

Шифр

Σ

## 11-Т1. Щель Кассини

№	Пункт разбалловки	Балл	Пр	Ап
1.1	Использование параксиального приближения ( $\sin \alpha \approx \alpha \approx \operatorname{tg} \alpha$ )	0.5		
1.2	Записано выражение для угла полураствора конуса $\operatorname{tg} \alpha = \frac{D-d}{2h} = \frac{3d}{2h}$	0.5		
1.3	Указано (или используется в решении), что картина на экране формируется пучками лучей, испытывающими разное количество отражений от зеркала	0.5		
1.4	Найдены углы выхода лучей после первого и второго отражений $\alpha_1 = 2\alpha$ $\alpha_2 = 4\alpha$ Если указана общая формула $\alpha_N = 2N\alpha$ , за пункт ставится полный балл	2 точки по 0.5		
1.5	<b>Метод 1.</b> Предложено использовать метод развертки и проведено правильное построение «веера» трапеций	0.5		
1.6	<b>Метод 1.</b> Приведена оптическая схема хода лучей, образующих кольца	0.5		
1.7	<b>Метод 1.</b> Указаны радиусы внутренней и внешней окружностей (либо другие необходимые геометрические параметры)	0.5		
1.8°	<b>Метод 2.</b> Проведено правильное построение хода лучей с разбиением поверхности конуса на зоны с разным количеством отражений выходящего из конуса луча	0.5		
1.9°	<b>Метод 2.</b> Корректно указана область однократных отражений	0.5		
1.10°	<b>Метод 2.</b> Корректно указана область двукратных отражений	0.5		
1.11	Обоснование наличия на экране ровно двух колец	1.0		
1.12	Диаметр центрального пятна $d_0 = d$	0.4		
1.13	Радиус первого кольца $R_1 = \frac{3dL}{h}$	0.4		
1.14	Ширина первого кольца $d_1 = d$	0.4		
1.15	Радиус второго кольца $R_2 = \frac{6dL}{h}$	0.4		
1.16	Ширина второго кольца $d_2 = \frac{d}{2}$	0.4		

1.17	Геометрические параметры из предыдущих пунктов корректно отображены на рисунке	5 точек по 0.4		
2.1	Указано (в решении или на рисунке), что плоскость экрана для линзы совпадает с фокальной	0.5		
2.2	Обосновано, что в центре экрана находится точка	0.2		
2.3	Указано, что кольца тонкие	0.4		
2.4	Радиус первого кольца $R'_1 = \frac{R_1}{2}$	0.4		
2.5	Радиус второго кольца $R'_2 = \frac{R_2}{2}$	0.4		
2.6	На рисунке указана центральная точка <b>Балл за пункт ставится только при наличии пункта 2.2</b>	0.2		
2.7	Радиусы колец корректно изображены на рисунке, либо картина явна описана	2 точки по 0.4		

Шифр

Σ

## 11-Т2. Похоже на Сатурн

№	Пункт разбалловки	Балл	Пр	Ап
1.1	<p>Записано выражение для электрического поля шара:</p> $\vec{E} = \frac{Q\vec{R}}{4\pi\epsilon_0 R^3}$	0.5		
1.2	<p>Предложен метод определения электрического поля кольца на его оси: <b>Первый способ:</b> Получено выражение для электрического поля на оси окружности, заряженной по периметру:</p> $dE_z = \frac{z dq}{4\pi\epsilon_0 (r'^2 + z^2)^{3/2}}$ <p><b>Второй способ:</b> записано выражение для нормальной компоненты электрического поля плоского слоя:</p> $E_n = \frac{\sigma\Omega}{4\pi\epsilon_0}$	1.0		
1.3	<p>Определено электрическое поле на его оси:</p> $E_z = \frac{\sigma z}{2\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)$	2.0		
1.4	<p>Указано в явном виде, что компоненту <math>E_z</math> электрического поля можно считать не зависящей от <math>r</math>.</p>	0.5		
1.5	<p>Указано в явном виде, что компоненту <math>E_r</math> электрического поля можно считать не зависящей от <math>z</math>.</p>	0.5		

1.6	<p>Предложен метод определения компоненты электрического поля кольца, перпендикулярной его оси: <b>Первый способ:</b> Идея воспользоваться теоремой Гаусса для цилиндра, соосного с кольцом:</p> $\Phi = \Phi_{\text{осн}} + \Phi_{\text{бок}} = 0$ <p><b>Второй способ:</b> Правильно указано направление электрического поля зарядов, распределённых равномерно по окружности, и записано выражение для проекции электрического поля элементарного заряда для данного направления:</p> $dE_r = -\frac{dq(r' \cos \varphi - r)}{4\pi\epsilon_0(r'^2 + r^2 - 2r'r \cos \varphi)^{3/2}}$	1.5		
1.7	<p>Определена компонента электрического поля кольца, перпендикулярная оси с точностью до общего безразмерного множителя:</p> $E_r \sim r \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)$	1.0		
1.8	<p>Определена компонента электрического поля кольца, перпендикулярная оси:</p> $E_r = -\frac{\sigma r}{4\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)$	1.5		
1.9	<p>Обосновано, что величина электрического поля принимает экстремальные значения при <math>\alpha_1 = 0</math> и <math>\alpha_2 = \pm\pi/2</math>.</p>	1.0		

1.10	<p>Определены экстремальные значения величин электрического поля <math>E_1</math> и <math>E_2</math> (по 0.5 балла за каждое):</p> $E_1 = E(0) = \left  \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^2} - \frac{\sigma R}{4\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) \right $ $E_2 = E(\pi/2) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^2} + \frac{\sigma R}{2\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)$	2 точки по 0.5		
2.1	<p>Определена величина <math>\sigma</math>:</p> $\sigma = \frac{Qr_1r_2}{R^3\pi(r_2 - r_1)}$	0.5		
2.2	<p>Показано, что для всех точек на расстоянии больше <math>0.1R</math> от плоскости кольца при найденной <math>\sigma</math> выполнено требуемое условие.</p>	1.0		

Шифр

Σ
---

### 11-Т3. Кружатся диски

№	Пункт разбалловки	Балл	Пр	Ап
1.1	<b>Метод 1.</b> Получена правильная формула для ЭДС индукции, связанной с вращением диска.	1.0		
1.2	<b>Метод 1.</b> Правильно записано уравнение баланса напряжений в цепи (2-й закон Кирхгофа) с учётом ЭДС индукции с точностью до знака.	1.5		
1.3	<b>Метод 1.</b> Слагаемое ЭДС индукции имеет правильный знак.	0.5		
1.4	<b>Метод 1.</b> Используется правильное выражение для энергии системы, состоящей из энергии конденсатора, энергии катушки индуктивности и кинетической энергии диска, в котором для каждого из слагаемых приведена корректная формула.	1.0		
1.5	<b>Метод 1.</b> Правильно записано уравнение, в котором скорость изменения энергии системы приравнена к мощности, развиваемой источником.	1.5		
1.6	<b>Метод 1.</b> Уравнение приведено к виду, связывающему производные функций $q(t)$ и $\omega(t)$ .	0.5		
1.7°	<b>Метод 2.</b> Получена правильная формула для ЭДС индукции, связанной с вращением диска.	1.0		
1.8°	<b>Метод 2.</b> Правильно записано уравнение баланса напряжений в цепи (2-й закон Кирхгофа) с учётом ЭДС индукции с точностью до знака.	1.5		
1.9°	<b>Метод 2.</b> Слагаемое ЭДС индукции имеет правильный знак.	0.5		
1.10°	<b>Метод 2.</b> Используется правильная формула для момента сил Ампера, действующих на токи в "тонком кольце" диска.	1.0		
1.11°	<b>Метод 2.</b> Получено правильное выражение для полного момента сил Ампера, действующих на токи в диске.	1.5		
1.12°	<b>Метод 2.</b> Записано правильное уравнение вращательного движения для диска.	0.5		

1.13°	<b>Метод 3.</b> Используется правильное выражение для энергии системы, состоящей из энергии конденсатора, энергии катушки индуктивности и кинетической энергии диска, в котором для каждого из слагаемых приведена корректная формула.	1.0		
1.14°	<b>Метод 3.</b> Правильно записано уравнение, в котором скорость изменения энергии системы приравнена к мощности, развиваемой источником.	1.5		
1.15°	<b>Метод 3.</b> Уравнение приведено к виду, связывающему производные функций $q(t)$ и $\omega(t)$ .	0.5		
1.16°	<b>Метод 3.</b> Используется правильная формула для момента сил Ампера, действующих на токи в "тонком кольце" диска.	1.0		
1.17°	<b>Метод 3.</b> Получено правильное выражение для полного момента сил Ампера, действующих на токи в диске.	1.5		
1.18°	<b>Метод 3.</b> Записано правильное уравнение вращательного движения для диска.	0.5		
1.19	Получено уравнение связи заряда конденсатора и угловой скорости диска, эквивалентное следующему: $q(t) = \frac{2m\omega(t)}{B}$	2.0		
1.20	Получено уравнение гармонических колебаний для $\omega(t)$ , $q(t)$ или $I(t)$ .	1.0		
1.21	Найдена амплитуда гармонических колебаний или диапазон изменения угловой скорости.	0.5		
1.22	С учетом начальных условий найдена разность фаз между начальным моментом времени и моментом первого достижения максимальной угловой скорости.	0.5		
1.23	Получен правильный ответ для $\omega_{max}$ .	1.0		
1.24	Получен правильный ответ для $\tau$ .	1.0		

Шифр

Σ
---

## 11-Т4. Адиабатическая анизотропия

№	Пункт разбалловки	Балл	Пр	Ап
1.1	<p>Первое начало термодинамики для идеального газа приведено к виду:</p> $\delta Q = C_p dT - V dp$	1.0		
1.2	<p>Молярная теплоёмкость идеального газа выражена через параметры <math>(p, T)</math>:</p> $C = C_p - \frac{RT}{p} \cdot \frac{dp}{dT}$ <p>Если данный пункт оценен – пункт 1.1 оценивается автоматически.</p>	0.5		
1.3	<p>Определена молярная теплоёмкость водяного пара (по 0.5 балла за выражение и численное значение):</p> $C_{\text{нас}} = C_p - \alpha R = -93.9 \text{ Дж}/(\text{моль} \cdot \text{К})$	2 точки по 0.5		
2.1	<p>Указано или следует из решения, что вещество под поршнем может как целиком оставаться в газообразном состоянии, так и частично конденсироваться. Если в работе отдельно рассматриваются процессы с присутствием и отсутствием конденсации – пункт оценивается автоматически (даже если присутствие и отсутствие конденсации не соответствует пункту/не обосновано).</p>	0.5		
2.2	<p>Указано, что вещество целиком находится в газообразном состоянии, если давление в газе меньше давления насыщенного пара при той же температуре.</p>	0.5		

2.3	<p>Получена связь изменения температуры и объёма в сосуде в предположении, что вещество в сосуде целиком остаётся в газообразном состоянии:</p> $\varepsilon_T = -\frac{R\varepsilon_V}{C_V}$ <p>Записанное в любом виде уравнение адиабатного процесса (например, продифференцированное уравнение Пуассона) также оценивается в полный балл.</p>	1.0		
2.4	<p>Получена связь изменения давления в сосуде с изменением температуры в предположении, что вещество в сосуде целиком остаётся в газообразном состоянии:</p> $\varepsilon_p = \frac{C_p\varepsilon_T}{R}$ <p>Пункт оценивается, если получена явная связь <math>\varepsilon_p</math> и <math>\varepsilon_T</math>.</p>	0.5		
2.5	<p>С указанием на положительное изменение температуры в сосуде показано, что</p> $\varepsilon_p < \varepsilon_{p(\text{н.п})}$ <p>и сделан вывод о том, что вещество в сосуде целиком остаётся в газообразном состоянии. Если явно не указано, что изменение температуры в сосуде положительно – пункт оценивается в ноль баллов.</p>	0.5		
2.6	<p>Определено изменение температуры в сосуде (по 0.5 балла за выражение и численное значение):</p> $\Delta T = T_0 \cdot \frac{\beta}{C_V/R} = 5.6 \text{ К}$ <p>Ответ оценивается даже при отсутствии полного обоснования его применимости.</p>	2 точки по 0.5		

3.1	Показано, что пар в сосуде будет частично конденсироваться. Если во втором пункте правильно показано отсутствие конденсации – достаточно лишь указать на присутствие конденсации в третьем пункте.	0.5		
3.2	Продифференцировано уравнение Менделеева - Клапейрона с учётом изменения количества вещества: $\varepsilon_p + \varepsilon_V = \varepsilon_\nu + \varepsilon_T$	0.5		
3.3	<b>Метод 1.</b> Правильно записано первое начало термодинамики для вещества в сосуде: $\delta Q_{\text{нас}} + Ldm = 0$ Данный пункт НЕ оценивается, если под $L$ подразумевается изменение удельной внутренней энергии $\Delta u$ .	1.0		
3.4	<b>Метод 1.</b> Указано, что теплоёмкость неконденсирующейся части водяного пара в сосуде равна теплоёмкости насыщенного пара.	1.0		
3.5	<b>Метод 1.</b> Обосновано, что теплоёмкость неконденсирующейся части водяного пара в сосуде равна теплоёмкости насыщенного пара.	0.5		
3.6	<b>Метод 1.</b> Записана формула: $\delta Q_{\text{нас}} = \nu C_{\text{нас}} dT$	0.5		
3.7	<b>Метод 1.</b> Получено выражение для изменения температуры в сосуде: $\Delta T = -T_0 \cdot \frac{\beta}{\alpha - 1 + \frac{(C_p - \alpha R)T_0}{\mu L}}$	1.0		

3.8°	<p><b>Метод 2.</b> Записано определение удельной теплоты фазового перехода:</p> $L = \Delta u + A_{\text{уд}}$ <p>где <math>\Delta u</math> – разность удельных внутренних энергий насыщенного пара и воды, а <math>A_{\text{уд}}</math> – работа, совершаемая системой при фазовом переходе единицы массы.</p>	0.5		
3.9°	<p><b>Метод 2.</b> Записано приближение для <math>L</math> в предположении <math>\rho_{\text{н.п}} \ll \rho_{\text{в}}</math></p> $L = \Delta u + \frac{RT}{\mu}$	1.0		
3.10°	<p><b>Метод 2.</b> Записано первое начало термодинамики для системы:</p> $-pdV = \nu C_V dT + \left( L - \frac{RT}{\mu} \right) dm$	1.5		
3.11°	<p><b>Метод 2.</b> Получено выражение для <math>\Delta T</math>:</p> $\Delta T = -T_0 \cdot \frac{\beta}{\left( 1 - \frac{RT}{\mu L} \right) (\alpha - 1) + \frac{C_V T}{\mu L}}$	1.0		
3.12	<p>Определено численное значение изменения температуры в сосуде:</p> $\Delta T = -1.2 \text{ К}$	0.5		

Шифр

Σ

## 11-Т5. Туда-сюда

№	Пункт разбалловки	Балл	Пр	Ап
1.1	Указано, что модуль силы трения скольжения равен: $F_{\text{тр}} = mg \sin \alpha$	0.2		
1.2	Указано, что проекция силы тяжести на плоскость равна $F_{\text{т}} = mg \sin \alpha$	0.2		
1.3	Получено выражение для ускорения шайбы в зависимости от угла $\varphi$ : $a = 2g \sin \alpha \cos(\varphi/2)$	0.5		
1.4	Определено ускорение шайбы $a_0$ : $a_0 = 2g \sin \alpha \cos(\varphi_0/2) \approx 8.49 \text{ м/с}^2$	0.3		
1.5	Определено ускорение шайбы $a_1$ : $a_1 = 2g \sin \alpha \cos(\varphi_1/2) \approx 1.76 \text{ м/с}^2$	0.3		
2.1	<b>Метод 1.</b> Из решения следует, что проекции ускорения шайбы $a_x$ и $a_y$ равны друг другу или что ускорение направлено под углом $\varphi/2$ со скоростью	0.6		
2.2	<b>Метод 1.</b> Показано, что величина $v - v_y$ сохраняется при движении шайбы.	2.0		
2.3	<b>Метод 1.</b> Определена величина $v - v_y$ : $v - v_y = v_0(1 - \cos \varphi_0)$	0.4		

2.4	<p><b>Метод 1.</b> Получена зависимость скорости пайбы <math>v</math> от угла <math>\varphi</math>:</p> $v(\varphi) = \frac{v_0(1 - \cos \varphi_0)}{1 - \cos \varphi}$	0.5		
2.5°	<p><b>Метод 2.</b> Получены выражения для проекций ускорения на две оси, например тангенциальное и нормальное ускорения или <math>a_x</math> и <math>a_y</math>:</p> $a_\tau = -g \sin \alpha (1 + \cos \varphi) \quad a_n = g \sin \alpha \sin \varphi$	2 точки по 0.3		
2.6°	<p><b>Метод 2.</b> Записаны выражения для тангенциального и нормального ускорений пайбы, связывающие со временем скорость <math>v</math> и угол <math>\varphi</math>:</p> $a_\tau = \dot{v} \quad a_n = v\dot{\varphi}$	2 точки по 0.2		
2.7°	<p><b>Метод 2.</b> Получено уравнение с разделяющимися переменными, связывающее <math>v</math> и <math>\varphi</math>:</p> $\frac{dv}{v} = -\frac{d\varphi}{\tan(\varphi/2)}$	0.5		
2.8°	<p><b>Метод 2.</b> Правильно проинтегрирована левая и правая части уравнения с разделяющимися переменными:</p> $\int_{v_0}^v \frac{dv}{v} = \ln \left( \frac{v}{v_0} \right)$ $\int_{\varphi_0}^{\varphi} \frac{d\varphi}{\tan(\varphi/2)} = 2 \ln \left( \frac{\sin(\varphi/2)}{\sin(\varphi_0/2)} \right)$	2 точки по 0.5		

2.9°	<p><b>Метод 2.</b> Получена зависимость скорости шайбы <math>v</math> от угла <math>\varphi</math>:</p> $v(\varphi) = \frac{v_0(1 - \cos \varphi_0)}{1 - \cos \varphi}$	1.0		
2.10	<p>Определена скорость шайбы <math>u</math>:</p> $u = v_0(1 - \cos \varphi_0) \approx 4.00 \text{ м/с}$	0.5		
2.11	<p>Определена скорость шайбы <math>v_1</math>:</p> $v_1 = \frac{v_0(1 - \cos \varphi_0)}{1 - \cos \varphi_1} \approx 2.07 \text{ м/с}$	0.5		
3.1°	<p><b>Метод 3.</b> Из инварианта, полученного при решении второго пункта, получена связь пути <math>S</math> шайбы и перемещения <math>\Delta y</math> в направлении оси <math>y</math> с прошедшим временем <math>\Delta t</math>:</p> $S - \Delta y = v_0(1 - \cos \varphi_0)\Delta t$	1.0		
3.2°	<p><b>Метод 3.</b> Получена связь пути <math>S</math>, пройденного шайбой к моменту повторного достижения основания доски, с временем <math>t</math>:</p> $S = v_0(1 - \cos \varphi_0)t$ <p>Если данный пункт оценен – пункт про связь <math>S</math>, <math>\Delta y</math> и <math>\Delta t</math> оценивается автоматически.</p>	1.0		
3.3°	<p><b>Метод 3.</b> Из теоремы об изменении кинетической энергии шайбы получена связь пути <math>S</math> шайбы и перемещения <math>\Delta y</math> в направлении оси <math>y</math> со скоростью <math>v</math> шайбы:</p> $\frac{v^2}{2} - \frac{v_0^2}{2} = -g \sin \alpha (S + \Delta y)$	1.0		

3.4°	<p><b>Метод 3.</b> Получена связь пути <math>S</math>, пройденного шайбой к моменту повторного достижения основания доски, со скоростями <math>v_0</math> и <math>v_1</math>:</p> $v_0^2 - v_1^2 = 2g \sin \alpha S$ <p>Если данный пункт оценен – пункт про связь <math>S</math>, <math>\Delta y</math> и <math>v</math> оценивается автоматически.</p>	1.0		
3.5°	<p><b>Метод 3.</b> Определено время <math>t</math> движения шайбы:</p> $t = \frac{v_0}{2g \sin \alpha (1 - \cos \varphi_0)} \left( 1 - \left( \frac{1 - \cos \varphi_0}{1 - \cos \varphi_1} \right)^2 \right)$	1.5		
3.6°	<p><b>Метод 3.</b> Определено численное значение времени</p> $t \approx 1.52 \text{ с}$	0.5		
3.7°	<p><b>Метод 4.</b> Время <math>dt</math> выражено через зависимость <math>v(\varphi)</math>:</p> $dt = \frac{v(\varphi)d\varphi}{g \sin \alpha \sin \varphi}$	1.0		
3.8°	<p><b>Метод 4.</b> Получено выражение для элемента времени движения шайбы <math>dt</math>, выраженное как дифференциал функции одной переменной <math>\varphi</math>:</p> $dt = \frac{v_0(1 - \cos \varphi_0)}{g \sin \alpha} \cdot \frac{d\varphi}{4 \sin^3(\varphi/2) \cos(\varphi/2)}$ <p><i>Примечание:</i> если интегрирование данного выражения производится на калькуляторе – дальнейшие баллы можно получить только за правильное численное значение времени движения шайбы <math>t</math>.</p>	1.5		
3.9°	<p><b>Метод 4.</b> Используется основная тригонометрическая подстановка <math>z = \tan(\varphi/2)</math>.</p>	0.5		

3.10°	<p><b>Метод 4.</b> Выражение для <math>dt</math> приведено к виду:</p> $dt = \frac{v_0(1 - \cos \varphi_0)}{2g \sin \alpha} \cdot \frac{1 + z^2}{z^3} dz$	1.0		
3.11°	<p><b>Метод 4.</b> Время движения шайбы <math>t</math> выражено как функция переменной <math>z</math>:</p> $t = \frac{v_0(1 - \cos \varphi_0)}{2g \sin \alpha} \left( \frac{1}{2z_0^2} - \frac{1}{2z_1^2} + \ln \left( \frac{z_1}{z_0} \right) \right)$	0.5		
3.12°	<p><b>Метод 4.</b> Время движения шайбы <math>t</math> выражено как функция переменной <math>\varphi</math>:</p> $t = \frac{v_0(1 - \cos \varphi_0)}{2g \sin \alpha} \left( \frac{1}{1 - \cos \varphi_0} - \frac{1}{1 - \cos \varphi_1} + \ln \left( \frac{\tan(\varphi_1/2)}{\tan(\varphi_0/2)} \right) \right)$			
3.13°	<p><b>Метод 4.</b> Определено численное значение времени</p> $t \approx 1.52 \text{ с}$	0.5		