$$P_{I} = P_{a} = \frac{U^{2}}{\rho_{ay} a/bc} = \frac{U^{2}bc}{\rho_{ay}a}, \ P_{2} = P_{b} = \frac{U^{2}ac}{\rho_{ay}b}, \ P_{3} = P_{c} = \frac{U^{2}ab}{\rho_{ay}c},$$

причем

$$P_{1}: P_{2} = \frac{U^{2}bc}{\rho_{9.n.}a} : \frac{U^{2}ac}{\rho_{9.n.}b} = \frac{b^{2}}{a^{2}} = \frac{1}{2}, \quad a = \sqrt{2}b,$$

$$P_{2}: P_{3} = \frac{c^{2}}{b^{2}} = \frac{1}{4}, \quad b = 2c.$$

С другой стороны, нам известен объем всего куска меди

$$V = abc = \sqrt{2}2^2c^3 = m/\rho$$
.

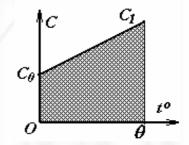
Теперь несложно найти размеры всех сторон

$$c = \sqrt[3]{\frac{\sqrt{2}m}{8\rho}} = \sqrt[3]{\frac{\sqrt{2}\cdot 4.5}{8\cdot 9\cdot 10^3}} \approx 4.5$$
 см, $b = 2c = 9.0$ см, $a\sqrt{2}b \approx 12.6$ см.

9-5. Задача решается с помощью уравнения теплового баланса. Горячая вода отдает

$$Q_{omb.} = m_I c_I (t_I - \theta) \tag{1}$$

теплоты, где θ — окончательная температура в калориметре. Это количество теплоты передается бруску, специфическое свойство которого — зависимость теплоемкости от температуры C(t), усложняет процедуру расчета. Площадь под графиком зависимости C(t) равна



$$S_{O\theta C_i C_0} = \sum_i C(t_i) \Delta t_i,$$

где i — определяет номер участка разбиения. С другой стороны, полученное количество теплоты

$$Q_{non.} = \sum_{i} C(t_i) \Delta t_i m_0 = m_0 \sum_{i} C(t_i) \Delta t_i.$$

Таким образом,

$$Q_{non.} = m_0 S_{O\theta C_i C_o}$$
.

Площадь $S_{O\theta C,C_1}$ найдем как площадь трапеции

$$S_{O\theta C_i C_2} = \frac{C_0 + C_1}{2} \cdot \theta = \frac{C_0 + C_0 (1 + \alpha \theta)}{2} \theta = C_0 \theta + \frac{\alpha C_0 \theta^2}{2}$$

и, следовательно,

$$Q_{non.} = m_0 C_0 \left(\theta + \frac{\alpha \theta^2}{2} \right). \tag{2}$$

Приравнивая (1) и (2), получаем квадратное уравнение относительно θ .

$$m_{\scriptscriptstyle 0} C_{\scriptscriptstyle 0} \, \frac{\alpha}{2} \, \theta^{\scriptscriptstyle 2} + m_{\scriptscriptstyle 0} C_{\scriptscriptstyle 0} \theta = m_{\scriptscriptstyle 1} C_{\scriptscriptstyle 1} t_{\scriptscriptstyle 1} - m_{\scriptscriptstyle 1} C_{\scriptscriptstyle 1} \theta \, .$$

В приведенном виде

$$\theta^{2} + \frac{2(m_{0}C_{0} + m_{I}C_{I})}{\alpha m_{0}C_{0}} - \frac{2m_{I}C_{I}t_{I}}{\alpha m_{0}C_{0}} = 0.$$

Это уравнение в числах

$$\theta^2 + 436 \theta - 12115 = 0$$

имеет один из корней

$$\theta \approx 26$$
 °C.

Второй корень физического смысла не имеет, он появился как следствие неоправданного использования формулы (2) в области $\theta < 0$.

10-1. Пусть зависимость силы натяжения в стержне от расстояния T(x). Тогда $T(x) = \sigma(x) \cdot S$, где S — площадь поперечного сечения стержня. Рассмотрим движение малого участка стержня длиной Δx_i ; согласно основному закону динамики имеем:

$$\rho_i S \Delta x_i a = T(x + \Delta x) - T(x) = \Delta T(x) = \Delta \sigma(x) \cdot S$$

Отсюда:

$$a = const = \frac{\Delta \sigma(x)}{\Delta x_i} \frac{1}{\rho_i} = \frac{tg\alpha_i}{\rho_i},$$

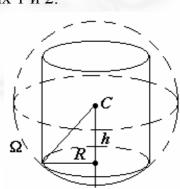
где $tg\alpha_i$ – тангенс угла наклона касательной к графику в соответствующей точке. Тогда:

$$\frac{tg\alpha_1}{\rho_1} = \frac{tg\alpha_2}{\rho_2} \Rightarrow \rho_2 = \rho_1 \frac{tg\alpha_2}{tg\alpha_1} = 3.0 \frac{tg37^\circ}{tg56^\circ} = 5.92 / cm^3.$$

 α_1 и α_2 – углы наклона касательных к графику в сечениях 1 и 2.

10-2. Подсчитаем импульс осколков, ушедших в землю — такой же по величине и противоположный по направлению импульс получит и бочка.

Проведем сферу Ω с центром в точке взрыва C, опирающуюся на основание цилиндра. Пусть число осколков на единицу площади сферы n. Тогда:



σ