

6.  $-1; 2/7$ . *Указание.* Выполните замену  $t = \sqrt[3]{\frac{2}{x}} - 6$ .

**Вариант 17**

1.  $\left(-\frac{\sqrt{3}}{2}; -\frac{1}{2}\right] \cup [3; 2\sqrt{3})$ . 2.  $\frac{3\pi}{2}, 2\pi, 2\pi - \arccos \frac{2}{5}$ .

3. 4 км/ч, 8 км/ч, 12 км/ч.

4.  $\left(0; \frac{1}{3}\right) \cup [3; 3^{\sqrt{13}}]$ . *Указание.* После замены  $t = \log_3 x$  неравенство приводится к виду

$$(1+t)\sqrt{\frac{t-1}{3(1+t)}} \leq 2.$$

5.  $\angle BOC = 112,5^\circ$ .

6.  $\{-1\} \cup \left[-\frac{1}{2}; 0\right) \cup \left(0; \frac{1}{2}\right] \cup \{1\}$ . Преобразуем данную систему уравнений:

$$\begin{cases} ax + y = a, \\ ax^3 + y^3 = a \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} y = a(1-x), \\ a(x^3 - 1) + a^3(1-x)^3 = 0 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} y = a(1-x), \\ a(x-1)(x^2 + x + 1 - a^2(x-1)^2) = 0. \end{cases}$$

Второе уравнение последней системы приводит к рассмотрению трех случаев.

а)  $a = 0$ . Тогда система имеет бесконечно много решений вида  $(t; 0)$ , где  $t \in \mathbf{R}$ . Таким образом, значение  $a = 0$  не является искомым. б)  $x = 1$ . Очевидно, система имеет решение  $(1; 0)$  при любом  $a$ . в) Третий вариант сводится к системе

$$\begin{cases} y = a(1-x), \\ x^2 + x + 1 - a^2(x-1)^2 = 0 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} y = a(1-x), \\ (a^2 - 1)x^2 - (2a^2 + 1)x + a^2 - 1 = 0. \end{cases}$$

Заметим, что  $x = 1$  не удовлетворяет второму уравнению ни при каком значении параметра  $a$ . Поэтому искомыми являются те и только те значения  $a$ , при которых система в) имеет не более одного решения.

У этой системы уравнений при  $a^2 = 1$  есть единственное решение  $(0; a)$ . Если же  $a^2 \neq 1$  ( $a \neq 0$ ), то квадратное уравнение (а с ним и система) имеет не более одного решения при условии, что дискриминант

$$D = (2a^2 + 1)^2 - 4(a^2 - 1)^2 = 3(4a^2 - 1) \leq 0,$$

что равносильно  $0 < |a| \leq \frac{1}{2}$ .

7.  $(\pi n; \pi n - 1)$ ,  $n \in \mathbf{Z}$ . Преобразуем выражение под радикалом:

$$A = 3 + 2x - 2y + 2xy - x^2 - y^2 = -(x - y - 1)^2 + 4.$$

Отсюда с учетом неотрицательности подкоренного выражения имеем  $0 \leq A \leq 4$ .

Заметив, что  $\cos x \neq 0$ , перепишем данное уравнение, переходя к переменной  $t = \operatorname{tg} x$ :

$$t^2 - (\sqrt{A} - 2)t + 2 - \sqrt{A} = 0.$$

Это уравнение может иметь решения лишь при условии неотрицательности дискриминанта:

$$(\sqrt{A} - 2)^2 - 4(2 - \sqrt{A}) \geq 0, \text{ т.е. } A \geq 4.$$

Сравнивая с полученным ранее ограничением, имеем  $A = 4$ . Тогда

$$\begin{cases} t = 0, \\ x - y = 1 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} x = \pi n, & n \in \mathbf{Z}, \\ y = x - 1 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} x = \pi n, \\ y = \pi n - 1, \end{cases} \quad n \in \mathbf{Z}.$$

**ФИЗИКА**

*Физический факультет*

1. На рисунке 22 сплошной линией показано положение сечения цилиндра вертикальной плоскостью, перпендикулярной оси цилиндра, в тот момент времени  $t$ , когда доска, лежащая на нем, образует со столом угол  $\alpha$ . Пунктирной линией изображено положение указанного сечения по прошествии небольшого промежутка времени  $\Delta t$ . Считая (как обычно это и делается при решении подобных задач) цилиндр, стол и доску твердыми телами, можно утверждать, что прямая, проходящая через вершину угла и центр сечения цилиндра, является биссектрисой угла  $\alpha$ .

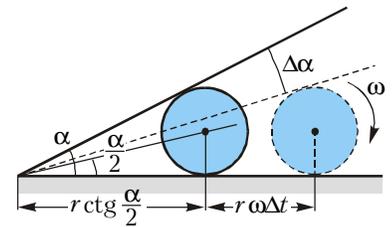


Рис. 22

Поскольку цилиндр катится по столу без проскальзывания с угловой скоростью  $\omega$  и его ось остается параллельной оси вращения доски, ось цилиндра за промежуток времени  $\Delta t$  переместится на расстояние  $\Delta s = r\omega\Delta t$ , где  $r$  — радиус цилиндра, а доска повернется на угол  $\Delta\alpha$ . Учитывая, что выбранный промежуток времени  $\Delta t$  достаточно мал, можно считать, что угол  $\Delta\alpha$  мал и вращение доски в течение этого промежутка времени неотличимо от равномерного. Поэтому, если искомую скорость вращения доски обозначить  $\Omega$ , то  $\Delta\alpha = \Omega\Delta t$ . С другой стороны, из геометрии получим

$$r \left( \operatorname{ctg} \frac{\alpha - \Delta\alpha}{2} - \operatorname{ctg} \frac{\alpha}{2} \right) = r\omega\Delta t.$$

Поскольку  $\operatorname{ctg} \alpha - \operatorname{ctg} \beta = \frac{\sin(\beta - \alpha)}{\sin \alpha \sin \beta}$ , а синус малого угла равен самому углу (измеренному в радианной мере), искомая угловая скорость равна

$$\Omega = 2\omega \sin^2 \frac{\alpha}{2}.$$

2. Будем решать задачу, полагая, что бочка покоится относительно инерциальной системы отсчета, а подъем диска осуществляется столь медленно, что можно пренебречь силами сопротивления движению диска со стороны воды. Когда диск находился на дне бочки, на него действовали сила тяжести, сила реакции дна и сила Архимеда (из-за шероховатости дна). Считая воду несжимаемой и полагая плотность воды равной  $\rho_v = 1 \text{ г/см}^3$ , получим, что равнодействующая сил тяжести и гидростатического давления в этом случае должна быть равна  $F_1 = \pi R^2 h (\rho - \rho_v) g$ , где  $g$  — ускорение свободного падения. В силу симметрии диска можно утверждать, что эта сила приложена к центру тяжести диска.

После того как к диску прижали трубку, поршень подняли вверх и диск оторвался от дна бочки, сила реакции дна стала равной нулю, а на участок верхней плоскости диска, ограниченный контуром трубки, стали действовать силы со стороны трубки. Действие же сил гидростатического давления воды на этот участок прекратилось. По условию задачи, вплоть до момента отрыва в трубке под поршнем не должно находиться никакого вещества, поэтому результирующая сил гидростатического давления воды, действующих на диск, когда его