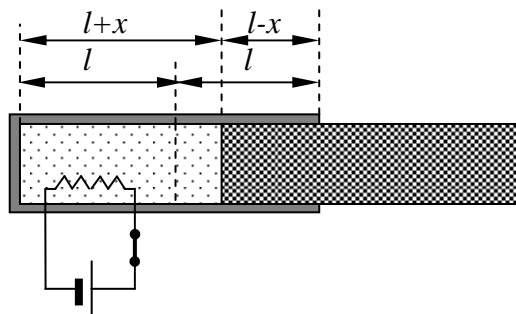


10 клас
XLV олімпіада з фізики 2008 р. (Теоретичний тур)
Задача 1 (Розв'язок)

Малюнок з умови задачі:



Протягом часу $t_1 = 41,55$ с температура газу лінійно зростає від $T_0 = 300$ К до $T_1 = 320$ К (див. ділянку графіка 1-2). Тому теплоємність газу

$$C_{12} = \frac{Nt_1}{T - T_0} = \frac{10 \cdot 41,55}{20} = \frac{5}{2} R.$$

Так як за умовою задачі газ двоатомний, то одержане значення теплоємності $C_{12} = C_V$. Це означає, що протягом часу t_1 після ввімкнення нагрівника поршень утримується силою тертя об стінки посудини, залишаючись нерухомим. Об'єм газу при цьому дорівнює V_0 . При досягненні температури T_1 тиск газу в посудині зростає до значення

$$p_1 = \frac{F}{S} + p_A, \quad (1)$$

де F – сила тертя спокою, S – площа перерізу поршня. Поршень починає рухатись. При цьому об'єм і тиск газу змінюється згідно з рівнянь:

$$V(x) = V_0 + xS = V_0 \left(1 + \frac{x}{l}\right), \quad p(x) = p_A + \frac{F(l-x)}{S} = p_1 - \frac{F}{S} \frac{x}{l}, \quad (2)$$

Виключивши з цих рівнянь величину $\frac{x}{l}$, отримуємо лінійну залежність тиску від об'єму:

$$p = p_1 + \frac{F}{S} - \frac{F}{S} \frac{V}{V_0} = (2p_1 - p_A) - (p_1 - p_A) \frac{V}{V_0} \quad (3)$$

Рівняння (3) відповідає процесу, зображеному на графіку ділянкою 2-3-4. В цьому рівнянні невідома величина – тиск p_1 . Визначимо її з рівняння Менделєєва-Клапейрона, стосовно ділянки графіка 2-3-4, де температура є квадратичною функцією від x (див. рис. у розв'язку):

$$RT(x) = V_0 \left(1 + \frac{x}{l}\right) \left(p_1 - \frac{F}{S} \frac{x}{l}\right). \quad (4)$$

Температура газу досягає максимуму $T_m = 360$ К (рис 2) при деякому значенні $\frac{x_m}{l}$, яке може бути визначене з умови екстремуму функції $T(x)$ як вершина параболи:

$$\frac{x_m}{l} = \frac{1}{2} \frac{p_A}{F/S} = \frac{p_A}{2(p_1 - p_A)}. \quad (5)$$

Із рівнянь (5) та (4) з урахуванням, що $p_1 V_0 = RT_1$, отримуємо квадратне рівняння відносно величини $\frac{p_A}{p_1}$

$$4 \left(\frac{T_m}{T_1} - 1 \right) \left(1 - \left(\frac{p_A}{p_1} \right) \right) = \left(\frac{p_A}{p_1} \right)^2.$$

Розв'язуючи рівняння при підстановці числових значень T_1 та T_m отримуємо $p_1 = 2p_A$. Тоді рівняння (3) процесу, який зображено на графіку ділянкою 2-3-4 матиме вигляд:

$$p = p_A \left(3 - \frac{V}{V_0} \right) \quad \text{або} \quad \frac{V}{V_0} = 3 - \frac{p}{p_A}. \quad (6)$$

Початковий об'єм можна визначити з рівняння стану газу (точка 1) враховуючи, що

$$p_0 = p_1 \frac{T_0}{T_1} = \frac{15}{8} p_A.$$

Рівняння (6) можна записати у вигляді:

$$\frac{V(3 - V/V_0)}{T} = \text{const}.$$

Для визначення залежності теплоємності газу від об'єму на ділянці 2-3-4 використаємо перше начало термодинаміки для ідеального двоатомного газу в диференціальній формі (теплотою, що віддає газ за рахунок третя поршня о стінки посудини, можна знехтувати):

$$\delta Q = \frac{5}{2} R dT + p dV.$$

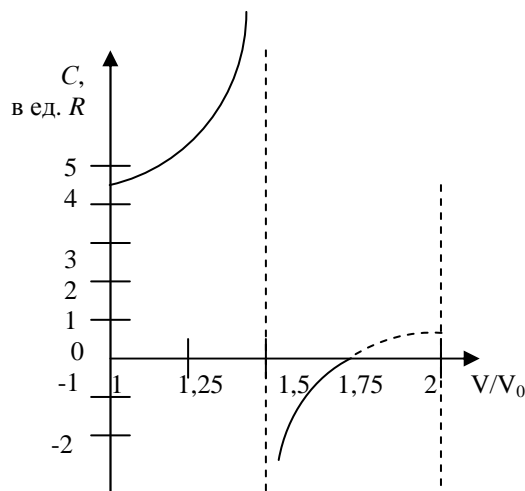
Звідки теплоємність газу $C = \frac{5}{2} R + p \frac{dV}{dT}$. Із рівняння стану

$$p_A V \left(3 - \frac{V}{V_0} \right) = RT$$

отримаємо $\frac{dV}{dT} = \frac{R}{(3 - 2V/V_0)p_A}$. Так як $p = p_A (3 - V/V_0)$, то

$$C = \frac{5}{2} R + \frac{3 - V/V_0}{3 - 2V/V_0} R.$$

На графіку схематично зображено залежність $C=f(V/V_0)$. Як бачимо, при $1,5 < V/V_0 < 1,75$ теплоємність від'ємна.



10 клас **Старе авторське!**
 XLV олімпіада з фізики 2008 р. (Теоретичний тур)
 Задача 2 (Розв'язок)

Згідно даних задачі очевидно, що в момент початку руху системи $\alpha_0 = 60^\circ$, $\beta_0 = 30^\circ$ (рис.2).

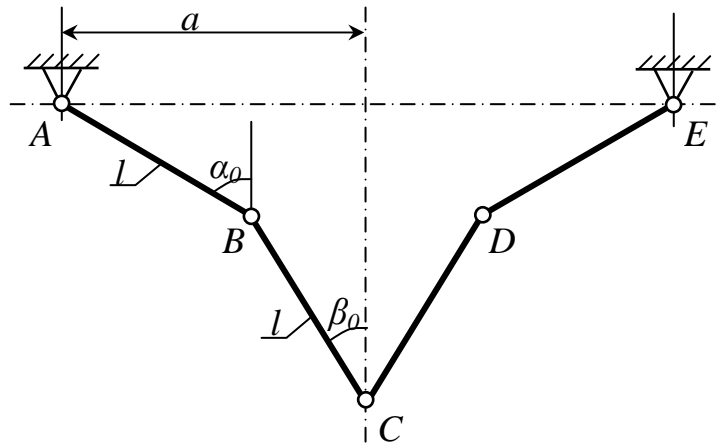


Рис.2

З часом система набуде стану стійкої рівноваги (рис. 3). Сила F , що діє з боку правої частини системи на ліву, в силу симетрії системи направлена так, як показано на рис. 3. Запишемо умову рівноваги стержня BC відносно точки B:

$$Fl \cos \beta - mg \frac{l}{2} \sin \beta = 0.$$

Звідси

$$F = \frac{mg \sin \beta}{2 \cos \beta}. \quad (1)$$

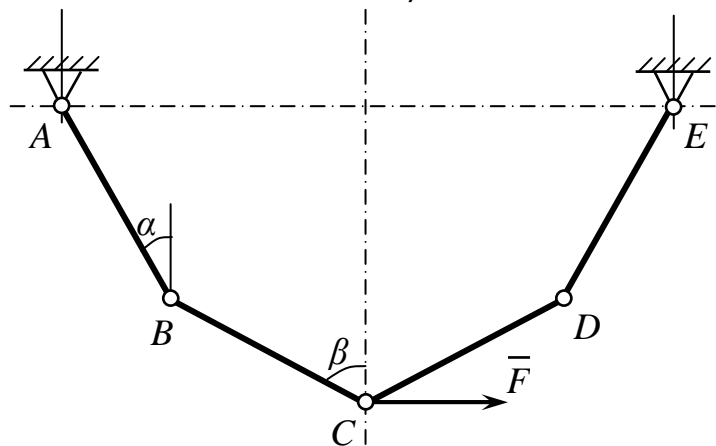


Рис.3

Тепер запишемо умову рівноваги лівої частини системи відносно точки A:

$$F(l \cos \alpha + l \cos \beta) - mg \frac{l}{2} \sin \alpha - mg(l \sin \alpha + \frac{l}{2} \sin \beta) = 0.$$

Звідси

$$F = \frac{mg}{2} \frac{3 \sin \alpha + \sin \beta}{\cos \alpha + \cos \beta}. \quad (2)$$

Прирівняємо (1) і (2):

$$\frac{\sin \beta}{\cos \beta} = \frac{3 \sin \alpha + \sin \beta}{\cos \alpha + \cos \beta}.$$

Звідси

$$\operatorname{tg} \beta = 3 \operatorname{tg} \alpha. \quad (3)$$

Шарнір С переміщується тільки по вертикалі, тому

$$l \sin \alpha + l \sin \beta = a = l \frac{1 + \sqrt{3}}{2},$$

або

$$\sin \alpha + \sin \beta = \frac{1 + \sqrt{3}}{2}. \quad (4)$$

Дослідимо систему рівнянь (3) та (4). Рівнянню (4) відповідають ті значення кутів α і β , при яких точка С знаходиться на осі симетрії. Таких пар значень α і β безліч. Рівняння (3) виділяє з цієї безлічі конкретну пару кутів α_1 та β_1 , яка відповідає умові стійкої рівноваги.

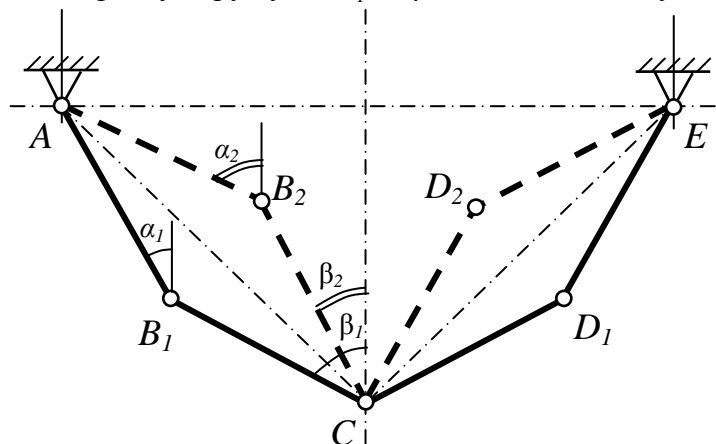


Рис.4

Значення α_1 і β_1 можна визначити, розв'язуючи вказану систему чисельними методами.

Але дана механічна система має ще одну особливість. Положенню точки С при стійкій рівновазі системи відповідає ще одна пара кутів α_2 і β_2 . Це впливає з, що коли існує трикутник AB_1C , то при тих же положеннях шарнірів А і С існує також трикутник AB_2C (рис.4). Або це впливає також з рівняння (4), згідно якого α і β можна поміняти місцями.

Все сказане відповідає заміні $\alpha_1 = \beta_2$ та $\beta_1 = \alpha_2$. Така заміна трансформує умову (3) стійкої рівноваги в умову (5) існування другого розв'язку для заданого положення шарніра С. Одержимо

$$\operatorname{tg} \alpha_2 = 3 \operatorname{tg} \beta_2. \quad (5)$$

Так як при $\alpha_2 = \alpha_0 = 60^\circ$ та при $\beta_2 = \beta_0 = 30^\circ$ умова (5) виконується, то робимо висновок, що початкове положення шарніра С співпадає з його положенням за умови стійкої рівноваги. Отже, шарнір С після перерізування нитки не зміститься, а за стійкої рівноваги $\alpha_1 = 30^\circ$, $\beta_2 = 60^\circ$.

Кількість тепла Q , що виділиться по закінченні руху системи, дорівнює зменшенню її потенціальної енергії. Враховуючи незмінність положень точок А, С і Е, одержимо:

$$Q = 2m\left(\frac{l}{2} \cos \alpha_1 - \frac{l}{2} \cos \alpha_0\right) + 2m\left(\frac{l}{2} \cos \beta_0 - \frac{l}{2} \cos \beta_1\right) = 2mgl(\cos 30^\circ - \cos 60^\circ) = mgl(\sqrt{3} - 1).$$

10 клас
XLV олімпіада з фізики 2008 р. (Теоретичний тур)
Задача 3 (Розв'язок)

Схематично зобразимо положення супутників (див. Рис.1.) Зазначимо, що різниця часу відправлення і отримання сигналів від перших двох супутників однакова $\Delta t_1 = \Delta t_2 = 0,0479$ с. Отже приймач знаходиться в площині екватору.

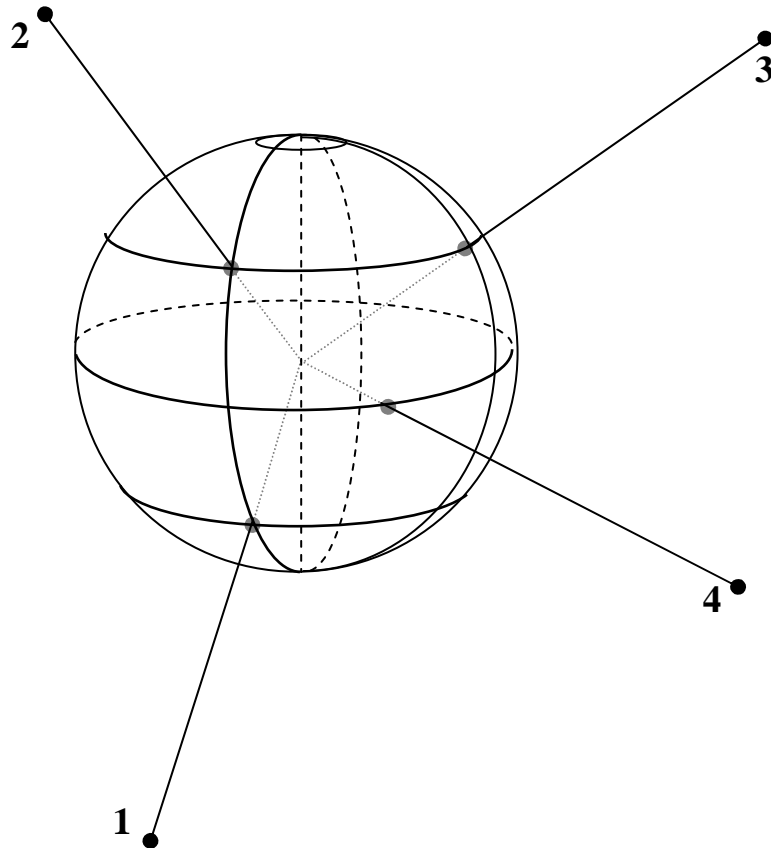


Рис.1.

Також однаковою є різниця часу відправлення і отримання сигналів від другого і третього супутників $\Delta t_2 = \Delta t_3 = 0,0479$ с. Отже приймач знаходиться в площині меридіану 45° . Дві площини перетинаються вздовж лінії з координатами четвертого супутника. Таким чином, приймач знаходиться безпосередньо під четвертим супутником. Перед тим як розглянути надходження сигналів до приймача від першого і четвертого супутників визначимо кут, який утворюють напрями на ці супутники з центру планети.

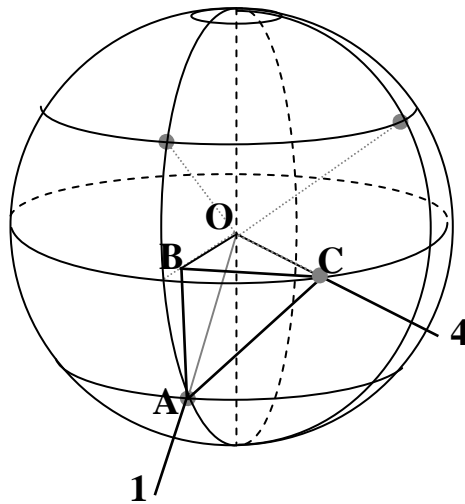


Рис.2.

Оскільки за умовою кути АОВ і ВОС дорівнюють 45° , $AB = BC = R/\sqrt{2}$, де R - відстань від центру планети до спостерігача (див. Рис.2). Отже $AC = R$ і трикутник ОАС є рівностороннім з кутами по 60° . Розглянемо тепер площину цього трикутника (Рис.3). Позначимо через $\Delta\tau$ розходження у часі між годинником приймача і точним часом t супутників. Тоді відстань між спостерігачем (точка С) і 4-м супутником $r - R = c(\Delta t_4 + \Delta\tau)$, а відстань між спостерігачем і 1-м супутником $\sqrt{r^2 + R^2 - 2rR \cos 60^\circ} = c(\Delta t_1 + \Delta\tau)$. Маємо систему з двох рівнянь з двома невідомими R і $\Delta\tau$, звідки знаходимо:

$$\begin{cases} R = c(\Delta t_1 - \Delta t_4) \frac{2r + c(\Delta t_1 - \Delta t_4)}{r + 2c(\Delta t_1 - \Delta t_4)} \approx 6383,04 \text{ км} \\ \Delta\tau = \frac{r - R}{c} - \Delta t_4 \approx 0,0111 \text{ с.} \end{cases}$$

Отже повітряна куля знаходиться у точці з координатами $0^\circ 00' 00''$ широти (тобто над екватором), $45^\circ 00' 00''$ східної довготи (неподалік від східного узбережжя Африки), на висоті $R - R_e \approx 4 \text{ км } 890 \text{ м}$ над рівнем Індійського океану.

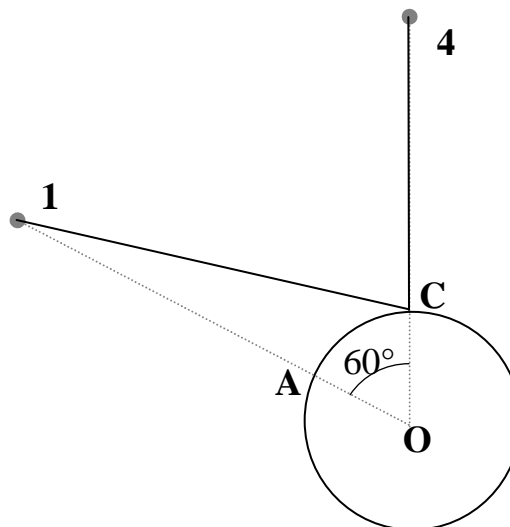


Рис.3.

Игорь!

То, что синим курсивом, можно частично или полностью включить в задачу. Тогда она будет похожа на межнаровскую (думаю, рано или поздно там что-нибудь по GPS дадут). Небольшие нюансы: Земля вращается, орбиты под углами (хотя вот это как раз и не очень существенно). Придется вычислять скорости спутников, периоды их обращения и думать.

Наконец, могу переделать основной вариант: задать не радиус орбиты, а период обращения равный, например, в точности полупериоду Земли (вначале работы GPS как раз эта схема и использовалась). Сейчас периоды незначительно отличаются от 12 часов, а радиусы орбит от заданных в условии задачи.

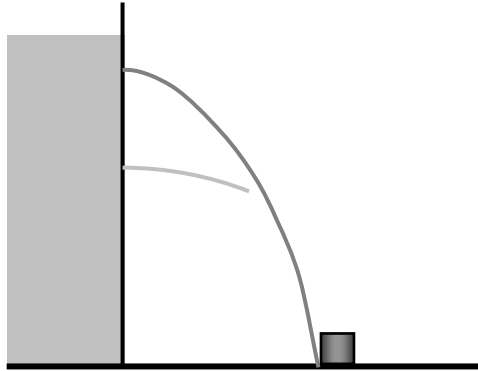
Наконец, условия избыточны: в основном варианте полярный радиус и сплюснутость Земли не используются, но если заранее выбросить их из условия – получится подсказка об экваторе.

Вообщем, звони или пиши, как удобнее.

Олег

10 клас
XLV олімпіада з фізики 2008 р. (Теоретичний тур)
Задача 4 (Розв'язок)

Малюнок з умови задачі:



Як відомо, за ідеальних умов швидкість вильоту води з отвору можна знайти або з рівняння Бернуллі, або з закону збереження енергії (з урахуванням великої площі перерізу діжки $v = \sqrt{2gh}$ - формула Торрічеллі). В реальних умовах швидкість завжди дещо менша і залежить від форми отвору (обговорення цього питання можна знайти, наприклад, у Фейнманівських лекціях з фізики). Тому будемо вважати, що

$$v_1 = \alpha\sqrt{2gh_1} = \alpha\sqrt{2gh}, \quad v_2 = \alpha\sqrt{2gh_2},$$

де α – деяке менше за одиницю безрозмірне число, однакове для обох отворів внаслідок їх подібності, h_2 - глибина другого отвору. Знайдемо положення точки перетину струменів.

У вертикальному напрямку за деякий час t вода опускається на відстань $y = \frac{gt^2}{2}$, у горизонтальному – зміщується на відстань $x = vt$. Таким чином, для системи координат з початком у точці виходу першого струменя і спрямованою вниз віссю ординат, маємо наступні рівняння ліній першого і другого струменів:

$$y_1 = \frac{gx_1^2}{2v_1^2}, \quad y_2 = \Delta h + \frac{gx_2^2}{2v_2^2},$$

де $\Delta h = h_2 - h_1$ відстань між отворами. Оскільки в точці перетину координати співпадають $x_1 = x_2 \equiv x_0$, $y_1 = y_2 \equiv y_0$, з урахуванням виразу для швидкостей знаходимо:

$$\begin{cases} x_0 = 2\alpha\sqrt{h_1h_2}, \\ y_0 = h_2. \end{cases}$$

Тобто точка перетину струменів нижча від другого отвору на відстань $y_0 - \Delta h = h_1$. Дивний і красивий результат. Виявляється, точка перетину струменів буде завжди нижча за нижній отвір на відстань між верхнім отвором і поверхнею води (не зважаючи на те, яка відстань між самими отворами). В нашому випадку це $h=10$ см. Єдине застереження це сторонні предмети, які можуть завадити перетину струменів. В нашому випадку – поверхня столу, від якої нижній отвір повинен бути віддаленим щонайменше на ті ж самі 10 см.

Перейдемо до другої частини задачі. За умовою другий отвір зроблений на відстані

$$h_2 = 4h \text{ від поверхні води. Тоді } \begin{cases} x_0 = 4\alpha h, \\ y_0 = 4h, \\ v_2 = 2\alpha\sqrt{2gh} = 2v_1. \end{cases}$$

Швидкість народженого в точці $(x_0; y_0)$ нового струменя знайдемо із закону збереження імпульсу. Маса води, яка проходить через отвір площею перерізу S за одиницю часу, дорівнює

$$q = \frac{\Delta m}{\Delta t} = \frac{\rho S \Delta l}{\Delta t} = \rho S v. \text{ Для першого і другого отворів маємо}$$

$$q_1 = \rho S_1 v_1 = \alpha \rho S_1 \sqrt{2gh}, \quad q_2 = \rho S_2 v_2 = \alpha \rho S_2 \cdot 2v_1 = q_1.$$

Виявляється, змішуються рівні маси рідини обох струменів. Тоді закон збереження імпульсу

зведеться до визначення середньоарифметичних швидкостей. У горизонтальному напрямку швидкості струменів залишаються незмінними, отже після з'єднання

$$v_x = \frac{v_{1x} + v_{2x}}{2} = \frac{3}{2} v_1. \quad \text{У} \quad \text{вертикальному} \quad \text{напрямку}$$

$$v_y = \frac{v_{1y} + v_{2y}}{2} = \frac{1}{2} (\sqrt{2gy_0} + \sqrt{2g(y_0 - \Delta h)}) = \frac{3}{2} \sqrt{2gh}. \text{ Для того, щоб знайти відстань від діжки,}$$

на якій опиниться струмінь, знизившись до рівня отвору стакану, знайдемо

спочатку час τ такого зниження. Точка перетину знаходиться на висоті $H - h - y_0 = 5h$ над

поверхнею, а висота стакану h . Отже $4h = v_y \tau + \frac{g\tau^2}{2}$ або

$$g\tau^2 + 3\sqrt{2gh}\tau - 8h = 0.$$

Додатний корінь квадратного рівняння $\tau = \sqrt{\frac{2h}{g}}$. За цей час в горизонтальному напрямі

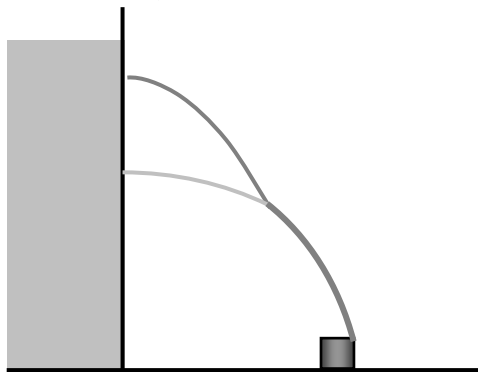
струмінь зміститься на $l = v_x \tau = \frac{3}{2} \alpha \sqrt{2gh} \cdot \sqrt{\frac{2h}{g}} = 3\alpha h$ і опиниться на відстані

$L = x_0 + l = 7\alpha h$ від діжки. Стакан знаходиться від діжки на відстані 6 своїх діаметрів d .

Цю ж відстань за умовою задачі спочатку долав у горизонтальному напрямку один перший струмінь. Тобто,

$$6d = v_1 t = \alpha \sqrt{2gh} \cdot \sqrt{\frac{2(H-h)}{g}} = 6\alpha h.$$

Отже $d = \alpha h$ і тоді $L = 7d$. Струмінь буде попадати у верхню крайню точку стакану (що може призвести навіть до перевертання останнього). Під час розрахунків ми знехтували опором повітря, впливом сил поверхневого натягу на рух струменя, завдяки яким той власне й утворює одне ціле. Навіть у цьому випадку завдяки товщині струменя вода буде частково попадати у стакан. Відповідь на останнє питання в ідеалізованому випадку: струмінь перелітатиме стакан, якщо $S_1/S_2 < 2$.



10 клас
XLV олімпіада з фізики 2008 р. (Теоретичний тур)
Задача 5 (Розв'язок)

Скористаємося методом електростатичних зображень.

1) Під час переміщення точкового заряду можна вважати заряд-зображення нерухомим. Отже, виконана під час переміщення робота

$$A = -k \frac{q^2}{3a} + k \frac{q^2}{2a} = k \frac{q^2}{6a}.$$

(ми збільшили відстань між зарядами від $2a$ до $3a$). За умовою ця робота $A = 36$ мкДж.

Застосуємо тепер закон збереження енергії:

$$W_1 + A = W_2 + Q.$$

Початкова енергія кулонівської взаємодії заряду з площиною

$$W_1 = -\frac{1}{2} \cdot k \frac{q^2}{2a},$$

а кінцева енергія

$$W_2 = -\frac{1}{2} \cdot k \frac{q^2}{4a}.$$

Ми врахували, що енергія взаємодії реального заряду з його зображенням удвічі менша, ніж енергія взаємодії двох відповідних реальних зарядів (досить згадати, що реальне електричне поле існує тільки у півпросторі).

Таким чином,

$$Q = W_1 - W_2 + A = k \frac{q^2}{24a} = \frac{1}{4} A = 9 \text{ мкДж}.$$

2) У цьому випадку легко помітити, що енергія кулонівської взаємодії не змінюється (можна вважати, що просто змінилися на протилежні знаки всіх зарядів). Отже, згідно з законом збереження енергії $Q = A = 36$ мкДж.