

БИЛЕТ № 8
К РУБЕЖНОМУ КОНТРОЛЮ
по курсу «Физика» для всех специальностей, модуль № 2

1. Вывод из преобразований Лоренца выражений для изменения промежутка времени между событиями в СТО и Лоренцева сокращения длины.

2. Теорема Карно (1-ая теорема Карно), без доказательства. Термодинамическая шкала температур.

Примечание: доказательство теоремы Карно есть в составе курса, преподаватель может его спросить в виде дополнительного вопроса.

3. Идеальный одноатомный газ расширяется, подчиняясь уравнению $p = \alpha V^3$, где α – известная постоянная. Начальный объем равен V_0 .

Найдите работу, совершаемую газом при увеличении его объема в 2 раза. Во сколько раз при этом возрастает его внутренняя энергия?

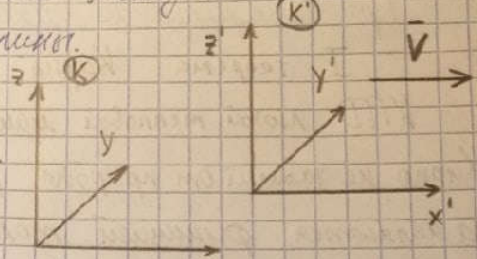
Билет рассмотрен и утвержден на заседании кафедры ФН-4

23.04.2020г.
(число, месяц, год)

билет № 4.

(11) Вывод из преобразования Лоренца выражений для изменения промежутка времени между событиями в СТО и Лоренцева сокращения длины.

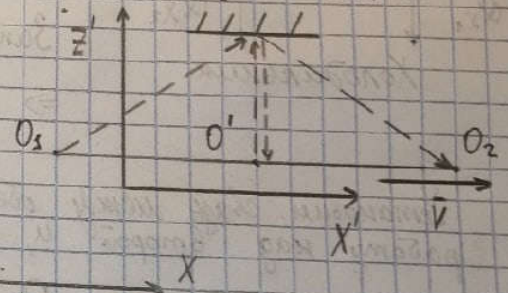
Рассмотрим две инерциальные системы отсчёта K и K' . Пусть система K' поступательно движется вдоль оси X системы K со скоростью V , так что соответствующие оси обеих систем остаются параллельными друг другу.



Так как при малых скоростях поперечные координаты тел во всех инерциальных системах отсчёта одинаковы, то это должно выполняться и при релятивистских скоростях.

В системе K' рассмотрим сигнал, пущенный вдоль оси z' из точки O' . Пусть этот сигнал отразившись от покоящегося в этой системе отсчёта зеркала вернется обратно в точку O' .

Если расстояние между точкой O' и зеркалом равно L , то по собственным часам системы K' пройдет промежуток времени $\Delta t' = \frac{2L}{c}$.



Расстояние вдоль вертикальной оси в обеих системах одинаково. Скорость светового сигнала тоже одинаковая.

Так как точка O' движется относительно системы K , то в этой системе отсчёта сигнал будет испущен в точке O_1 и принят в точке O_2 .

$$\Delta t = \frac{2 \sqrt{L^2 + \left(\frac{V \Delta t}{2}\right)^2}}{c} \Rightarrow \Delta t = \frac{2L}{\sqrt{c^2 - V^2}}$$

$$\frac{\Delta t'}{\Delta t} = \frac{2L}{c} \frac{\sqrt{c^2 - V^2}}{2L} = \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}} \Rightarrow \Delta t = \frac{\Delta t'}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}$$

Пусть в подвижной системе отсчёта K' // X' расположен стержень длиной L_0 . При движении этого стержня со скоростью V вдоль оси X неподвижной системы K он пройдет неподвижные часы за время $\Delta t_0 = \frac{L_0}{V}$. В системе K' эти же часы пролетят стержень за время $\Delta t = \frac{L_0}{V}$. Так часы движутся со скоростью V , то их показания в неподвижной системе отсчёта связываем с показаниями в подвижной системе.

$$\Delta t = \frac{t_0}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}$$

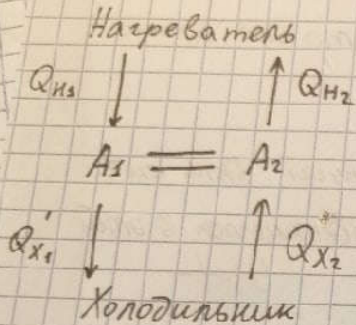
Тогда $\frac{l}{l_0} = \frac{\Delta t_0}{\Delta t} = \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \Rightarrow l = l_0 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$

12) Теорема Карно (1-ая теорема Карно), с доказательством.
Термодинамическая шкала температур.

I теорема Карно:

КПД любой тепловой машины, работающей по обратимому циклу Карно, не зависит от природы рабочего тела и устройства машины, а является функцией только температур нагревателя и холодильника.

Док-во: Возьмем две тепловые машины, возможно разные



конструкции и использующие разные рабочие тела, но имеющие общие нагреватель и холодильник и работающие по циклу Карно.

Пусть КПД 1-й машины больше КПД 2-й машины

$$\eta_1 > \eta_2 \Rightarrow 1 - \frac{Q'_{H1}}{Q_{H1}} > 1 - \frac{Q'_{H2}}{Q_{H2}}$$

Запустим I машину по прямому циклу, а II по-обратному

$$\Rightarrow \eta_{пр} = \frac{1}{\eta_{обр}} \Rightarrow 1 - \frac{Q'_{H1}}{Q_{H1}} > 1 - \frac{Q'_{H2}}{Q_{H2}} \Rightarrow \frac{Q'_{H2}}{Q_{H2}} > \frac{Q'_{H1}}{Q_{H1}}$$

Установим связь между обеими машинами так, чтобы первая совершала работу над второй и, при этом, выполнялось равенство $Q'_{H1} = Q'_{H2} \Rightarrow$

$$\Rightarrow Q_{H1} > Q_{H2} \text{ или } Q_{H1} - Q'_{H1} > Q_{H2} - Q'_{H2} \Rightarrow A_1 > A_2 \Rightarrow$$

$$A_{общ} = A_1 + A_2 = Q_{H1} - Q'_{H1} - (Q_{H2} - Q'_{H2}) > 0 \Rightarrow \text{общая теплота,}$$

получаемая холодильником, будет равна нулю $\Rightarrow Q_H = Q_{H1} - Q_{H2} > 0 \Rightarrow$

$A_{общ} > 0$. Противоречие со вторым началом термодинамики в формулировке Томсона. $\Rightarrow \eta_1 > \eta_2$ не верно.

Пусть $\eta_1 < \eta_2$. I машина - обратный цикл, II - прямой цикл \Rightarrow снова

$\Rightarrow \eta_1 = \eta_2$. Однако если рабочим телом одной из машин является

идеальный газ, то $\eta = 1 - \frac{T_x}{T_H}$

В итоге получаем что для любой тепловой машины, работающей по обратимому циклу Карно: $\eta = 1 - \frac{Q'_x}{Q_H} = 1 - \frac{T_x}{T_H} \Rightarrow$

$$\Rightarrow \frac{Q'_x}{Q_H} = \frac{T_x}{T_H}$$

Термодинамическая шкала температур. - Шкала температур,
которая не зависит от свойств рабочего тела

Дано:

$$p = dV^3$$

$$d = \text{const}$$

$$V = 2V_0$$

$$A = ?$$

$$\frac{U_k}{U_0} = ?$$

Решение:

$$1) A = \int_{V_0}^V p dV = \int_{V_0}^V dV^3 dV = \frac{dV^4}{4} \Big|_{V_0}^V =$$

$$= \frac{d}{4} ((2V_0)^4 - V_0^4) = \frac{15d}{4} V_0^4$$

$$2) U_0 = \frac{3}{2} p_0 V_0 = \frac{3}{2} dV_0^3 \cdot V_0 = \frac{3}{2} dV_0^4$$

$$U_k = \frac{3}{2} pV = \frac{3}{2} dV^4$$

$$\frac{U_k}{U_0} = \frac{\frac{3}{2} dV^4}{\frac{3}{2} dV_0^4} = \left(\frac{V}{V_0}\right)^4 = \left(\frac{2V_0}{V_0}\right)^4 = 16$$

Ответ: $A = \frac{15d}{4} V_0^4$; в 16 раз