Государственный экзамен по физике

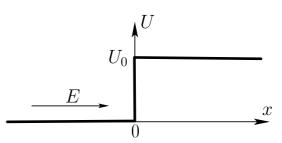
1	2	3	4	5	Σ

III курс

15 января 2013 года

ВАРИАНТ А

- **1А.** В воздухе главной физической аудитории при температуре $t_0=18$ °C и относительной влажности $\varphi=90\%$ содержится в виде паров $m_0=7$ кг воды. Какова будет относительная влажность воздуха в этой аудитории при температуре t=30 °C, если содержание паров воды в ней составляет m=10 кг. Удельную теплоту испарения воды считать постоянной и в этих условиях равной $\lambda=2420$ кДж/кг.
- **2А.** Генератором с частотой f=10 ГГц возбуждают стационарные колебания в прямоугольном резонаторе с размерами $a \times b \times l$, где a=23 мм, b=10 мм. Медленное увеличение мощности генератора до значения P=28 кВт приводит к пробою воздуха в двух точках, расположенных на одинаковых расстояниях от торцов. Определите добротность резонатора, считая, что пробой воздуха наступает при напряжённости $E_{\rm пp}=30$ кВ/см.
- **3А.** При постоянном расстоянии l между удалённым источником и приёмником электромагнитных волн в результате внешнего воздействия (например, вспышки космического излучения) меняется со временем со скоростью \dot{n} показатель преломления среды. Найти вызванное этим относительное смещение $\Delta\omega/\omega$ частоты регистрируемого приёмником сигнала. Какой скорости v источника найденное смещение может быть по ошибке приписано?
- **4А.** На одномерную прямоугольную потенциальную ступеньку высотой $U_0 > 0$, расположенную в точке x = 0, из области x < 0 падают микрочастицы с энергией $E = U_0/4$. На каком наименьшем расстоянии слева от ступеньки (в длинах волн де Бройля) плот-



ность вероятности обнаружения частицы будет максимальна, и на каком — минимальна?

5А. Найти максимальную и минимальную энергии мюонов, образующихся при распаде боттомония ($\Upsilon \to \mu^+ + \mu^-$), движущегося с кинетической энергией T=10 ГэВ. Масса боттомония M=9,46 ГэВ/ c^2 .

Государственный экзамен по физике

1	2	3	4	5	Σ

III курс

15 января 2013 года

ВАРИАНТ Б

1Б. Потенциал парного межмолекулярного взаимодействия в благородных газах, в модели твёрдых сфер, можно описать следующим образом

$$\varphi(r) = \begin{cases} & \infty, \ r < \delta, \\ \frac{A}{r^{12}} - \frac{B}{r^6}, \ r \geqslant \delta, \end{cases}$$

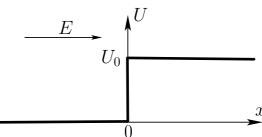
где A, B — константы потенциала, диаметр молекулы δ связан с параметром b в уравнении Ван-дер-Ваальса соотношением: $b=\frac{2\pi}{3}N_{\!\scriptscriptstyle A}\delta^3, \ (N_{\!\scriptscriptstyle A}$ — число Авогадро). Оценить величину критической температуры аргона, полагая

$$\frac{A}{k\delta^{12}} = \frac{B}{k\delta^6} = 500 \ K,$$

где *k* — постоянная Больцмана,

Указание: Суммирование по частицам можно заменить интегрированием.

- **2Б.** Генератором с частотой f=7,5 ГГц возбуждают стационарные колебания в прямоугольном резонаторе с размерами $a \times b \times l$, где a=23 мм, b=10 мм. Медленное увеличение мощности генератора приводит к пробою воздуха в двух точках, расположенных на одинаковых расстояниях от торцов. Определите, при какой мощности генератора это произошло, считая, что пробой воздуха наступает при напряжённости $E_{\rm np}=30~{\rm kB/cm}$, а добротность резонатора Q=200.
- **3Б.** Электромагнитное излучение проходит через газохранилище, заполняемое газом, давление которого растёт со временем с постоянной скоростью \dot{P} при постоянной температуре T. Найти вызванное этим относительное смещение $\Delta\omega/\omega$ частоты сигнала, регистрируемого приёмником на расстоянии l от источника излучения. Поляризуемость молекул газа принять равной α .
- **4Б.** На одномерную прямоугольную потенциальную ступеньку высоты $U_0>0$, расположенную в точке x=0, из области x<0 падают микрочастицы с энергией $E=4U_0/3$. На каком наименьшем расстоянии слева от ступеньки (в длинах волн де Брой-



ля) плотность вероятности обнаружить частицу будет максимальна и каком — минимальна?

5Б. Мюонное нейтрино, попав в жидководородную камеру, рождает промежуточный бозон W^+ ($m_W=81~\Gamma$ эВ/ c^2). Найти минимальную энергию ν_μ .

Государственный экзамен по физике

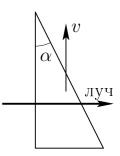
1	2	3	4	5	Σ

III курс

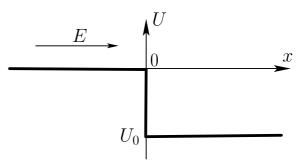
15 января 2013 года

ВАРИАНТ В

- 1В. Температура плавления олова $T_0 = 505$ К. Однако у оловянных наночастиц температура плавления изменяется. Так у частиц радиусом $R_1 = 10$ нм температура плавления равна $T_1 = 480$ К. Оценить, какова будет температура плавления у частиц радиусом $R_1 = 6$ нм. Считать, что температура плавления определяется средней энергией связи на один атом.
- **2В.** Генератором с частотой f=12 ГГц возбуждают стационарные колебания в прямоугольном резонаторе с размерами $a \times b \times l$, где a=23 мм, b=10 мм. Медленное увеличение мощности генератора до значения P=26 кВт приводит к пробою газа в двух точках, расположенных на одинаковых расстояниях от торцов. Найдите напряжённость пробоя $E_{\rm np}$, если добротность резонатора Q=200.
- **3В.** Прямоугольная призма из прозрачного материала с показателем преломления n движется вверх с нерелятивистской скоростью v. Призма пересекает горизонтальный лазерный луч. Определить относительное изменение частоты $\Delta \omega/\omega$ излучения, принимаемого неподвижным приёмником, расположенным на пути лазерного луча. Угловым смещением луча, вышедшего из призмы, пренебречь.



4В. На одномерную прямоугольную потенциальную ступеньку высоты $U_0 < 0$, расположенную в точке x = 0, из области x < 0 падают микрочастицы с энергией $E = |U_0|/3$. На каком наименьшем расстоянии слева от ступеньки (в длинах волн де Бройля) плотность вероятности



обнаружить частицу будет максимальна и на каком — минимальна?

5В. В июле 2012 г. было объявлено, что в ЦЕРНе в экспериментах на встречных протон-протонных пучках с энергиями $E_0 = 200$ ГэВ обнаружена частица, похожая по свойствам на бозон Хиггса, предсказанный ещё в 1964 г. Было зарегистрировано рождение новой частицы и двух антипараллельных ультрарелятивистских адронных струй с энергиями $E_1 = 160$ ГэВ и $E_2 = 100$ ГэВ. Оценить по этим данным массу обнаруженной частицы.

ВАРИАНТ А

1А. (Овчинкин) Парциальные давления паров $P(t_0) = \varphi_0 P_{\scriptscriptstyle \rm H}(t_0), \, P(t) = \varphi P_{\scriptscriptstyle \rm H}(t), \, {\rm c}$ другой стороны

$$P(t_0)V = \frac{m_0}{\mu}RT_0, \qquad P(t)V = \frac{m}{\mu}RT.$$

Из этих систем получаем $\frac{\varphi}{\varphi_0} = \frac{mT}{m_0 T_0} \cdot \frac{P_{\text{H}}(t_0)}{P_{\text{H}}(t)}$. Согласно уравнению Клапейрона—Клаузиуса

$$P_{\scriptscriptstyle \mathrm{H}}(t) = P_{\scriptscriptstyle \mathrm{H}}(t_0) \exp \left[rac{\lambda \mu}{R} \left(rac{1}{T_0} - rac{1}{T}
ight)
ight],$$

откуда

$$\varphi = \varphi_0 \frac{mT}{m_0 T_0} \exp \left[\frac{\lambda \mu}{R} \left(\frac{1}{T_0} - \frac{1}{T} \right) \right] \simeq 0.66 (66\%).$$

2А. (Маношкин) Для электромагнитных колебаний

$$k^2 = \frac{\omega^2}{c^2} = \left(\frac{2\pi f}{c}\right)^2 = k_x^2 + k_y^2 + k_z^2.$$

Тангенциальная составляющая электрического поля на поверхности металла должна обращаться в ноль. Это приводит в резонаторе размерами $a \times b \times l$ к квантованию компонент волнового числа $k_x = m\pi/a, \ k_y = p\pi/b, \ k_z = n\pi/l.$

Из условия задачи следует, что n=2, так как вдоль l укладывается одна длина волны. Подставляя числа, получаем, что

$$\left(\frac{2\pi f}{c}\right)^2 = \left(\frac{6.28}{3}\right)^2 = 4.41 = 1.87m^2 + \left(\frac{\pi}{l}\right)^2 \cdot 2^2 + 9.67 \cdot p^2.$$

Отсюда следует, что m = 1, p = 0, а l = 4 см.

Пространственные компоненты поля, удовлетворяющие этим условиям, имеют вид:

$$E_x = 0,$$
 $E_y = E_0 \sin(k_x x) \sin(k_z z),$ $E_z = 0,$

У нас $E_0 = E_{\text{пр}}$.

Усреднённая по времени энергия электромагнитного поля в резонаторе равна

$$W = \frac{1}{2} \int \left[\frac{\varepsilon_0 E^2}{2} + \frac{\mu_0 H^2}{2} \right] dV = \frac{1}{2} \cdot 2 \int \frac{\varepsilon_0 E^2}{2} dV = \frac{\varepsilon_0 E_{\pi p}^2}{2} \cdot abl \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \approx 9 \cdot 10^{-5} \text{ Дж.}$$

Здесь $1/2 \cdot 1/2$ — результат интегрирования по координатам x и z. В стационарном режиме потери в резонаторе равны мощности генератора, поэтому добротность

$$Q = 2\pi \frac{W}{PT} = 2\pi \frac{Wf}{P} \approx 200.$$

3А. (Никулин) Фаза принимаемого сигнала $\varphi=\omega t-kl=\omega t-\frac{\omega nl}{c}$. Циклическая частота равна $\dot{\varphi}=\omega-\frac{\omega \dot{n}l}{c}$, откуда $\frac{\Delta\omega}{\omega}=-\frac{\dot{n}l}{c}$. Так как при истинном эффекте Доплера $\frac{\Delta\omega}{\omega}=\frac{v}{c}$, для скорости v получаем: $v=\frac{\Delta\omega}{\omega}c=-\dot{n}l$.

4А. (С. Гуденко, Раевский) В области x < 0 решение уравнения Шредингера имеет вид

$$\psi = Ae^{ikx} + Be^{-ikx},$$
 где $k^2 = \frac{2mE}{\hbar^2}.$

В области x > 0 решение уравнения Шредингера имеет вид

$$\psi = Ce^{-\varkappa x},$$
 где $\varkappa^2 = \frac{2m(U_0 - E)}{\hbar^2}.$

Из условия $U_0 = 4E$ получаем $\varkappa = k\sqrt{3}$.

Граничные условия в точке x=0 приводят к следующему выражению для амплитудного коэффициента отражения r

$$r = \frac{B}{A} = \frac{k - i\varkappa}{k + i\varkappa} = \frac{1 - i\sqrt{3}}{1 + i\sqrt{3}} = -\frac{1 + i\sqrt{3}}{2} = e^{-2i\varphi},$$
 где $\varphi = \pi/3.$

Таким образом, |A| = |B| и $B = Ae^{-2i\varphi}$, $\varphi = \pi/3$.

Плотность вероятности $\rho(x) = |\psi(x)|^2$ при x < 0 равна

$$|Ae^{ikx} + Be^{-ikx}|^2 = \left| A\left(e^{ikx} + e^{-2i\varphi}e^{-ikx}\right) \right|^2 = \left| Ae^{-i\varphi}\left(e^{ikx}e^{i\varphi} + e^{-ikx}e^{-i\varphi}\right) \right|^2 = 4|A|^2\cos^2(kx + \varphi).$$

Максимальное значение плотности вероятности $\rho_{\max}(x) = 4|A|^2$ в 4 раза превышает плотность вероятности обнаружить частицу в падающем потоке и достигается при $\cos(kx + \varphi) = \pm 1$. Наименьшему расстоянию соответствует $kx + \varphi = 0$, откуда $x_{\max} = -\lambda/6$, $l_{\max} = |x_{\max}| = \lambda/6$.

Минимальное значение плотности вероятности $\rho_{\min}(x) = 0$ достигается при $\cos(kx + \varphi) = 0$. Наименьшему расстоянию соответствует $kx + \varphi = -\pi/2$, откуда $x_{\min} = -5\lambda/12$, $l_{\min} = |x_{\min}| = 5\lambda/12$.

5А. (Петров, Струминский) Максимальная энергия мюона соответствует вылету мюона вдоль импульса боттомония, а минимальная — в обратном направлении. Законы сохранения выглядят так:

$$E = E_1 + E_2, \qquad p = p_1 - p_2.$$

Так как мюоны заведомо ультрарелятивистские, то для них E=pc, и получаем

$$E_{\text{max}} = E_1 = \frac{E + cp}{2}, \qquad E_{\text{min}} = \frac{E - cp}{2}.$$

Здесь полная энергия $E=Mc^2+T=19.46~\Gamma$ эВ, $pc=\sqrt{E^2-M^2c^4}=17~\Gamma$ эВ. $E_{\rm max}=18.2~\Gamma$ эВ, $E_{\rm min}=1.2~\Gamma$ эВ. Даже минимально возможная энергия мюона (1,2 Γ эВ) много больше энергии покоя мюона (106 MэВ), так что ультрарелятивиситское рассмотрение оправдано.

ВАРИАНТ Б

1Б. (Козлов) Внутренняя энергия одного моля газа, обусловленная взаимодействием молекул, есть $(n = N_{\!\scriptscriptstyle \rm A}/V \simeq {\rm const})$

$$\Delta U_{\text{\tiny HOT}} = \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} \varphi(r_{ij}) \simeq N_{\text{\tiny A}} \frac{1}{2} \int \varphi(r) \, dN = N_{\text{\tiny A}} \frac{1}{2} \int \varphi(r) n \, dV = N_{\text{\tiny A}} n \frac{1}{2} \int \varphi(r) 4\pi r^2 \, dr = \frac{N_{\text{\tiny A}}^2}{V} 2\pi \int \varphi(r) r^2 \, dr.$$

Подставляя значение потенциала, получаем

$$\Delta U_{\text{\tiny {IIOT}}} = 2\pi \frac{N_{\text{\tiny A}}^2}{V} \int\limits_{\text{\tiny S}}^{\infty} \left(\frac{F}{r^{12}} - \frac{B}{r^6} \right) r^2 \, dr = -\frac{2\pi}{3} \frac{N_{\text{\tiny A}}^2}{V} \left(\frac{B}{\delta^3} - \frac{A}{3\delta^9} \right) = -\frac{a}{V}.$$

Откуда находим

$$a = \frac{2\pi}{3} N_{\rm A}^2 \left(\frac{B}{\delta^3} - \frac{A}{3\delta^9} \right).$$

Следовательно,

$$T_{\text{kp}} = \frac{8a}{27Rb} = \frac{8}{27k} \left(\frac{B}{\delta^6} - \frac{A}{3\delta^{12}} \right) = \frac{16}{81} \frac{B}{k\delta^6} \simeq 100 \ K.$$

2Б. (Маношкин) Добротность резонатора $Q=2\pi\frac{W}{PT}$, где энергия W, запасённая в резонаторе, вычисляется аналогично варианту А. В данной задаче $l=\lambda_y=8$ см, и поэтому $P=2\pi fW/Q\simeq 4\cdot 10^4$ Вт.

3Б. (Никулин) Аналогично задаче варианта А с учётом $\dot{n} = \frac{1}{2} \alpha \frac{\dot{P}}{kT}$ (СИ) получаем

$$\frac{\Delta\omega}{\omega} = -\frac{\alpha l\dot{p}}{2ckT}.$$

4Б. (С. Гуденко) В области x<0 решение уравнения Шредингера имеет вид $\psi=Ae^{ikx}+Be^{-ikx}$, где $k^2=2mE/\hbar^2$. В области x>0 решение уравнения Шредингера имеет вид $\psi=Ce^{ik_1x}$, где $k_1^2=2m(E-U_0)/\hbar^2$. Граничные условия в точке x=0 приводят к следующему выражению для амплитудного коэффициента отражения

$$r = \frac{B}{A} = \frac{k - k_1}{k + k_1} = \frac{1}{3}.$$

Плотность вероятности при x < 0

$$\rho(x) = |Ae^{ikx} + Be^{-ikx}|^2 = |A|^2 \left| e^{ikx} + \frac{1}{3}e^{-ikx} \right|^2 = \frac{2}{3}|A|^2 \left(\frac{5}{3} + \cos 2kx \right).$$

Максимальное значение плотности вероятности $\rho_{\max}(x)=16|A|^2/9$ в 16/9 раз превышает плотность вероятности обнаружить частицу в падающем потоке и достигается при $\cos(2kx)=1$, откуда $2kx=4\pi x/\lambda=2\pi m$ или $x/\lambda=m/2$, (m- целое число). Поскольку слева от ступеньки x<0, то подходит m=-1. Следовательно, $|x|_{\max}=\lambda/2$. Минимальное значение плотности вероятности $\rho_{\min}(x)=4|A|^2/9$ и составляет 4/9 от плотности вероятности обнаружить частицу в падающем потоке и достигается при $\cos(2kx)=-1$, откуда

$$2kx = 4\pi \frac{x}{\lambda} = \pi(2m+1)$$
 или $\frac{x}{\lambda} = \frac{m}{2} + \frac{1}{4}$, $(m-$ целое число).

Поскольку слева от ступеньки x < 0, то подходит m = -1. Следовательно, $|x_{\min}| = \lambda/4$.

5Б. (Ципенюк) Учитывая законы сохранения зарядов, эта реакция выглядит так:

$$\nu_{\mu} + p \to \mu^{-} + W^{+} + p.$$

Пороговая энергия нейтрино равна: $E_{\nu}=\frac{(m_{\mu}+m_W+m_p)^2-m_p^2}{2m_p}$. Так как масса W (81 ГэВ) много больше масс протона и мюона, то $E_{\nu}\simeq\frac{m_W^2}{2m_m}=3500$ ГэВ.

ВАРИАНТ В

1В. (Ципенюк) Уменьшение температуры плавления связано с увеличением доли поверхностных атомов при уменьшении объёма. Будем считать, что у этих атомов энергия связи в α раз меньше, чем в объёме. Учтём вклад поверхностных атомов в среднюю энергию связи. Пусть энергия связи внутренних атомов $E_0 = \beta k T_0$, среднее межатомное расстояние a. Если $E_{\rm cs}(R)$ — средняя энергия атомов шара радиуса R, то энергия плавления этого шара равна:

$$Q(R) = E_{\text{cb}}(R) \frac{4\pi R^3}{3} \frac{1}{a^3} = \frac{E_0}{a^3} \left(\frac{4\pi R^3}{3} - 4\pi R^2 a \right) + \alpha E_0 \frac{4\pi R^2 a}{a^3}.$$

Отсюда

$$E_{\text{\tiny CB}}(R) = \beta k T_R = E_0 \left[1 - 3(1-\alpha)a/R \right] = \beta k T_0 \left[1 - 3(1-\alpha)a/R \right],$$

a

$$T_R = T_0 [1 - 3(1 - \alpha)a/R].$$

Тем самым

$$\frac{T_0 - T_R}{T_0} = \frac{3(1 - \alpha)a}{R} \quad \to \quad \frac{\Delta T_1}{\Delta T_2} = \frac{R_2}{R_1}.$$

При $R_1=10$ нм $\Delta T_1=25$ K, а, следовательно, при $R_2=6$ нм $\Delta T_2=25\frac{10}{6}\simeq 40$ K, т.е. $T_{\rm пл}(R=6$ нм) =505-40=465 K. Экспериментальное значение =460 K.

2В. (Савров) Из решения задачи варианта А следует, что

$$E_{\rm np} = \sqrt{\frac{8W}{\varepsilon_0 abl}} = \sqrt{\frac{4QP}{\pi \varepsilon_0 ablf}} \approx 3 \cdot 10^6 \; \frac{\rm B}{\rm M}.$$

3В. (Никулин) Фаза принимаемой волны $\varphi = \omega_0 t - k l$, где l — оптическая длина пути. Частота принимаемого излучения $\omega = \dot{\varphi} = \omega_0 - \frac{\omega_0}{c} \dot{l}$. За время Δt оптическая длина пути увеличивается на $\Delta l = (n-1)v\Delta t$ tg α , откуда $\dot{l} = (n-1)v$ tg α и $\frac{\Delta \omega}{\omega_0} = (1-n)\frac{v}{c}$ tg α .

Второе решение. Представим, что в призме свет распространяется со скоростью c/n и принимается приёмником на границе призмы, движущимся вместе с границей со скоростью $V = v \operatorname{tg} \alpha$, затем переизлучается этим устройством как движущимся источником в свободное пространство и принимается неподвижным приёмником. С учётом эффекта Доплера первый приёмник получает сигнал на частоте $\omega_1 = (1 - n\beta)\omega_0$, где $\beta = (V/c) \ll 1$. Второй приёмник (неподвижный) получает переизлучённый движущимся источником сигнал на частоте

$$\omega = \frac{\omega_1}{1 - \beta} = \frac{1 - n\beta}{1 - \beta} \omega_0 \approx [1 - (n - 1)\beta] \omega_0.$$

Таким образом, $\frac{\Delta \omega}{\omega_0} = -(n-1)\beta = (1-n)\frac{v}{c} \operatorname{tg} \alpha$.

4В. (С. Гуденко) В области x<0 решение уравнения Шредингера имеет вид $\psi=Ae^{ikx}+Be^{-ikx}$, где $k^2=2mE/\hbar^2$. В области x>0 решение уравнения Шредингера имеет вид $\psi=Ce^{ik_1x}$, где $k_1^2=2m(E-U_0)/\hbar^2$. Граничные условия в точке x=0 приводят к следующему выражению для амплитудного коэффициента отражения r

$$r = \frac{B}{A} = \frac{k - k_1}{k + k_1} = -\frac{1}{3}.$$

Плотность вероятности при x < 0

$$\rho(x) = |A|^2 |e^{ikx} + re^{-ikx}|^2 = |A|^2 \left| e^{ikx} - \frac{1}{3}e^{-ikx} \right|^2 = \frac{2|A|^2}{3} \left(\frac{5}{3} - \cos 2kx \right).$$

Максимальное значение плотности вероятности $\rho_{\max}(x) = 16|A|^2/9$ в 16/9 раз превышает плотность вероятности обнаружить частицу в падающем потоке и достигается при $\cos(2kx) = -1$, откуда

$$2kx=4\pirac{x}{\lambda}=\pi(2m+1)$$
 или $rac{x}{\lambda}=rac{m}{2}+rac{1}{4}$ $(m-$ целое число).

Поскольку слева от ступеньки x<0, то подходит m=-1. Следовательно, $|x_{\max}|=(1/4)\lambda$. Минимальное значение плотности вероятности $\rho_{\min}(x)=4|A|^2/9$ составляет 4/9 от плотности вероятности обнаружить частицу в падающем потоке и достигается при $\cos(2kx)=1$, откуда $2kx=4\pi x/\lambda=2\pi m$ или $x/\lambda=m/2$, (m- целое число). Поскольку слева от ступеньки x<0, то подходит m=-1. Следовательно, $|x_{\min}|=\lambda/2$.

5В. (Петров, Ципенюк) Так как адроны ультрарелятивистские, то их энергия E=pc, и тем самым импульс бозона Хиггса равен $p_H=p_1-p_2=(E_1-E_2)/c$. Согласно закону сохранения энергии

$$2E_0 = E_1 + E_2 + \sqrt{m_H^2 c^4 + p_H^2 c^2}.$$

Из этих двух уравнений получаем $m_H c^2 = 2\sqrt{(E_0 - E_1)(E_0 - E_2)} \simeq 126 \ \Gamma$ эВ.

Обсуждение результатов письменной работы будет проводиться перед устным экзаменом 22 января 2013 г. в 8:45 в Главной физической аудитории. По каждой задаче выставляются баллы 0, 1, 2 и сумма баллов соответствует следующим оценкам:

отлично —
$$8-10$$
, хорошо — $5-7$, удовлетворительно — $3-4$, неуд — $0-2$.