## Задание 9-2. Неупругий удар.

## Часть 1. Движение в горизонтальной плоскости.

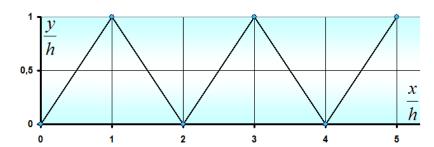
**1.1** Согласно принятой модели  $\gamma_1 = \gamma_2 = \gamma = 0.80$  обе компоненты скорости уменьшаются в одно и тоже число раз, поэтому образуют геометрическую прогрессию со знаменателем  $\gamma$ , после n ударов они будут равны:

$$v_{xn} = v_{yn} = v_0 \gamma^n \,. \tag{1}$$

Так как проекции скорости на выбранные оси координат остаются равными после каждого столкновения, то тело всегда будет двигаться под углами  $\pm 45^{\circ}$  к оси Ox. Следовательно, между ударами будет смещаться на расстояние h, тогда координаты точек столкновения будут равны

$$x_n = nh. (2)$$

1.2 В качестве единицы масштаба разумно выбрать расстояние между стенками. Тогда траектория движения будет очень простой, она показана на рисунке.



**1.3** Так как проекции скорости движения убывают в соответствии с формулой (1) времена между столкновениями будут возрастать по закону:

$$\tau_n = \frac{h}{v_0 \gamma^n} = \frac{h}{v_0} \gamma^{-n}. \tag{3}$$

Для определения времени n-го столкновения можно рассчитать с помощью формулы для суммы геометрической прогрессии:

$$t_n = \tau_0 + \tau_1 + \tau_2 + \dots + \tau_{n-1} = \frac{h}{v_0} \frac{1 - \gamma^{-n}}{1 - \gamma^{-1}} \dots$$
 (4)

Тогда средняя скорость до n-го столкновения будет равна (учетом того, что между ударами тело проходит расстояние  $h\sqrt{2}$ ):

$$\langle v \rangle = \frac{nh\sqrt{2}}{\frac{h}{v_0} \frac{1 - \gamma^{-n}}{1 - \gamma^{-1}}} = v_0 \frac{n(1 - \gamma^{-1})}{1 - \gamma^{-n}}.$$
 (5)

## Часть 2. Прыжки по горизонтальной поверхности.

**2.1** Так как компоненты скоростей после каждого удара остаются равными, то после каждого удара тело будет «стартовать» по углом  $45^{\circ}$  к горизонту. После n ударов компоненты скорости также будут описываться формулой (1):

$$v_{xn} = v_{yn} = v_0 \gamma^n \,. \tag{6}$$

Теоретический тур. Вариант 2.

6

9 класс. Решения задач. Бланк для жюри.

Время между двумя столкновениями полностью определяется вертикальной компонентой скорости и равно:

$$\tau_n = \frac{2v_{yn}}{g} = \frac{2v_{yn}}{g} = \frac{2v_0 \gamma^n}{g} \,. \tag{7}$$

Смещение в горизонтальном направлении после n-го равно

$$\Delta x_n = v_{xn} \cdot \tau_n = \frac{2v_0^2 \gamma^{2n}}{g} \,. \tag{8}$$

Тогда координата n -го удара равна сумме предыдущих смещений

$$x_n = \sum_{i=0}^{n-1} \Delta x_i = \frac{2v_0^2}{g} \sum_{i=0}^{n-1} \gamma^{2i} = \frac{2v_0^2}{g} \frac{1 - \gamma^{2n}}{1 - \gamma^2}.$$
 (9)

**2.2** Из формулы (8) следует, что при  $n \to \infty$  координата  $x_n$  стремиться к предельному значению, которое и будет максимальным смещением

$$x_{\text{max}} = \frac{2v_0^2}{g(1 - \gamma^2)}. (10)$$

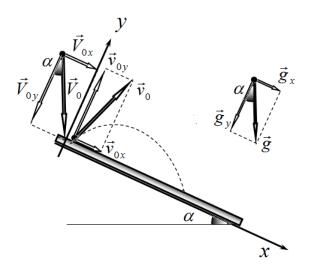
## Часть 3. Столкновения с наклонной плоскостью.

**3.1** Между двумя последовательными ударами движение тела является равноускоренным с ускорением свободного падения  $\vec{g}$ . Будем решать задачу в системе отсчета, показанной на рисунке. В этой системе проекции ускорения на оси координат равны:

$$g_x = g \sin \alpha$$

$$g_y = -g \cos \alpha$$
(11)

В момент падения тела на наклонную плоскость (назовем его нулевым ударом) проекции скорости тела на оси координат описываются формулами



$$V_{0x} = V_0 \sin \alpha$$

$$V_{0y} = -V_0 \cos \alpha$$
(12)

7

После удара эти компоненты скорости в рамках принятой модели удара описываются формулами

$$v_{0x} = \gamma V_0 \sin \alpha$$

$$v_{0y} = \gamma V_0 \cos \alpha$$
(13)

Теоретический тур. Вариант 2.

После столкновения с плоскость закон движения частицы задается функциями:

$$\begin{cases} x(t) = \gamma V_0 \sin \alpha \cdot t + \frac{g \sin \alpha}{2} t^2 \\ y(t) = \gamma V_0 \cos \alpha \cdot t - \frac{g \cos \alpha}{2} t^2 \end{cases}$$
 (14)

В момент падения координата y обращается в нуль, из этого условия легко найти время  $\tau$  движения до очередного столкновения:

$$y(\tau) = 0 = \gamma V_0 \cos \alpha \cdot \tau - \frac{g \cos \alpha}{2} \tau^2 \quad \Rightarrow \quad \tau = \gamma \frac{2V_0}{g}. \tag{15}$$

Тогда координата x в момент первого удара оказывается равной:

$$x_{1} = x(\tau) = \gamma V_{0} \sin \alpha \cdot \tau + \frac{g \sin \alpha}{2} \tau^{2} = \gamma V_{0} \sin \alpha \cdot \gamma \frac{2V_{0}}{g} + \frac{g \sin \alpha}{2} \left(\gamma \frac{2V_{0}}{g}\right)^{2} =$$

$$= \gamma^{2} \frac{4V_{0}^{2} \sin \alpha}{g}$$
(16)

**3.2** Рассмотрим, как изменяются проекции скоростей частицы при последовательных соударениях. Если изменение координат описывается функциями (14), то изменение проекций скорости подчиняются следующим выражениям

$$v_x(t) = \gamma V_0 \sin \alpha + g \sin \alpha \cdot t$$
  

$$v_y(t) = 0 = \gamma V_0 \cos \alpha - g \cos \alpha \cdot t$$
(17)

Тогда непосредственно перед первым (после нулевого) ударом в момент времени  $\tau = \gamma \frac{2V_0}{g}$  они оказываются равными:

$$v_{x}(\tau) = yV_{0}\sin\alpha + g\sin\alpha \cdot \tau = yV_{0}\sin\alpha + g\sin\alpha \cdot \gamma \frac{2V_{0}}{g} = 3\gamma V_{0}\sin\alpha$$

$$v_{y}(\tau) = 0 = yV_{0}\cos\alpha - g\cos\alpha \cdot \tau = yV_{0}\cos\alpha - g\cos\alpha \cdot \gamma \frac{2V_{0}}{g} = -\gamma V_{0}\cos\alpha$$
(18)

А сразу после этого удара

$$v_{1,x} = \gamma (3\gamma V_0 \sin \alpha) = 3\gamma^2 V_0 \sin \alpha$$

$$v_{1,y} = \gamma V_0 \cos \alpha$$
(19)

Обратим внимание, что нормальная составляющая скорости частицы  $v_{1,y}$  оказалась равной аналогичной величине после первого удара! Чтобы «прыжки» были одинаковыми, необходимо, чтобы и  $v_x$  компонента восстановилась  $v_{1,x} = v_{0x}$ . Это произойдет если коэффициент восстановления равен

$$\gamma = \frac{1}{3}.\tag{20}$$

Теоретический тур. Вариант 2.