

Национално пролетно състезание по физика
Ковачевци, 21 – 23.03.2003 г.
Решения на задачите от специалната тема

Задача 1. а) Тъй като $v_0 = u$, трупчето е неподвижно спрямо лентата и продължава да се движи равномерно, без хлъзгане, докато $kx \leq f_{\max}$, където $f_{\max} = \mu_s mg = 16 \text{ N}$ е максималната сила на триене при покой. (1т)

Хлъзгането започва при $x_1 = \frac{\mu_s mg}{k} = 0,4 \text{ m}$. (1т)

Непосредствено след този момент скоростта на трупчето е $v = u$, а силата на триене, която му действа намалява до $f = \mu_k mg = 8 \text{ N}$ и е насочена надясно, в положителна посока на оста x . (1 т)

В момента на спиране $v = 0$ и $x = x_{\max}$. От закона за изменение на енергията следва:

$$\frac{kx_{\max}^2}{2} = \frac{kx_1^2}{2} + \frac{mu^2}{2} + f(x_{\max} - x_1), \quad (1 \text{ т})$$

Като вземем предвид израза за x_1 получаваме следното квадратно уравнение:

$$kx_{\max}^2 - 2fx_{\max} - mu^2 + \frac{2f_{\max}f - f_{\max}^2}{k} = 0.$$

Максималното разтягане на пружината (крайното дясно положение на трупчето) се определя от по-големия корен на уравнението:

$$x_{\max} = \frac{f + \sqrt{kmu^2 + (f_{\max} - f)^2}}{k} \approx 0,43 \text{ m}. \quad (2 \text{ т})$$

б) Докато трае хлъзгането, уравнението на движение на трупчето има вида:

$$ma = -kx + f = -k\left(x - \frac{f}{k}\right). \quad (1 \text{ т})$$

Следователно трупчето извършва хармонично трептене около отместено равновесно положение:

$$x(t) = x_0 + A \cos\left(2\pi \frac{t}{T_0} + \delta_0\right), \quad (1 \text{ т})$$

където $x_0 = \frac{f}{k} = 0,20 \text{ m}$ е равновесното положение, $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}} \approx 1,40 \text{ s}$ е

периодът на едно пълно хармонично трептене и δ_0 е началната фаза.

Амплитудата на трептенето е:

$$A = |x_{\max} - x_0| = 0,23 \text{ m}. \quad (1 \text{ т})$$

Хлъзгането се преустановява в момента, когато трупчето отново достигне скорост $v = u$. Това става в точка с координата x_2 , симетрична на точката x_1 спрямо равновесното положение x_0 :

$$x_2 = 2x_0 - x_1 = 0 \text{ m}. \quad (1 \text{ т})$$

Движението на трупчето от x_2 до x_1 е равномерно със скорост u . Времето за равномерно движение е:

$$t_{\text{равн}} = \frac{|x_2 - x_1|}{u} = 0,8 \text{ s}. \quad (1 \text{ т})$$

Времето за хармонично трептене е:

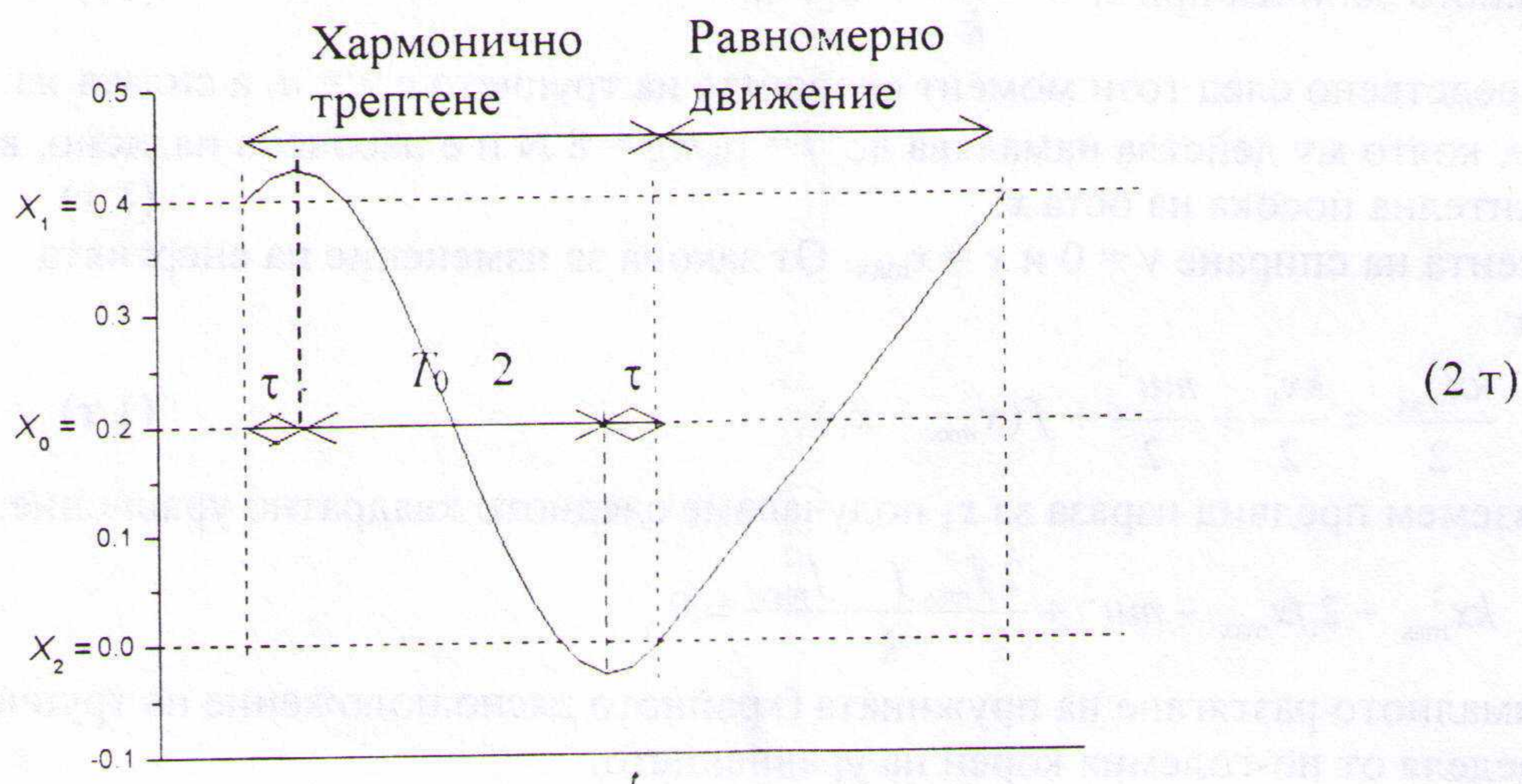
$$t_{\text{харм}} = T_0/2 + 2\tau, \quad (0,5 \text{ т})$$

където τ удовлетворява уравнението $x_1 = x_0 + A \cos\left(2\pi \frac{\tau}{T_0}\right)$. Оттук намираме:

$$t_{\text{харм}} = \frac{T_0}{2} + \frac{T_0}{\pi} \arccos\left(\frac{x_1 - x_0}{A}\right) \approx 0,93 \text{ s.} \quad (1 \text{ т})$$

Следователно периодът на сложното трептене е:

$$T = t_{\text{равн}} + t_{\text{харм}} \approx 1,73 \text{ s.} \quad (0,5 \text{ т})$$



Задача 2. а) Разглеждаме проводник с дължина l и лице на напречното сечение

S . При протичане на постоянен ток $\vec{j} - e\vec{E} = 0$, (1 т)

или:

$$v = \frac{eE}{\gamma} = \frac{eU}{\gamma l}. \quad (1 \text{ т})$$

Токът по проводника е $I = nevS = \frac{ne^2}{\gamma} \frac{US}{l}$ (1 т)

От друга страна $U = \frac{\rho l}{S} I$, (1 т)

откъдето намираме

$$\gamma = \rho ne^2. \quad (1 \text{ т})$$

б) Масата на вещество с обем V е $m = dV$ и съдържа m/M мола. (1 т)

Броят на атомите в този обем, а оттам и броят на свободните електрони е

$$N = \frac{dVN_A}{M}, \quad (1 \text{ т})$$

концентрацията на свободните носители:

$$n = \frac{N}{V} = \frac{dN_A}{M} \quad (1 \text{ т})$$

и коефициентът γ :

$$\gamma = \frac{\rho dN_A e^2}{M} = 3,60 \cdot 10^{-17} \text{ kg/s.} \quad (1 \text{ т})$$

в) I метод – инерциална отправна система.

Електроните се ускоряват под действие на силата на трение, с която им действа кристалната решетка. От II принцип на Нютон:

$$m_e a = f = \gamma(v_+ - v_-), \quad (2 \text{ т})$$

където v_+ е скоростта на кристалната решетка, а v_- – скоростта на свободните електрони. Тъй като всеки атом в кристалната решетка е носител на един елементарен положителен заряд, движението на кристалната решетка поражда електричен ток:

$$I_+ = nev_+, \quad (1 \text{ т})$$

От друга страна електроните създават ток в обратна посока $I_- = nev_-$ (1 т)
Общият ток в проводника е:

$$I = I_+ - I_- = ne(v_+ - v_-)S = \frac{nem_e a S}{\gamma} = \frac{m_e a \pi r^2}{e \rho}, \quad (1 \text{ т})$$

а магнитното поле върху повърхността:

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} = \frac{\mu_0 m_e a r}{2e\rho} = 4,25 \cdot 10^{-10} \text{ Т}. \quad (1 \text{ т})$$

II метод – неинерциална отправна система, свързана с проводника

$$\text{Върху всеки електрон е приложена инерчна сила } \vec{F}_{in} = -m_e \vec{a}. \quad (2 \text{ т})$$

Под действие на тази сила електроните се движат с постоянна скорост

$$\vec{v} = \frac{\vec{F}_{in}}{\gamma} = -\frac{m_e \vec{a}}{\gamma}. \quad (1 \text{ т})$$

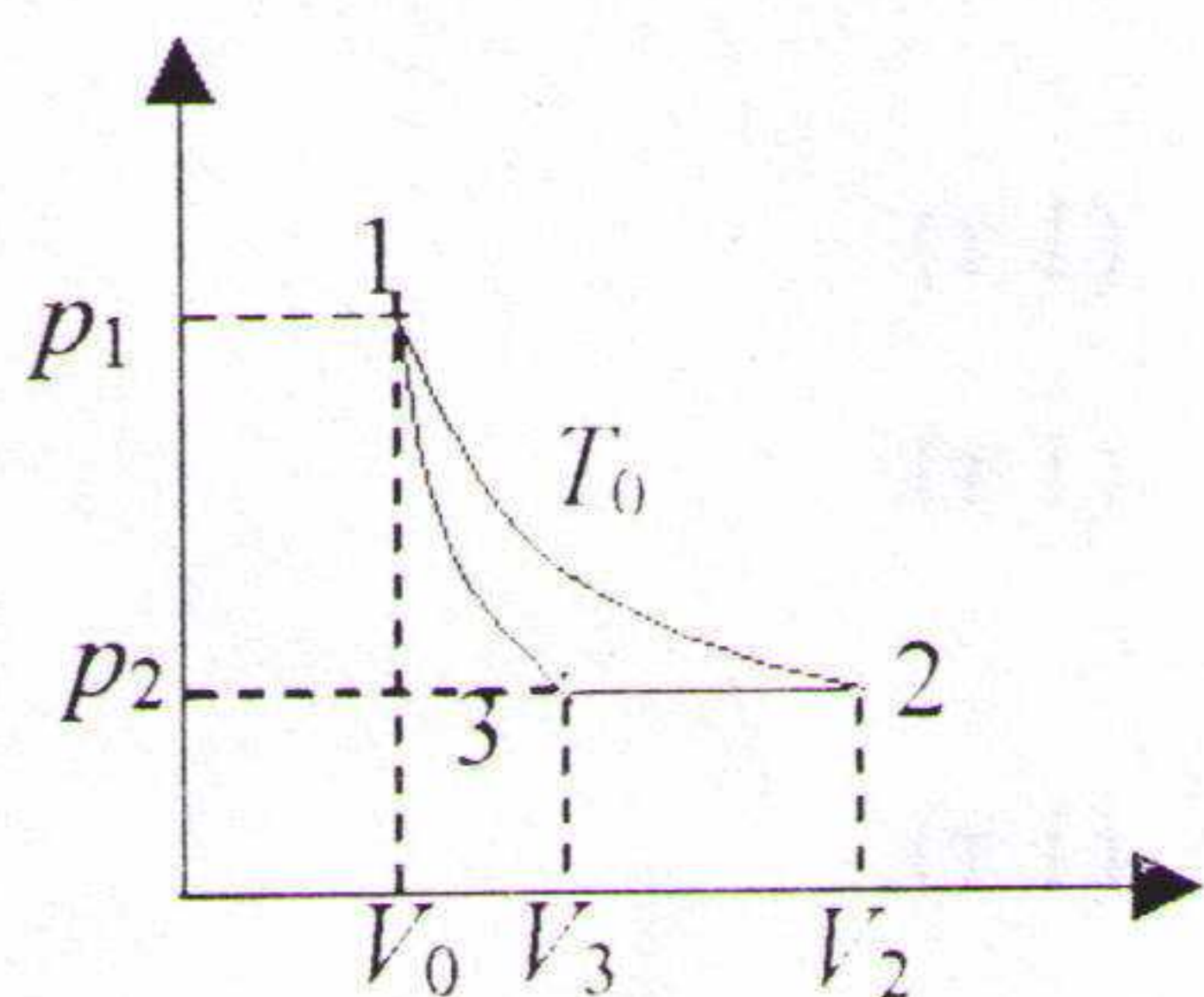
В тази отправна система атомите са неподвижни и само електроните създават ток:

$$I = nevS = \frac{nem_e a \pi r^2}{\gamma} = \frac{m_e a \pi r^2}{e \rho}. \quad (2 \text{ т})$$

Магнитното поле е:

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} = \frac{\mu_0 m_e a r}{2e\rho} = 4,25 \cdot 10^{-10} \text{ Т}. \quad (1 \text{ т})$$

Задача 3. а) Графиката на цикличния процес е показана на фигурата (по 1 т за всеки правилно начертан процес).



б) Температурата на газа е минимална в състояние 3 (1 т). Процесът 1-2 е изотермен и $T_2 = T_0$. За изобарния процес 2-3:

$$\frac{V_2}{T_0} = \frac{V_3}{T_3}. \quad (1 \text{ т})$$

От друга страна процесът 3-1 е адиабатен и

$$T_3 V_3^{\gamma-1} = T_0 V_0^{\gamma-1} \quad (1 \text{ т})$$

От горните уравнения получаваме:

$$T_3 = T_0 \left(\frac{V_0}{V_2} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} = 3^{\frac{1-\gamma}{\gamma}} T_0$$

в) По определение:

$$\eta = 1 - \frac{Q_{отд}}{Q_{пол}}$$

Работното вещество получава топлина само при изотермното разширение. Тъй като вътрешната енергия на идеалния газ зависи само от температурата му $U_1 = U_2$ и

$$Q_{\text{пол}} = U_2 - U_1 + A_{12} = RT_0 \ln 3. \quad (1 \text{ т})$$

Газът отдава топлина при изобарно свиване:

$$Q_{\text{отд}} = c_p (T_2 - T_3) = \frac{\gamma RT_0}{\gamma - 1} \left[1 - \frac{1}{3^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}} \right], \quad (1 \text{ т})$$

където е използвано съотношението на Майер $c_p = c_v + R$ и определението $\gamma = c_p / c_v$. Окончателно намираме:

$$\eta = 1 - \frac{\gamma \left[3^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} - 1 \right]}{(\gamma - 1) 3^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \ln 3} \approx 0,19 \quad (2 \text{ т})$$

г) От всички топлинни двигатели работещи между максимална температура

$T_{\text{max}} = T_0$ и минимална температура $T_{\text{min}} = 3^{\frac{1-\gamma}{\gamma}} T_0$, максимален КПД има двигател, работещ по цикъла на Карно:

$$\eta_{\text{max}} = 1 - \frac{T_{\text{min}}}{T_{\text{max}}} = 1 - \frac{1}{3^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}} \approx 0,36. \quad (2 \text{ т})$$

Задача 4

а) Ще разглеждаме фотона като частица с енергия $h\nu$ и импулс $h\nu/c$ (1 т). При излъчването на фотона източникът изпитва откат и неговата скорост се променя на u . От закона за запазване на енергията имаме:

$$\frac{1}{2} Mv^2 + E = \frac{1}{2} Mu^2 + E' + h\nu \quad (1 \text{ т})$$

Законът за запазване на импулса дава:

$$Mv = Mu \cos \varphi + \frac{h\nu}{c} \cos \theta \quad (1 \text{ т})$$

$$0 = Mu \sin \varphi - \frac{h\nu}{c} \sin \theta \quad (1 \text{ т})$$

$$\text{Тъй като } E - E' = h\nu_0 \quad (1 \text{ т})$$

след като изключим u и φ получаваме:

$$2hM(v - v_0) - 2Mv \frac{h\nu}{c} \cos \theta + \left(\frac{h\nu}{c} \right)^2 = 0 \quad (1 \text{ т})$$

Тъй като $Mv \gg h\nu/c$, последното събираемо в лявата страна може да се пренебрегне и тогава получаваме:

$$v = \frac{v_0}{1 - \frac{v}{c} \cos \theta} \quad (1 \text{ т})$$

б) При релативистки скорости:

$$E = \frac{Mc^2}{\sqrt{1-\beta^2}} \quad \text{и} \quad p = \frac{Mv}{\sqrt{1-\beta^2}}, \quad (1 \text{ т})$$

където $\beta = v/c$, а M – масата в покой на източника преди излъчване на фотона. След излъчването масата в покой на източника намалява на M' , така че

$$(M - M')c^2 = h\nu. \quad (1 \text{ т})$$

От законите за запазване на импулса и енергията имаме:

$$\frac{Mv}{\sqrt{1-\beta^2}} = \frac{M'v'}{\sqrt{1-\beta'^2}} \cos \varphi + \frac{h\nu}{c} \cos \theta \quad (1 \text{ т})$$

$$0 = \frac{M'v'}{\sqrt{1-\beta'^2}} \sin \varphi - \frac{h\nu}{c} \sin \theta \quad (1 \text{ т})$$

$$\frac{Mc^2}{\sqrt{1-\beta^2}} = \frac{M'c^2}{\sqrt{1-\beta'^2}} + h\nu \quad (1 \text{ т})$$

От получената система уравнения и връзката между M и M' намираме:

$$\frac{Mc^2 v}{\sqrt{1-\beta^2}} (1 - \beta \cos \theta) = Mc^2 v_0 - \frac{h\nu_0^2}{2} \quad (1 \text{ т})$$

След като пренебрегнем последното събираемо в дясната страна получаваме

$$v = \frac{v_0 \sqrt{1-\beta^2}}{1 - \beta \cos \theta} = v_0 \frac{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}{1 - \frac{v}{c} \cos \theta} \quad (1 \text{ т})$$