

1. Експериментально визначити відношення теплоємностей газу при сталому тиску і сталому об'ємі  $\gamma = C_p/C_v$  можна таким методом. Певну кількість молів газу  $\nu$ , початкові значення об'єму і тиску якого дорівнюють  $V$  та  $p$ , нагрівають двічі за допомогою спіралі, по якій пропускають той самий струм протягом однакового часу: спршу при сталому об'ємі, причому кінцевий тиск складає  $p_1$ , потім при сталому тиску, причому кінцевий об'єм складає  $V_2$ . Як за цими даними знайти  $\gamma$ , вважаючи газ ідеальним?

2. Визначити, як рухатиметься розріджена повністю іонізована плазма, вміщена в електричне та магнітне поля, спрямовані взаємно перпендикулярно. Чи можна вважати, що плазма рухатиметься як єдине ціле? Швидкості усіх частинок плазми вважати набагато меншими за швидкість світла. Зіткненнями між частинками плазми знехтувати.

3. Штучний супутник Землі рухається коловою орбітою, яка проходить над полюсами. Виникла необхідність перевести його на іншу колову орбіту такого самого радіуса, яка теж проходить над полюсами. Площини орбіт мають утворювати двограний кут  $\alpha$ . Як можна змінити орбіту, вмикаючи двигун на короткий час, щоб витратити якнайменше пального?

Розгляньте випадки:  $\alpha_1 = 15^\circ$ ,  $\alpha_2 = 45^\circ$ ,  $\alpha_3 = 90^\circ$ . Зміну маси супутника через витрату пального не враховуйте.

4. До двох контактів, що знаходяться один від одного на відстані  $S$  по горизонталі і  $h$  по вертикалі, підвісили за краї тонкий немагнітний металевий ланцюжок довжиною  $l$  з великою кількістю ланок. Ланцюжок висить в однорідному магнітному полі, перпендикулярному площині ланцюжка. Коли через ланцюжок почали пропускати деякий сталій струм, його форма змінилася так, що біля нижчого контакту він став горизонтальним, а біля вищого – вертикальним. Знайдіть відношення сили Ампера до сили тяжіння, що діють на кожну ланку ланцюжка, а також на весь ланцюжок в цілому.

5. Коші запропонував наближену формулу  $n = a + b/\lambda^2$  залежності показника заломлення  $n$  від вакуумної довжини хвилі  $\lambda$ . Визначте коефіцієнти  $a$  і  $b$  для води, якщо показник заломлення фіолетового світла ( $\lambda = 390$  нм) дорівнює 1,341, а червоного ( $\lambda = 730$  нм) – 1,326. Завдяки дисперсії світла ми спостерігаємо веселку. Зобразіть хід променів через краплю води, який обумовлює веселку, і визначте, під якими кутами до напрямку сонячних променів спостерігаються її граничні смуги. Крім первинної веселки іноді можна спостерігати вторинну. Завдяки чому утворюються вторинна веселка? Чи знайдеться за межами оптичного діапазону довжина  $\lambda'$  електромагнітної хвилі, для якої первинна і вторинна веселки починають зливатися в одну? Якщо так, оцініть  $\lambda'$ , якщо ні, поясніть чому.

Задачі запропонували С.У.Гончаренко (1), І.О.Анісімов (2), І.М.Гельфгат (3), О.Ю.Орлянський (4,5)

1. Экспериментально определить отношения теплоемностей газа при постоянном давлении и постоянном объеме  $\gamma = C_p/C_v$  можно таким методом. Некоторое количество молей газа  $\nu$ , начальные значения объема и давления которого равны  $V$  и  $p$ , нагревают дважды при помощи спирали, по которой пропускают тот же ток в течение одинакового времени: сначала при постоянном объеме, причем окончательное давление составляет  $p_1$ , потом при постоянном давлении, причем окончательный объем составляет  $V_2$ . Как по этим данным найти  $\gamma$ , считая газ идеальным?

2. Определить, как будет двигаться разреженная полностью ионизированная плазма, помещенная в электрическое и магнитное поля, направленные взаимно перпендикулярно. Можно ли считать, что плазма будет двигаться как единое целое? Скорости всех частиц плазмы считать намного меньшими, чем скорость света. Столкновениями между частицами плазмы пренебречь.

3. Искусственный спутник Земли движется по круговой орбите, проходящей над полюсами. Возникла необходимость перевести его на другую круговую орбиту такого же радиуса, также проходящую над полюсами. Плоскости орбит должны образовывать двугранный угол  $\alpha$ . Как изменить орбиту, включая двигатель на короткое время, чтобы израсходовать как можно меньше горючего? Рассмотрите случаи:

$\alpha_1 = 15^\circ$ ,  $\alpha_2 = 45^\circ$ ,  $\alpha_3 = 90^\circ$ . Изменение массы спутника вследствие расхода горючего не учитывайте

4. К двум контактам, расстояние между которыми по горизонтали равно  $S$ , а по вертикали  $h$ , подвесили за края тонкую немагнитную металлическую цепочку длиной  $l$  с большим количеством звеньев. Цепочка висит в однородном магнитном поле, которое перпендикулярно плоскости цепочки. Когда через цепочку начали пропускать некоторый постоянный ток, ее форма изменилась так, что у нижнего контакта она стала горизонтальной, а у верхнего – вертикальной. Найдите отношение силы Ампера к силе тяжести, которые действуют на каждое звено цепочки, а также на всю цепочку в целом.

5. Коши предложил приближенную формулу  $n = a + b/\lambda^2$  зависимости показателя преломления  $n$  от вакуумной длины волны  $\lambda$ . Определите коэффициенты  $a$  и  $b$  для воды, если показатель преломления фиолетового света ( $\lambda = 390$  нм) равен 1,341, а красного ( $\lambda = 730$  нм) – 1,326. Благодаря дисперсии света мы наблюдаем радуго. Нарисуйте ход лучей через каплю воды, обуславливающий радуго, и определите, под какими углами к направлению солнечных лучей наблюдаются ее граничные полосы. Кроме первичной радуго иногда можно наблюдать вторичную. Благодаря чему образуется вторичная радуго? Найдется ли за пределами оптического диапазона такая длина  $\lambda'$  электромагнитной волны, для которой первичная и вторичная радуго начнут сливаться? Если да, оцените  $\lambda'$ , если нет, объясните почему.

## Теоретичний тур 2013 рік, 11 клас задача №1.

### Розв'язок

1. За обох умов нагріву газу передається однакова кількість теплоти відповідно закону Джоуля-Ленца ,  $\Delta Q_1 = \Delta Q_2 = \Delta Q$
2. Але різні умови нагріву приводять до різних значень кінцевої температури (  $\Delta T_1 \neq \Delta T_2$  ) за рахунок різних теплоємностей газу в цих процесах  
$$\Delta Q = C_v \Delta T_1 = C_p \Delta T_2 ,$$
3. Відповідно відношення молярних теплоємностей визначається відношенням різниць температур, отриманих у двох процесах нагріву газу  
$$\gamma = C_p / C_v = \Delta T_1 / \Delta T_2$$
4. При ізохоричному нагріванні (  $V = \text{const}$  ) з рівняння  $PV = \nu RT$  маємо  
$$\Delta T_1 = V(P_1 - P) / \nu R$$
5. При ізобаричному нагріванні (  $P = \text{const}$  ) з рівняння  $PV = \nu RT$  маємо  
$$\Delta T_2 = P(V_2 - V) / \nu R$$
6. Остаточну отримуємо  $\gamma = C_p / C_v = \Delta T_1 / \Delta T_2 = V(P_1 - P) / P(V_2 - V)$

## 11 клас . Задача№ 2

Визначити, як рухатиметься розріджена повністю іонізована плазма, вміщена в електричне та магнітне поля, спрямовані взаємно перпендикулярно. Чи можна вважати, що плазма рухатиметься як єдине ціле? Швидкості усіх частинок плазми вважати набагато меншими за швидкість світла. Зіткненнями між частинками плазми знехтувати.

### Розв'язок

Розглянемо спершу рух окремої зарядженої частинки. Нехай магнітне поле спрямоване вздовж осі  $z$ , електричне - вздовж осі  $x$ .

Нехай початкова швидкість зарядженої частинки спрямована довільно, її проекція на напрямок магнітного поля -  $v_{\parallel}$ , перпендикулярна до поля компонента -  $v_{\perp}$ . За відсутності електричного поля рух частинки складатиметься з рівномірного руху вздовж магнітного поля зі швидкістю  $v_{\parallel}$  і циклотронного обертання в площині  $xOy$  з частотою  $\omega_c = eB/m$  по колу ларморівського радіусу  $R_L = mv_{\perp}/eB$ .

Наявність електричного поля приведе до того, що в протилежних (у напрямку  $x$ ) точках орбіти швидкість зарядженої частинки відрізнятиметься на величину  $2\Delta v = (eE/m)(\pi/\omega_c) = \pi E/B$ . Якщо прийняти, що точка  $x=0$  суміщена з центром орбіти, то можна спрощено вважати, що половини орбіти, що відповідають додатнім і від'ємним  $x$ , частинка пролітає зі швидкостями  $v_{\perp} + \Delta v$  та  $v_{\perp} - \Delta v$ . В результаті орбіта не замикається, і з'являється середня швидкість у напрямку  $y$ :

$$v_{\text{др}} = \frac{\omega_c}{2\pi} 2[R_L(v_{\perp} + \Delta v) - R_L(v_{\perp} - \Delta v)] = \frac{eB}{\pi m} \frac{m}{eB} \frac{\pi E}{B} = \frac{E}{B}.$$

Видно, що ця швидкість - швидкість дрейфу в схрещених полях - не залежить ні від швидкості, ні від маси, ні від заряду частинки.

Отже, електрони та позитивні іони дрейфуватимуть з однаковою швидкістю. Значить, плазма рухатиметься як ціле з дрейфовою швидкістю  $v_{\text{дд}} = E/B$  (можна чекати, що ця формула справедлива з точністю до числового коефіцієнту порядку одиниці, але, як показує більш акуратний розрахунок, вона є точною).

11 клас

Задача № 3

### Умова задачі

Штучний супутник Землі рухається коловою орбітою, яка проходить над полюсами. Виникла необхідність перевести його на іншу колову орбіту такого самого радіусу, яка теж проходить над полюсами. Площини орбіт мають утворювати двогранний кут  $\alpha$ . Як можна змінити орбіту, вмикаючи двигун на короткий час, щоб витратити якнайменше пального? Розгляньте випадки:  $\alpha_1 = 15^\circ$ ,  $\alpha_2 = 45^\circ$ ,  $\alpha_3 = 90^\circ$ . Зміну маси супутника через витрату пального не враховуйте.

**Розв'язання.** Позначимо радіус орбіти  $r$ , маси Землі та супутника відповідно  $M$  і  $m$ . Тоді початкова швидкість супутника

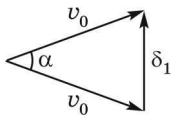
$$v_0 = \sqrt{G \frac{M}{r}}; \quad (1)$$

Якщо ж збільшити цю швидкість у  $\sqrt{2}$  разів, то супутник подолає тяжіння Землі та віддалиться від неї на необмежену відстань.

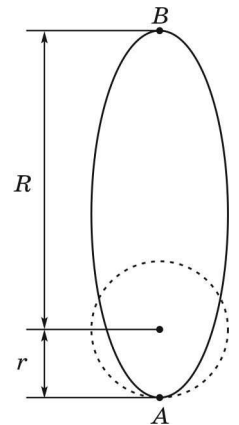
Витрата пального під час кожного вмикання двигуна прямо пропорційна імпульсу, який отримує супутник, тобто модулю зміни швидкості  $\delta$ .

Можна запропонувати два способи зміни орбіти.

1) Треба увімкнути двигун один раз над полюсом, щоб «повернути» швидкість на кут  $\alpha$ . На рисунку показано відповідний рівнобедрений трикутник (зазначено модулі швидкостей), з якого отримуємо  $\delta_1 = 2v_0 \sin \frac{\alpha}{2}$ .



2) Треба спочатку над одним полюсом (у точці А, див. рисунок) надати супутнику додаткової швидкості  $u$ , щоб перевести його на витягнуту еліптичну орбіту; тоді над іншим полюсом (у точці В) швидкість  $v_1$  супутника буде меншою і її легше буде «повернути» на кут  $\alpha$ . Після половини оберту новою еліптичною траєкторією треба зменшити швидкість супутника знов-таки на  $u$ , щоб орбіта стала коловою. Таким чином, витрата пального буде пропорційна зміні швидкості  $\delta_2 = 2u + 2v_1 \sin \frac{\alpha}{2}$ .



Щоб виразити  $v_1$  через  $u$ , скористаємося законами збереження енергії та моменту імпульсу:

$$-G \frac{Mm}{r} + \frac{m(v_0 + u)^2}{2} = -G \frac{Mm}{R} + \frac{mv_1^2}{2}, \quad m(v_0 + u)r = mv_1 R.$$

Із цих співвідношень, урахувавши формулу (1), отримуємо квадратне рівняння відносно  $v_1$ :

$$v_1^2 - 2 \frac{v_0^2}{v_0 + u} v_1 + v_0^2 - u^2 - 2uv_0 = 0.$$

Формула для коренів квадратного рівняння нам не потрібна: два його корені відповідають *максимальному* та *мінімальному* значенням швидкості супутника на еліптичній орбіті. Отже, один із

коренів має дорівнювати  $v_0 + u$  (це легко перевірити), а другий, тобто  $v_1$ , знайдемо з теореми Вієта:  $v_1 = \frac{v_0^2 - u^2 - 2uv_0}{v_0 + u}$ .

Таким чином,

$$\delta_2 = 2u + 2 \frac{v_0^2 - u^2 - 2uv_0}{v_0 + u} \sin \frac{\alpha}{2}. \quad (2)$$

Очевидно, досить розглядати значення  $u$  в інтервалі  $(0; (\sqrt{2}-1)v_0)$ . Якщо  $u \rightarrow 0$ , отримуємо  $\delta_2 \rightarrow \delta_1$ . Якщо  $u \rightarrow v_0(\sqrt{2}-1)$  (швидкість  $v_0 + u$  — це аналог другої космічної швидкості для даної орбіти), другий доданок у формулі (2) прямує до нуля (поворот площини орбіти відбуватиметься майже за нульової швидкості). Цей варіант вигідніший за варіант 1, якщо  $\sin \frac{\alpha}{2} > \sqrt{2}-1$  (тобто якщо  $\alpha > 49^\circ$ ). Проте час такого руху прямує до нескінченності...

Дослідження залежності  $\delta_2(u)$  можна провести, наприклад, визначивши відповідну похідну. Це дослідження показує, що за умови  $\frac{1}{3} < \sin \frac{\alpha}{2} < \frac{1}{2}$  (тобто  $39^\circ < \alpha < 60^\circ$ ) функція  $\delta_2(u)$  має мінімум

всередині інтервалу  $(0; (\sqrt{2}-1)v_0)$ , при  $u_{\min} = v_0 \left( \sqrt{\frac{2 \sin \frac{\alpha}{2}}{1 - \sin \frac{\alpha}{2}}} - 1 \right)$ . Якщо

$\alpha = \alpha_2 = 45^\circ$ , отримуємо  $u_{\min} = 0,11v_0$  і  $\delta_2 = 0,75v_0$ .

**Відповідь.** 1) Слід увімкнути двигун один раз над полюсом, змінивши напрям швидкості на  $15^\circ$ . 2) Слід увімкнути двигун над полюсом, збільшивши швидкість супутника на 11 %, над іншим полюсом змінити напрям швидкості на  $45^\circ$  і ще через половину оберту зменшити швидкість до початкового значення. 3) Слід увімкнути двигун над полюсом, збільшивши швидкість супутника трохи менше ніж на 41 %, над іншим полюсом змінити напрям швидкості на  $90^\circ$  і ще через половину оберту зменшити швидкість до початкового значення.

## 11 клас

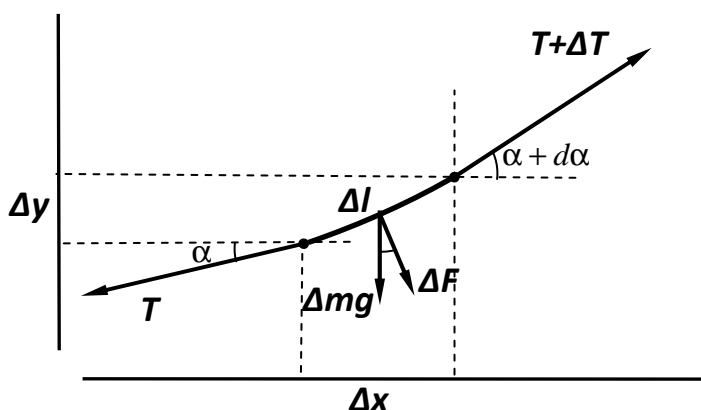
**Задача № 4** До двох контактів, що знаходяться один від одного на відстані  $s$  по горизонталі і  $h$  по вертикалі, підвісили за краї тонкий немагнітний металевий ланцюжок довжиною  $l$  з великою кількістю ланок. Ланцюжок висить в однорідному магнітному полі, перпендикулярному площині ланцюжка. Коли через ланцюжок почали пропускати деякий сталий струм, його форма змінилася так, що біля нижчого контакту він став горизонтальним, а біля вищого – вертикальним. Знайдіть відношення сили Ампера до сили тяжіння, що діють на кожен ланку ланцюжка, а також на весь ланцюжок в цілому.

**Розв'язок.** Оскільки за умовою ланок у ланцюжку дуже багато, розглянемо ланцюжок у вигляді дуги кривої. Спроекуємо сили, що діють на маленький фрагмент ланцюжка довжиною  $\Delta l$ , на горизонтальний і вертикальний напрямки ( $\Delta l$  має горизонтальну і вертикальну проекції

$$\Delta x = \Delta l \cos \alpha \quad \text{і} \quad \Delta y = \Delta l \sin \alpha, \quad \text{див.}$$

рис.1). Почнемо з сили тяжіння. Горизонтальна проекція дорівнює нулю, а вертикальна  $\Delta mg = \tau g \Delta l$ , де  $\tau = m/l$  лінійна густина ланцюжка. Отже сума всіх вертикальних складових

дасть спрямовану вниз силу  $\sum \Delta mg = \tau g \sum \Delta l = \tau gl = mg$  - очікуваний результат, до якого ми добре звикли. Розглянемо тепер проекції сили Ампера  $\Delta F = IB\Delta l$ . Горизонтальна проекція:  $\Delta F_x = IB\Delta l \sin \alpha = IB\Delta y$ .



Вертикальна проекція:  $\Delta F_y = -IB\Delta l \cos \alpha = -IB\Delta x$ . Горизонтальна складова сили Ампера, що діє на весь ланцюжок:

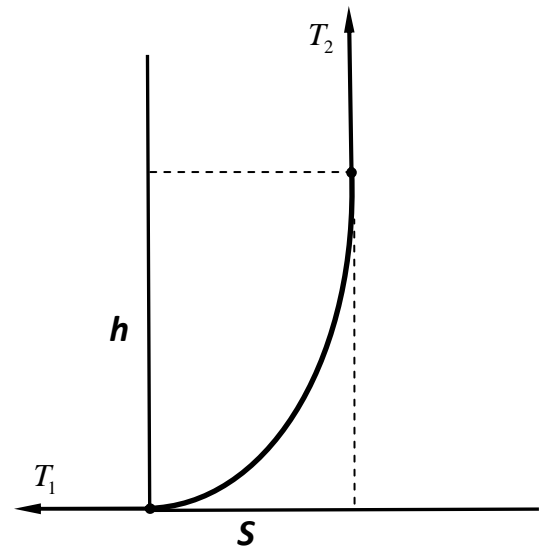
$$F_x = \sum \Delta F_x = IB \sum \Delta y = IBh. \quad (1)$$

Проекція сили Ампера на вертикальний напрямок дає

$$F_y = \sum \Delta F_y = -IB \sum \Delta x = -IBS. \quad (2)$$

Отже, у нашому випадку для всього ланцюжка (рис.2) маємо

$$\begin{cases} T_1 = IBh, \\ T_2 = IBS + mg. \end{cases} \quad (3)$$



Ми ще не використали задану в умові довжину ланцюжка  $l$ . Найпростіше це зробити або за допомогою аналізу роботи сил натягу при невеликому уявному зміщенні на  $\Delta l$  ланцюжка вздовж його довжини ( $(T_2 - T_1)\Delta l = \Delta mgh$ ), або, спроектувавши сили, що діють на маленький фрагмент ланцюжка (рис.1), на його напрям:  $\Delta T = \Delta mg \sin \alpha = \tau g \Delta l \sin \alpha = \tau g \Delta y$ . Тоді

$$T_2 - T_1 = \sum \Delta T = \tau g \sum \Delta y = \tau gh = mgh/l. \quad (4)$$

Отже, ми отримали три рівняння (система (3) і (4)). Необхідно знайти відношення сили Ампера до сили тяжіння, що діють на ланку ланцюжка, тобто, безрозмірну величину  $a = \frac{IB\Delta l}{\Delta mg} = \frac{IB}{\tau g}$ .

Запишемо всі отримані рівняння у безрозмірному вигляді ( $t_1 = T_1/mg, t_2 = T_2/mg$ ):



$$\begin{cases} t_1 = a \frac{h}{l}, \\ t_2 = a \frac{S}{l} + 1, \\ t_2 - t_1 = \frac{h}{l} \end{cases} \quad (5)$$

і знайдемо

$$a = \frac{l-h}{h-S}.$$

Рівнодійна сила Ампера, що діє на весь ланцюжок, дорівнює  $F_A = IB\sqrt{h^2 + S^2}$ . Відношення сили Ампера до сили тяжіння, що діють на весь ланцюжок в цілому:

$$\frac{F_A}{mg} = \frac{IB\sqrt{h^2 + S^2}}{\tau gl} = \frac{IB}{\tau g} \frac{\sqrt{h^2 + S^2}}{l} = a \frac{\sqrt{h^2 + S^2}}{l} = \frac{l-h}{h-S} \frac{\sqrt{h^2 + S^2}}{l}.$$

11 клас

### Задача № 5

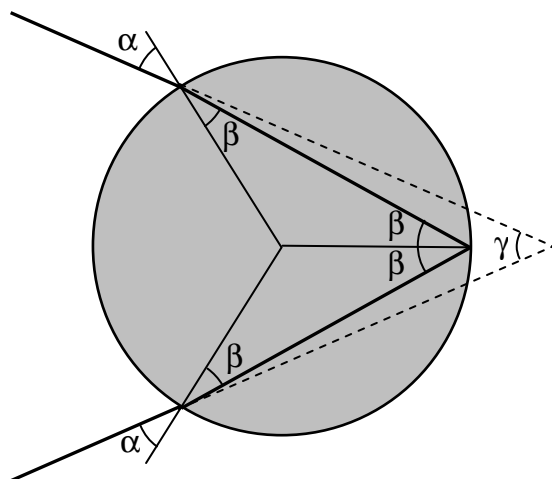
Вивчаючи дисперсію світла, Коші запропонував наближену формулу  $n = a + b/\lambda^2$  залежності показника заломлення світла  $n$  від довжини хвилі  $\lambda$  у вакуумі. Визначте коефіцієнти  $a$  і  $b$  для води, якщо відомо, що показник заломлення фіолетового світла довжиною 390 нм дорівнює 1,341, а червоного довжиною 730 нм – 1,326. Завдяки дисперсії світла ми спостерігаємо веселку. Проілюструйте, хід променів через краплю води, який обумовлює це явище, і визначте, під якими кутами до напрямку сонячних променів спостерігаються граничні смуги веселки. За сприятливих умов крім основної, первинної веселки можна спостерігати вторинну. Якби ми могли бачити у більш широкому діапазоні, чи знайшлася б така довжина  $\lambda'$  електромагнітної хвилі, для якої первинна і вторинна веселки співпали? Якщо так, оцініть  $\lambda'$ , якщо ні, поясніть чому.

**Розв'язок.** Знайдемо коефіцієнти  $a$  і  $b$  із системи двох рівнянь для фіолетового і червоного променів:

$$\begin{cases} n_{\delta} = a + b/\lambda_{\delta}^2, \\ n_{\gamma} = a + b/\lambda_{\gamma}^2. \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} a = 1,320008 \approx 1,32 \\ b = 3192,782 \hat{n}^2 \approx 3200 \hat{n}^2 \end{cases} \quad (1)$$

Хід променя через краплю води зображений на рисунку. Оскільки показник заломлення фіолетового променя більший, кут  $\gamma$  для нього буде меншим. Це означає, що фіолетова смуга у райдусі нижча, а червона вища. За рисунком  $\gamma = 4\beta - 2\alpha$ , де кут  $\beta$  можна виразити із закону заломлення світла

$$\frac{\sin \alpha}{\sin \beta} = n :$$



$\beta = \arcsin(\sin\alpha/n)$ . Отже кут  $\gamma$  залежить від кута падіння променя  $\alpha$ .

$$\gamma = 4 \arcsin\left(\frac{1}{n} \sin \alpha\right) - 2\alpha. \quad (2)$$

Промені падають на краплю під різними кутами  $\alpha$  і ми бачимо їх, відповідно, під різними кутами  $\gamma$ . Підсилення променів відбудеться тоді, коли порівняно широкому діапазону  $\Delta\alpha$  відповідатиме вузький діапазон  $\Delta\gamma$ , тобто, коли  $\frac{d\gamma}{d\alpha} = 0$ . Візьмемо похідну від (2) і прирівняємо її до нуля:

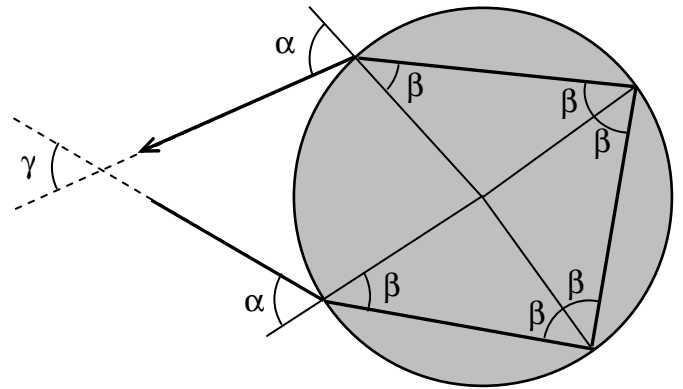
$$\frac{d\gamma}{d\alpha} = 2 \frac{2 \cos \alpha - \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha}}{\sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha}} = 0.$$

Знаходимо,  $\sin \alpha = \sqrt{\frac{4-n^2}{3}}$  і, підставивши у (2), формулу для кута  $\gamma$ :

$$\gamma = 4 \arcsin\left(\frac{1}{n} \sqrt{\frac{4-n^2}{3}}\right) - 2 \arcsin\left(\sqrt{\frac{4-n^2}{3}}\right). \quad (3)$$

Підставимо показники заломлення 1,341 для фіолетового і 1,326 для червоного світла:  $\gamma_{\delta} = 40,9^{\circ} \approx 41^{\circ}$ ,  $\gamma_{\pm} = 43,1^{\circ} \approx 43^{\circ}$ .

Для відповіді на останнє питання необхідно знайти кут  $\gamma$  для вторинної веселки. У вторинній веселці, промінь двічі відбивається всередині краплі від її поверхні. На відміну від первинної



веселки, промінь обходить краплю проти годинникової стрілки (рис.2). Саме тому кольори у вторинній веселці йдуть у зворотній послідовності: нижчий – червоний, вищий – фіолетовий. Кут  $\gamma = 180^\circ + 2\alpha - 6\beta$  або  $\gamma = 180^\circ + 2\alpha - 6 \arcsin\left(\frac{1}{n} \sin \alpha\right)$ .

Аналогічно первинній веселці знаходимо екстремальне значення  $\gamma$ :

$$\gamma = 180^\circ + 2 \arcsin \sqrt{\frac{9-n^2}{8}} - 6 \arcsin \left( \frac{1}{n} \sqrt{\frac{9-n^2}{8}} \right) \quad (4)$$

Для червоного кольору ( $n=1,326$ ) знаходимо  $\gamma_{\pm} = 49,03^\circ \approx 49^\circ$ . Червоні кольори обох веселок найближчі один до одного ( $43^\circ$  і  $49^\circ$ ). Смуги інфрачервоного випромінювання будуть ще ближчі. Однак, згідно формули Коші  $n = a + b/\lambda^2$  показник заломлення обмежений знизу. Навіть при  $\lambda \rightarrow \infty$  (що взагалі достатньо безглуздо внаслідок дифракції світла на краплях води) коефіцієнт заломлення має кінцеву межу  $n = a = 1,32$ . Розрахуємо для  $n=1,32$  кути  $\gamma$  у первинній та вторинній райдугах:  $\gamma_1 \approx 44,01^\circ \approx 44^\circ$ ,  $\gamma_2 \approx 47,42^\circ$ . Як бачимо,  $\gamma_2 > \gamma_1$ . Отже, злиття першої і другої райдуг не відбувається ні в якому діапазоні.

Щоправда, зазначимо, що для вичерпної відповіді слід врахувати залежність показника заломлення від температури і користуватися

точною формулою замість наближеної. Все це за певних умов може ще зблизити значення  $\gamma_1$  і  $\gamma_2$ .

*Игорь, данная задача рассчитана на 11 класс. Два первых простых вопроса позволят набрать некоторые баллы тем, кто не справится в дальнейшем с производными (или не догадается, что их надо брать – хотя, думаю, большинство о Ньюtone и радуге слышало или читало, а продвинутые олимпийцы угол для первичной радуги наверняка рассчитывали). Последний вопрос о слиянии радуг я нигде не встречал. Ответ на него будто бы требует приравнять углы из формул (3) и (4), и либо умереть, пытаясь решить это уравнение, либо муторно анализировать его численно, перебирая разные длины волн, либо, как в приведенном решении, подставить граничное значение показателя преломления и быстро во всем убедиться. Мой прогноз – человек десять увидят этот изящный путь. В любом случае калькуляторы для вычислений нужны.*