и 2 находились на оси  $Ox$ , причем тело 1 имело положительную координату, а тело 2 – отрицательную.

В системе отсчета  $Oxyz$ :

- тело 1 имеет координаты  $x_1$  и  $y_1$  и проекции  $v_{1x}$  и  $v_{1y}$  скорости на оси  $Ox$  и  $Oy$  соответственно в зависимости от момента времени  $t$ , равного  $t_1$ :

$$x_1 = R \cdot \cos(\omega \cdot t_1) \quad (1)$$

$$y_1 = R \cdot \sin(\omega \cdot t_1) \quad (2)$$

$$v_{1x} = -[\omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_1)] \quad (3)$$

$$v_{1y} = [\omega \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_1)] \quad (4)$$

- тело 2 имеет координаты  $x_2$  и  $y_2$  и проекции  $v_{2x}$  и  $v_{2y}$  скорости на оси  $Ox$  и  $Oy$  соответственно в зависимости от момента времени  $t$ , равного  $t_2$ :

$$x_2 = -[R \cdot \cos(\omega \cdot t_2)] \quad (5)$$

$$y_2 = -[R \cdot \sin(\omega \cdot t_2)] \quad (6)$$

$$v_{2x} = \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_2) \quad (7)$$

$$v_{2y} = -[\omega \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_2)] \quad (8)$$

Введем еще одну инерциальную системы отсчета  $O'x'y'z'$ , показанную на рис.3.

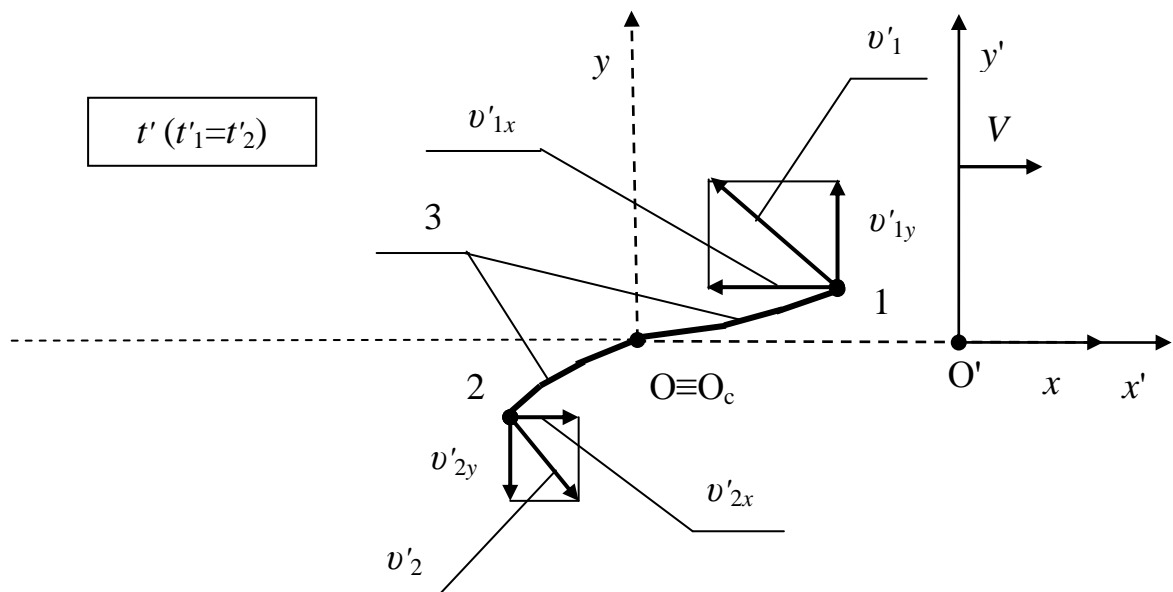


Рис.3

Допустим, что у инерциальных систем отсчета  $Oxyz$  и  $O'x'y'z'$ :

- сходные оси декартовых координат попарно параллельны и одинаково направлены;

- система  $O'x'y'z'$  движется относительно системы  $Oxyz$  с постоянной скоростью  $V$  вдоль оси  $Ox$ ;

- в качестве начала отсчета времени ( $t=0$  и  $t'=0$ ) в обеих системах выбран тот момент, когда начала координат  $O$  и  $O'$  этих систем совпадали.

Опираясь на преобразования Лоренца и преобразования скоростей [2] можно записать:

- связь между координатами  $x'_1$  и  $y'_1$  тела 1 в момент времени  $t'$ , равный  $t'_1$ , в системе отсчета  $O'x'y'z'$  и координатами  $x_1$  и  $y_1$  тела 1 в системе отсчета  $Oxyz$  в момент времени  $t_1$ , соответствующий моменту времени  $t'_1$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$x'_1 = \frac{x_1 - (V \cdot t_1)}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} \quad (9)$$

$$y'_1 = y_1 \quad (10)$$

где:  $c$  – постоянная величина в преобразованиях Лоренца (согласно предположению  $c$  равна скорости света в вакууме),

- связь между моментом времени  $t'_1$  (события с телом 1) в системе отсчета  $O'x'y'z'$  и моментом времени  $t_1$  (того же события с телом 1) в системе отсчета  $Oxyz$ , соответствующим моменту времени  $t'_1$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$t'_1 = \frac{t_1 - \frac{V \cdot x_1}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} = \frac{t_1 - \frac{V \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_1)}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} \quad (11)$$

- связь между проекциями  $v'_{x1}$  и  $v'_{y1}$  на оси  $O'x'$  и  $O'y'$  скорости движения  $v'_1$  тела 1 в момент времени  $t'_1$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$  и проекциями  $v_{x1}$  и  $v_{y1}$  на оси  $Ox$  и  $Oy$  скорости движения  $v_1$  тела 1 в системе отсчета  $Oxyz$  в момент времени  $t_1$ , соответствующий моменту времени  $t'_1$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$v'_{x1} = \frac{v_{x1} - V}{1 - \frac{V \cdot v_{x1}}{c^2}} = - \frac{[\omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_1)] + V}{1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_1)}{c^2}} \quad (12)$$

$$v'_{y1} = \frac{v_{y1} \cdot \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{1 - \frac{V \cdot v_{x1}}{c^2}} = \frac{\omega \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_1) \cdot \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_1)}{c^2}} \quad (13)$$

причем:

$$\begin{aligned} v'^2_1 &= v'^2_{x1} + v'^2_{y1} = \\ &= \frac{\left\{1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_1)}{c^2}\right\}^2 - \left[\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)\right]}{\left\{1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_1)}{c^2}\right\}^2} \cdot c^2 \quad (14) \end{aligned}$$

- связь между координатами  $x'_2$  и  $y'_2$  тела 2 в момент времени  $t'$ , равный  $t'_2$ , в системе отсчета  $O'x'y'z'$  и координатами  $x_2$  и  $y_2$  тела 2 в системе отсчета  $Oxyz$  в момент времени  $t_2$ , соответствующий моменту времени  $t'_2$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$x'_2 = \frac{x_2 - (V \cdot t_2)}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} \quad (15)$$

$$y'_2 = y_2 \quad (16)$$

- связь между моментом времени  $t'_2$  (события с телом 2) в системе отсчета  $O'x'y'z'$  и моментом времени  $t_2$  (того же события с телом 2) в системе отсчета  $Oxyz$ , соответствующим моменту времени  $t'_2$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$t'_2 = \frac{t_2 - \frac{V \cdot x_2}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} = \frac{t_2 + \frac{V \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_2)}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} \quad (17)$$

- связь между проекциями  $v'_{x2}$  и  $v'_{y2}$  на оси  $O'x'$  и  $O'y'$  скорости движения  $v'_2$  тела 2 в момент времени  $t'_2$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$  и проекциями  $v_{x2}$  и  $v_{y2}$  на оси  $Ox$  и  $Oy$  скорости движения  $v_2$  тела 2 в системе отсчета  $Oxyz$  в момент времени  $t_2$ , соответствующий моменту времени  $t'_2$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$v'_{x2} = \frac{v_{x2} - V}{1 - \frac{V \cdot v_{x2}}{c^2}} = \frac{[\omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_2)] - V}{1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_2)}{c^2}} \quad (18)$$

$$v'_{y2} = \frac{v_{y2} \cdot \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{1 - \frac{V \cdot v_{x2}}{c^2}} = - \frac{\omega \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_2) \cdot \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_2)}{c^2}} \quad (19)$$

причем:

$$\begin{aligned} v'^2_2 &= v'^2_{x2} + v'^2_{y2} = \\ &= \frac{\left\{1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_2)}{c^2}\right\}^2 - \left[\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)\right]}{\left\{1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_2)}{c^2}\right\}^2} \cdot c^2 \quad (20) \end{aligned}$$

### 3. Получение уравнений импульса и кинетической энергии системы

Зная зависимости импульса и кинетической энергии движущегося тела от его скорости движения [2] и используя формулы (12)-(14) и (18-20), можем записать следующие формулы:

- формулы для импульса  $P'_1$  тела 1 и его проекций  $P'_{x1}$  и  $P'_{y1}$  на оси  $O'x'$  и  $O'y'$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'_1$ , соответствующий моменту времени  $t_1$  в системе отсчета  $Oxyz$ :

$$P'_{x1} = \frac{v'_{x1} \cdot M_0}{\sqrt{1 - \frac{v'^2_1}{c^2}}} = - \frac{M_0 \cdot \{[\omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_1)] + V\}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (21)$$

$$P'_{y1} = \frac{v'_{y1} \cdot M_0}{\sqrt{1 - \frac{v'^2_1}{c^2}}} = \frac{M_0 \cdot \omega \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_1)}{\sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (22)$$

$$P'^2_1 = \left( \frac{v'_1 \cdot M_0}{\sqrt{1 - \frac{v'^2_1}{c^2}}} \right)^2 = M_0^2 \cdot c^2 \cdot \left[ \frac{\left\{1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_1)}{c^2}\right\}^2}{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)} - 1 \right] \quad (23)$$

- формулы для кинетической энергии  $E'_1$  тела 1 в системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'_1$ , соответствующий моменту времени  $t_1$  в системе отсчета  $Oxyz$ :

$$\begin{aligned}
E'_1 &= M_0 \cdot c^2 \cdot \left( \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v'_1{}^2}{c^2}}} - 1 \right) = \\
&= M_0 \cdot c^2 \cdot \left\{ \frac{\left[ 1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_1)}{c^2} \right]}{\sqrt{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)}} - 1 \right\} \quad (24)
\end{aligned}$$

- формулы для импульса  $P'_2$  тела 2 и его проекций  $P'_{x2}$  и  $P'_{y2}$  на оси  $O'x'$  и  $O'y'$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'_2$ , соответствующий моменту времени  $t_2$  в системе отсчета  $Oxyz$ :

$$P'_{x2} = \frac{v'_{x2} \cdot M_0}{\sqrt{1 - \frac{v'_2{}^2}{c^2}}} = \frac{M_0 \cdot \{[\omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_2)] - V\}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (25)$$

$$P'_{y2} = \frac{v'_{y2} \cdot M_0}{\sqrt{1 - \frac{v'_2{}^2}{c^2}}} = - \frac{M_0 \cdot \omega \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_2)}{\sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (26)$$

$$P'^2_2 = \left( \frac{v'_2 \cdot M_0}{\sqrt{1 - \frac{v'_2{}^2}{c^2}}} \right)^2 = M_0^2 \cdot c^2 \cdot \left[ \frac{\left\{ 1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_2)}{c^2} \right\}^2}{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)} - 1 \right] \quad (27)$$

- формулы для кинетической энергии  $E'_2$  тела 2 в системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'_2$ , соответствующий моменту времени  $t_2$  в системе отсчета  $Oxyz$ :

$$\begin{aligned}
E'_2 &= M_0 \cdot c^2 \cdot \left( \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v'_2{}^2}{c^2}}} - 1 \right) = \\
&= M_0 \cdot c^2 \cdot \left\{ \frac{\left[ 1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R \cdot \sin(\omega \cdot t_2)}{c^2} \right]}{\sqrt{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)}} - 1 \right\} \quad (28)
\end{aligned}$$

Для определения величин импульса и кинетической энергии системы тел 1 и 2 (и нити 3) в системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'$



необходимо, чтобы моменты времени  $t'_1$  и  $t'_2$  (формулы (11) и (17)) были равны между собой и равны  $t'$ , т.е.:

$$t' = t'_1 = t'_2 = \frac{t_1 - \frac{V \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_1)}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} = \frac{t_2 + \frac{V \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_2)}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} \quad (29)$$

Учитывая, что система отсчета  $O'x'y'z'$  является инерциальной, можно записать следующие формулы для кинетической энергии  $E'$  и проекций  $P'_x$  и  $P'_y$  на оси  $O'x'$  и  $O'y'$  импульса  $P'$  замкнутой механической системы, состоящей из тел 1 и 2 (и нити 3), для момента времени  $t'$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$P'_x = P'_{x1} + P'_{x2} \quad (30)$$

$$P'_y = P'_{y1} + P'_{y2} \quad (31)$$

$$P'^2 = P'^2_x + P'^2_y \quad (32)$$

$$E' = E'_1 + E'_2 \quad (33)$$

#### 4. Момент времени $t'_p$

В инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  в качестве первого момента времени можно выбрать момент времени  $t'$ , равный  $t'_p$ .

Допустим, что положению тела 1 в инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'_1$ , равный  $t'_p$ , будет соответствовать положение тела 1 в системе отсчета  $Oxyz$  в момент времени  $t_1$ , равный  $t_{1p}$ :

$$t_{1p} = \frac{\pi}{2 \cdot \omega} \quad (34)$$

Тогда положению тела 2 в инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'_2$ , равный  $t'_p$ , будет соответствовать положение тела 2 в системе отсчета  $Oxyz$  в момент времени  $t_2$ , равный  $t_{2p}$ .

Величину момента времени  $t_{2p}$  можно определить из уравнения (29):

$$t_{1p} - \frac{V \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_{1p})}{c^2} = t_{2p} + \frac{V \cdot R \cdot \cos(\omega \cdot t_{2p})}{c^2} \quad (35)$$

С учетом уравнения (34) формула (35) примет вид:

$$\frac{c^2 \cdot \left[ \frac{\pi}{2} - (\omega \cdot t_{2p}) \right]}{V \cdot R \cdot \omega} = \cos(\omega \cdot t_{2p}) \quad (36)$$

Используя графический метод решения уравнений [3], можно получить, что в уравнении (36) момент времени  $t_{2p}$  равен:

$$t_{2p} = \frac{\pi}{2 \cdot \omega} \quad (37)$$

Т.е., исходя из формул (34) и (37) в инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'_p$  тела 1 и 2 будут находиться на линии, параллельной оси  $O'y'$ .

Используя формулы (34), (37), (12)-(14) и (18)-(20) можно записать значения проекций  $v'_{x1p}$  и  $v'_{y1p}$  скорости движения  $v'_{1p}$  тела 1 и проекций  $v'_{x2p}$  и  $v'_{y2p}$  скорости движения  $v'_{2p}$  тела 2 в момент времени  $t'_p$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$v'_{x1p} = - \frac{V + (\omega \cdot R)}{1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}} \quad (38)$$

$$v'_{y1p} = 0 \quad (39)$$

$$v'_{1p}{}^2 = \left[ \frac{V + (\omega \cdot R)}{1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}} \right]^2 \quad (40)$$

$$v'_{x2p} = \frac{\omega \cdot R - V}{1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}} \quad (41)$$

$$v'_{y2p} = 0 \quad (42)$$

$$v'_{2p}{}^2 = \left[ \frac{\omega \cdot R - V}{1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}} \right]^2 \quad (43)$$

Вставив формулы (34), (37) в уравнения (21)-(23) и (25)-(27) получим значения проекций  $P'_{x1p}$  и  $P'_{y1p}$  импульса  $P'_{1p}$  тела 1 и проекций  $P'_{x2p}$  и  $P'_{y2p}$  импульса  $P'_{2p}$  тела 2 в момент времени  $t'_p$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$P'_{x1p} = - \frac{M_0 \cdot \{ V + [\omega \cdot R] \}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (44)$$

$$P'_{y1p} = 0 \quad (45)$$

$$P'_{1p}{}^2 = M_0^2 \cdot c^2 \cdot \left[ \frac{\left\{1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}\right\}^2}{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)} - 1 \right] \quad (46)$$

$$P'_{x2p} = \frac{M_0 \cdot \{[\omega \cdot R] - V\}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (47)$$

$$P'_{y2p} = 0 \quad (48)$$

$$P'_{2p}{}^2 = M_0^2 \cdot c^2 \cdot \left[ \frac{\left\{1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}\right\}^2}{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)} - 1 \right] \quad (49)$$

А вставив формулы (34), (37) в уравнения (24) и (28) можно получить значения кинетической энергии  $E'_{1p}$  тела 1 и кинетической энергии  $E'_{2p}$  тела 2 в момент времени  $t'_p$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$E'_{1p} = M_0 \cdot c^2 \cdot \left\{ \frac{\left[1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}\right]}{\sqrt{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)}} - 1 \right\} \quad (50)$$

$$E'_{2p} = M_0 \cdot c^2 \cdot \left\{ \frac{\left[1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}\right]}{\sqrt{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)}} - 1 \right\} \quad (51)$$

## 5. Момент времени $t'_h$

В инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  в качестве второго момента времени можно выбрать момент времени  $t'$ , равный  $t'_h$ .

Допустим, что положению тела 1 в инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'_1$ , равный  $t'_h$ , будет соответствовать положение тела 1 в системе отсчета  $Oxyz$  в момент времени  $t_1$ , равный  $t_{1h}$ :

$$t_{1h} = 0 \quad (52)$$

Тогда положению тела 2 в инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'_2$ , равный  $t'_h$ , будет соответствовать положение тела 2 в системе отсчета  $Oxyz$  в момент времени  $t_2$ , равный  $t_{2h}$ .

Величину момента времени  $t_{2h}$  можно определить из уравнения (29):

$$\frac{c^2 \cdot \omega \cdot t_{2h}}{V \cdot R \cdot \omega} = -1 - \cos(\omega \cdot t_{2h}) \quad (53)$$

Как видно из уравнения (53), значение момента времени  $t_{2h}$  должно быть меньше 0.

Т.е., исходя из формул (52) и (53) в инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  в момент времени  $t'_h$  тело 1 будут находиться на оси  $O'x'$ , а тело 2 на оси  $O'x'$  находиться не может.

Используя формулы (52) и (12)-(14) можно получить значения проекций  $v'_{x1h}$  и  $v'_{y1h}$  скорости движения  $v'_{1h}$  тела 1 в момент времени  $t'_h$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$v'_{x1h} = -V \quad (54)$$

$$v'_{y1h} = \omega \cdot R \cdot \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \quad (55)$$

$$v'_{1h}{}^2 = \left\{ 1 - \left[ \left( 1 - \frac{V^2}{c^2} \right) \cdot \left( 1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2} \right) \right] \right\} \cdot c^2 \quad (56)$$

Вставив формулу (52) в уравнения (21)-(23) можно записать значения проекций  $P'_{x1h}$  и  $P'_{y1h}$  импульса  $P'_{1h}$  тела 1 в момент времени  $t'_h$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$P'_{x1h} = - \frac{M_0 \cdot V}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (57)$$

$$P'_{y1h} = \frac{M_0 \cdot \omega \cdot R}{\sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (58)$$

$$P'_{1h}{}^2 = M_0^2 \cdot c^2 \cdot \left[ \frac{1}{\left( 1 - \frac{V^2}{c^2} \right) \cdot \left( 1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2} \right)} - 1 \right] \quad (59)$$

Вставив формулу (52) в уравнение (24) получим значение кинетической энергии  $E'_{1h}$  тела 1 в момент времени  $t'_h$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$E'_{1h} = M_0 \cdot c^2 \cdot \left\{ \frac{1}{\sqrt{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)}} - 1 \right\} \quad (60)$$

Предположим, что тело 2 в момент времени  $t_{2h}$  в системе отсчета Охуз имеет проекции  $v_{x2h}$  и  $v_{y2h}$  скорости движения  $v_{2h}$ , причем как следует из формул (7) и (8):

$$v_{2h}^2 = v_{x2h}^2 + v_{y2h}^2 = \omega^2 \cdot R^2 \quad (61)$$

Тогда, исходя из формул (18)-(20), значения проекций  $v'_{x2h}$  и  $v'_{y2h}$  скорости движения  $v'_{2h}$  тела 2 в момент времени  $t'_h$  в системе отсчета О'x'y'z' будут определяться как:

$$v'_{x2h} = \frac{v_{x2h} - V}{1 - \frac{V \cdot v_{x2h}}{c^2}} \quad (62)$$

$$v'_{y2h} = \frac{v_{y2h} \cdot \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}{1 - \frac{V \cdot v_{x2h}}{c^2}} \quad (63)$$

$$v'_{2h}{}^2 = v'_{x2h}{}^2 + v'_{y2h}{}^2 = \frac{(v_{x2h} - V)^2 + \left[ v_{y2h}^2 \cdot \left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \right]}{\left(1 - \frac{V \cdot v_{x2h}}{c^2}\right)^2} \quad (64)$$

Вставив формулы (62)-(64) в уравнения (25)-(27) с учетом формулы (61) можно получить значения проекций  $P'_{x2h}$  и  $P'_{y2h}$  импульса  $P'_{2h}$  тела 2 в момент времени  $t'_h$  в системе отсчета О'x'y'z':

$$P'_{x2h} = \frac{v'_{x2h} \cdot M_0}{\sqrt{1 - \frac{v'_{2h}{}^2}{c^2}}} = \frac{M_0 \cdot (v_{x2h} - V)}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (65)$$

$$P'_{y2h} = \frac{v'_{y2h} \cdot M_0}{\sqrt{1 - \frac{v'_{2h}{}^2}{c^2}}} = \frac{M_0 \cdot v_{y2h}}{\sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (66)$$

$$P'_{2h}{}^2 = \left( \frac{v'_{2h} \cdot M_0}{\sqrt{1 - \frac{v'_{2h}{}^2}{c^2}}} \right)^2 = \frac{M_0^2 \cdot \left\{ (v_{x2h} - V)^2 + \left[ v_{y2h}^2 \cdot \left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \right] \right\}}{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)} \quad (67)$$

Вставив формулу (64) в уравнение (28) с учетом формулы (61) можно записать значение кинетической энергии  $E'_{2h}$  тела 2 в момент времени  $t'_h$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$ :

$$\begin{aligned}
 E'_{2h} &= M_0 \cdot c^2 \cdot \left( \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v'^2_{2h}}{c^2}}} - 1 \right) = \\
 &= M_0 \cdot c^2 \cdot \left\{ \frac{\left[ 1 - \frac{V \cdot v_{x2h}}{c^2} \right]}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} - 1 \right\} \quad (68)
 \end{aligned}$$

## 6. Проверка выполнения закона сохранения импульса

Закон сохранения импульса замкнутой механической системы тел, связанный со свойством симметрии пространства – однородностью пространства [2], утверждает, что импульс замкнутой механической системы тел (на которую не действуют внешние силы) является величиной постоянной, т.е. в любой инерциальной системе отсчета для любого момента времени величина импульса замкнутой механической системы тел является величиной постоянной (т.к. отсутствует внешнее воздействие).

В связи с тем, что механическая система тел 1 и 2 (и нити 3) является замкнутой, закон сохранения импульса позволяет записать для моментов времени  $t'_p$  и  $t'_h$  в системе отсчета  $O'x'y'z'$  следующие уравнения:

$$P'_{x1p} + P'_{x2p} = P'_{x1h} + P'_{x2h} \quad (69)$$

$$P'_{y1p} + P'_{y2p} = P'_{y1h} + P'_{y2h} \quad (70)$$

$$\begin{aligned}
 &(P'_{x1p} + P'_{x2p})^2 + (P'_{y1p} + P'_{y2p})^2 = \\
 &= (P'_{x1h} + P'_{x2h})^2 + (P'_{y1h} + P'_{y2h})^2 \quad (71)
 \end{aligned}$$

Вставив в уравнение (69) формулы (44), (47), (57) и (65) получим:

$$\begin{aligned}
& - \frac{M_0 \cdot \{V + [\omega \cdot R]\}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} + \frac{M_0 \cdot \{[\omega \cdot R] - V\}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} = \\
& = - \frac{M_0 \cdot V}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} + \frac{M_0 \cdot (v_{x2h} - V)}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (72)
\end{aligned}$$

или:

$$- \{V + [\omega \cdot R]\} + \{[\omega \cdot R] - V\} = -V + (v_{x2h} - V) \quad (73)$$

Из уравнения (73) следует, что:

$$v_{x2h} = 0 \quad (74)$$

Далее вставив в уравнение (70) формулы (45), (48), (58) и (66)

получим:

$$0 + 0 = \frac{M_0 \cdot \omega \cdot R}{\sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} + \frac{M_0 \cdot v_{y2h}}{\sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \quad (75)$$

Из уравнения (75) следует, что:

$$v_{y2h} = -(\omega \cdot R) \quad (76)$$

А если вставить в уравнение (71) формулы (44), (45), (47), (48), (57), (58), (65), (66) и используя (76) получим:

$$\begin{aligned}
& \left( - \frac{M_0 \cdot \{V + [\omega \cdot R]\}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} + \frac{M_0 \cdot \{[\omega \cdot R] - V\}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \right)^2 + 0 = \\
& = \left( - \frac{M_0 \cdot V}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} + \frac{M_0 \cdot (v_{x2h} - V)}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \right)^2 \\
& + \left( \frac{M_0 \cdot \omega \cdot R}{\sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} + \frac{M_0 \cdot v_{y2h}}{\sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} \right)^2 \quad (77)
\end{aligned}$$

или:

$$\begin{aligned}
& [-V - (\omega \cdot R) + (\omega \cdot R) - V]^2 = \\
& = [-V + v_{x2h} - V]^2 + \left[ (\omega \cdot R + v_{y2h}) \cdot \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \right]^2 \quad (78)
\end{aligned}$$

Из уравнения (78) следует, что:

$$v_{y2h} = -(\omega \cdot R) + \frac{\sqrt{4V^2 - (v_{x2h} - 2V)^2}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} \quad (79)$$

$$v_{x2h} = 2V - \sqrt{4V^2 - \left[ (\omega \cdot R + v_{y2h}) \cdot \left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \right]^2} \quad (80)$$

Уравнения (74) и (76) являются необходимыми условиями (значениями проекций скоростей  $v'_{x2h}$  и  $v'_{y2h}$ ), при которых в рассматриваемом примере будет выполняться закон сохранения импульса в инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$ .

Подставив условия (74) и (76) в уравнения (7) и (8), получим:

$$t_{2h} = 0 \quad (81)$$

А подставив уравнения (52) и (81) в формулу (29) или (53):

$$0 = \frac{V \cdot R}{c^2} \cdot [1 + 1] \quad (82)$$

будем иметь еще одно условие выполнения закона сохранения импульса в инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  для рассматриваемого примера:

$$0 = \frac{1}{c^2} \quad (83)$$

Но т.к. величина скорости света  $c$  не равна бесконечности, поэтому условие (83) не выполнимо при использовании специальной теории относительности, и следовательно в данном случае закон сохранения импульса выполнен быть не может.

Также возможно, что сделанное предположение, что постоянная величина  $c$  в преобразованиях Лоренца является скоростью света, не верно.

В итоге можно сделать вывод, что в инерциальной системе отсчета



О'x'y'z' применение специальной теории относительности при описании движения замкнутой механической системы тел, рассматриваемой в данном примере, приводит к невыполнению закона сохранения импульса.

## 7. Проверка выполнения закона сохранения энергии

Закон сохранения энергии замкнутой механической системы тел, связанный со свойством симметрии пространства и времени – однородностью времени [2], утверждает, что энергия замкнутой механической системы тел (на которую не действуют внешние силы) является величиной постоянной, т.е. в любой инерциальной системе отсчета для любого момента времени величина энергии замкнутой механической системы тел является величиной постоянной (т.к. отсутствует внешнее воздействие).

До начала рассмотрения сделаем предположение, что если в одной инерциальной системе отсчета у замкнутой механической системы и ее составляющих не происходит изменение величин потенциальной энергии, то и в любой другой инерциальной системе отсчета у этой же замкнутой механической системы и ее составляющих не будет происходить изменение величин потенциальной энергии.

С учетом сделанного предположения и в связи с тем, что механическая система тел 1 и 2 (и нити 3) является замкнутой, закон сохранения энергии позволяет записать для моментов времени  $t'_p$  и  $t'_h$  в системе отсчета О'x'y'z' следующее уравнение:

$$E'_{1p} + E'_{2p} = E'_{1h} + P'_{x2h} \quad (84)$$

Вставив в уравнение (84) формулы (50), (51), (60) и (68) получим:

$$M_0 \cdot c^2 \cdot \left\{ \frac{\left[ 1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2} \right]}{\sqrt{\left( 1 - \frac{V^2}{c^2} \right) \cdot \left( 1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2} \right)}} - 1 \right\} +$$

$$\begin{aligned}
& +M_0 \cdot c^2 \cdot \left\{ \frac{\left[1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}\right]}{\sqrt{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)}} - 1 \right\} = \\
& = M_0 \cdot c^2 \cdot \left\{ \frac{1}{\sqrt{\left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) \cdot \left(1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}\right)}} - 1 \right\} + \\
& +M_0 \cdot c^2 \cdot \left\{ \frac{\left[1 - \frac{V \cdot v_{x2h}}{c^2}\right]}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \cdot \sqrt{1 - \frac{\omega^2 \cdot R^2}{c^2}}} - 1 \right\} \quad (85)
\end{aligned}$$

или:

$$\left[1 + \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}\right] + \left[1 - \frac{V \cdot \omega \cdot R}{c^2}\right] = 1 + \left[1 - \frac{V \cdot v_{x2h}}{c^2}\right] \quad (86)$$

Из уравнения (86) следует, что:

$$v_{x2h} = 0 \quad (74)$$

В итоге здесь также, как и при проверке выполнения закона сохранения импульса, можно сделать следующий вывод: в инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  применение специальной теории относительности при описании движения замкнутой механической системы тел, рассматриваемой в данном примере, приводит к невыполнению закона сохранения энергии (т.к. в инерциальной системе отсчета  $O'x'y'z'$  в замкнутой механической системе происходит только изменение величин кинетических энергий без изменения величин потенциальных энергий).

## 8. Заключение

В заключение можно отметить, что использование специальной теории относительности при рассмотрении отдельных примеров может привести к невыполнению законов сохранения импульса и энергии замкнутой механической системы в инерциальных системах отсчета.

## Список литературы

1. Cochetkov V.N., Special Relativity: Depending on the Definition of the Momentum of a Closed System of Bodies from Time, Journal of Vectorial Relativity (JVR) 6 (2011) 1 65-76.
2. Яворский Б.М., Детлаф А.А., Справочник по физике, Наука, Москва (1980).
3. Бронштейн И.Н., Семендяев К.А., Справочник по математике для инженеров и учащихся втузов, Наука, Москва (1986).

Автор

В.Н. Кочетков

E-mail: [VNKochetkov@gmail.com](mailto:VNKochetkov@gmail.com) .

E-mail: [VNKochetkov@rambler.ru](mailto:VNKochetkov@rambler.ru) .

Сайт: <http://www.matphysics.ru> .