

Рис.2

вилу: скажем, меняем хвосты  $1 \rightarrow i$  и  $2 \rightarrow j$ .) Заметим, что четность отображения  $1 \rightarrow i$ ,  $2 \rightarrow j$ ,  $3 \rightarrow j$  при перемене хвостов меняется. Таким образом, имеется взаимно однозначное соответствие между четными и нечетными тройками путей, имеющих общие точки. Остается заметить, что (рис.2) любой тройке не имеющих общих точек путей соответствует нечетное отображение  $1 \rightarrow 6$ ,  $2 \rightarrow 5$ ,  $3 \rightarrow 4$ . Значит, нечетных троек больше. Отсюда следует неравенство пункта б) задачи.

С. Фомин, Н. Васильев

**Ф1598.** Вдали от всех тел, в глубинах космоса движется летающая тарелка. Скорость ее в некоторый момент равна  $v_0$ . Пилот хочет произвести маневр, в результате которого вектор скорости повернется на  $90^\circ$  и составит по величине  $v_0$ , как и до начала маневра. Ускорение тарелки при маневре не должно превышать заданной величины  $a$ . Найдите минимальное время маневра. Чему будет равно минимальное смещение тарелки за это время?

Изменение вектора скорости можно найти, сравнивая начальную и конечную скорости тарелки — этот вектор направлен под углом  $135^\circ$  к начальной скорости и равен по величине  $v_0\sqrt{2}$ . Ясно, что минимальное время маневра при ограниченном значении ускорения составит

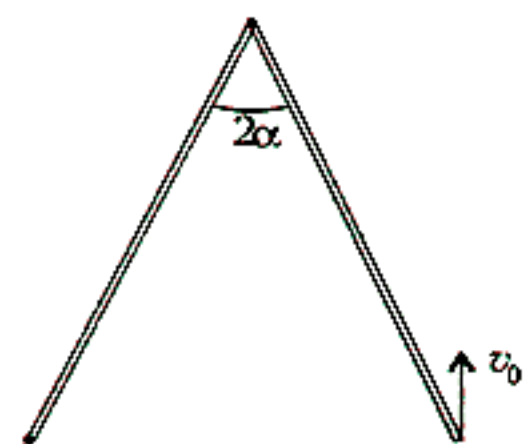
$$\tau = v_0 \sqrt{2}/a.$$

Вопрос о смещении за время маневра поставлен в задаче неудачно. Если нужно найти минимальное смещение, то оно равно нулю — можно сделать так, чтобы к моменту смены направления скорости оказаться в прежней точке. А вот если нас интересует смещение во время маневра, при котором время оказывается минимальным, тогда можно немного посчитать. Задача легко сводится к вычислению дальности полета тела, брошенного со скоростью  $v_0$  под углом  $45^\circ$  к горизонту, при величине ускорения свободного падения  $a$ :

$$l = v_0^2/a.$$

З. Рафаилов

**Ф1599.** Два стержня длиной  $L$  каждый соединены шарнирно (см. рисунок). Свободный конец одного из стержней шарнирно закреплен, а свободный конец другого стержня начинают двигать с постоянной по величине  $u$  и направлению скоростью  $v_0$ , причем в начальный момент вектор скорости параллелен биссектрисе угла  $2\alpha$ , составленного стержнями в этот момент. Найдите величину и направление вектора ускорения шарнира, соединяющего стержни, через очень маленький отрезок времени после начала движения.



Шарнир, находящийся в вершине угла, движется по окружности с центром в точке закрепления системы. Обозначим его скорость  $u$ . Проекции скоростей на направление правого стержня должны быть равны между собой (нерастяжимость стержня):

$$u \sin 2\alpha = v_0 \cos \alpha.$$

Теперь мы можем записать выражение для центростремительного ускорения интересующего нас шарнира:

$$a_u = \frac{u^2}{L} = \frac{v_0^2}{4L \sin^2 \alpha}.$$

Полное ускорение шарнира представим в виде суммы двух векторов — один из них  $a_1$  направим против вектора  $v_0$ , а другой  $a_2$  направим перпендикулярно ему влево. Тогда можно записать

$$a_1 \cos \alpha + a_2 \sin \alpha = a_u = \frac{v_0^2}{4L \sin^2 \alpha}.$$

Перейдем в систему отсчета, связанную с концом правого стержня, который движется с постоянной скоростью  $v_0$ . В этой системе верхний шарнир снова движется по окружности, только ее центр находится в упомянутой точке. После несложных тригонометрических преобразований можно убедиться, что скорость шарнира и в этом случае равна  $v_0 \cos \alpha / \sin 2\alpha = v_0 / (2 \sin \alpha)$ , а центростремительное ускорение по величине осталось прежним, но изменилось по направлению. Теперь его можно выразить через введенные выше ускорения так:

$$a_1 \cos \alpha - a_2 \sin \alpha = a_u = \frac{v_0^2}{4L \sin^2 \alpha}.$$

Отсюда сразу следует, что  $a_2 = 0$ , а полный вектор ускорения верхнего шарнира в интересующий нас момент направлен против вектора  $v_0$  (по биссектрисе) и равен

$$a = a_1 = \frac{v_0^2}{4L \sin^2 \alpha \cos \alpha}.$$

А. Зильберман

**Ф1600.** На гладкой горизонтальной поверхности стола стоит обруч радиусом  $R$  и массой  $M$ . Обруч пытались перепилить, однако дело не было доведено до конца. Масса удаленных опилок составила  $m$ , размер поврежденной области очень мал по сравнению с радиусом обруча. В начальный момент поврежденное место находится точно внизу, и от совсем малого толчка обруч выходит из состояния равновесия. Найдите максимальное смещение центра обруча и его максимальную угловую скорость. Найдите также максимальную скорость центра обруча. Считайте, что обруч все время остается в вертикальной плоскости.

Положим  $m/M = \delta \ll 1$ . Для упрощения расчетов вернем на место удаленные опилки, а в диаметрально противоположной точке добавим массу  $m$ . Пусть скорость центра обруча в некоторый момент  $u$ , угол поворота  $\varphi$  и угловая скорость  $\omega$ . Запишем закон сохранения им-