

3. Тело, брошения вертикально

Inonera-?,
$$H$$
-?

The Theorem is the Third of the Third

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty$$

2)
$$I_{pu}$$
 $t=\tau-\tau_{eno}$ ynano na zemno => $y(t=\tau)=0$

$$\int_{0}^{\infty} \tau - \frac{g\tau}{2} = 0$$

$$\int_{0}^{\infty} \tau = 0 - \text{Hazano Jocko}$$

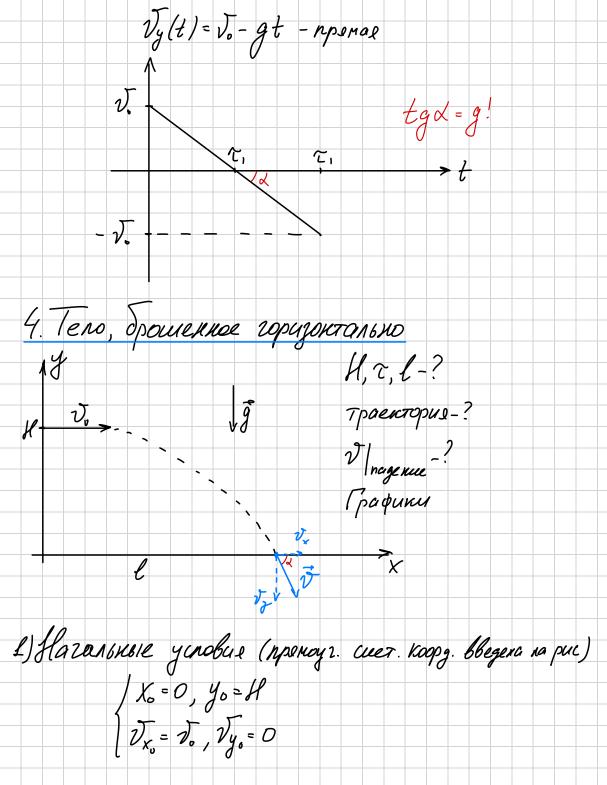
$$\int_{0}^{\infty} \tau = \frac{2\sqrt{5}}{g}$$

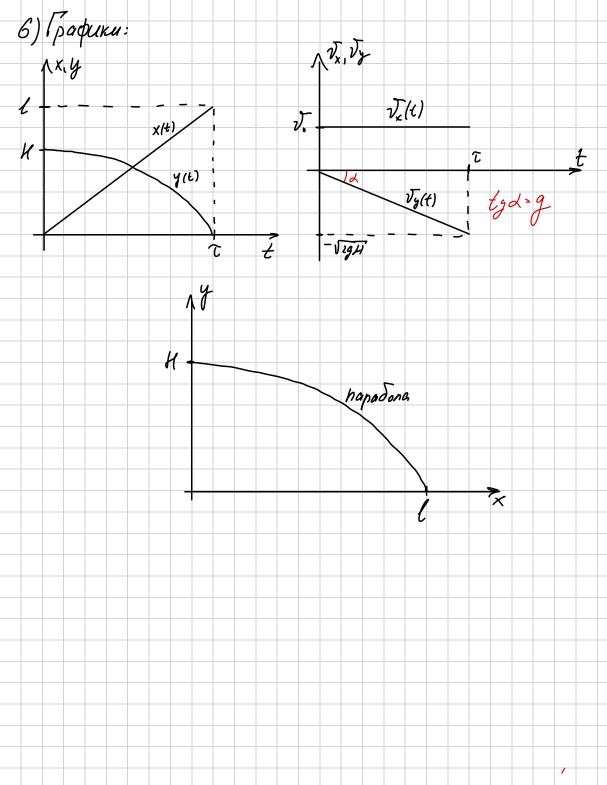
Найден скарость кри
$$t=x$$
:

 $y=0.-g\tau=v.-25.=-v.$ ($\tau.e.(vy=1)=v.$)

3) J_{pu} $t=\tau,-\tau e ro$ в наивысшей тогисе $y(\tau,)=H$

и $v(\tau,)=0$
 $v=0.-g\tau$
 $v=0$





5. Teno, doouvernoe nog yrnom Enunera -! ~,(H)-? Траештория-? 1) Gp-e gluxerus IVx = Vocosd) x = Vocos2t y= 20 Sindt - 2 ly=Vsin2 2) Tipu t= ~- Teno gnano, Torga y(z)=0, X(z)=l $\begin{cases} \ell = \sqrt{0}\cos \lambda t \\ 0 = \sqrt{0}\sin \lambda t - \frac{gt^2}{2} \end{cases} = \begin{cases} \tau = \frac{2\sqrt{0}\sin \lambda}{g} \\ \ell = \frac{\sqrt{0}\sin \lambda}{g} \end{cases}$ отсюда легко понять при каком L: L- тах

$$\mathcal{D}(\tau) = \sqrt{2}(\tau) + \sqrt{2}(\tau) = \sqrt{2}(\tau)^2 + (-\sqrt{2}\sin\lambda)^2 = \sqrt{2}.$$

$$\mathcal{D}(\tau) \text{ coc}\tau \text{ abser you } \mathcal{L} \text{ c ocho } Ox \text{ (bugno uy kpoekynú)}$$

$$4) \text{ tipu } t = \tau_1.$$

$$\int_{z}^{z} H^{2} v_{0} \sin \alpha v_{1} - \frac{g v_{1}^{2}}{2} = \int_{z}^{z} \frac{v_{0}^{2} \sin^{2} \alpha}{2g}$$
5) Squerum $\tau = 2\tau_{1}$

6)
$$f_{ij}$$
 paektopue:
$$g = y^2 + f_{ij} dx$$

$$\mathcal{G}(x) = -\frac{g}{2\sqrt{3}\cos^2 x} + tg dx$$

S5. Peucenue jagos

NI

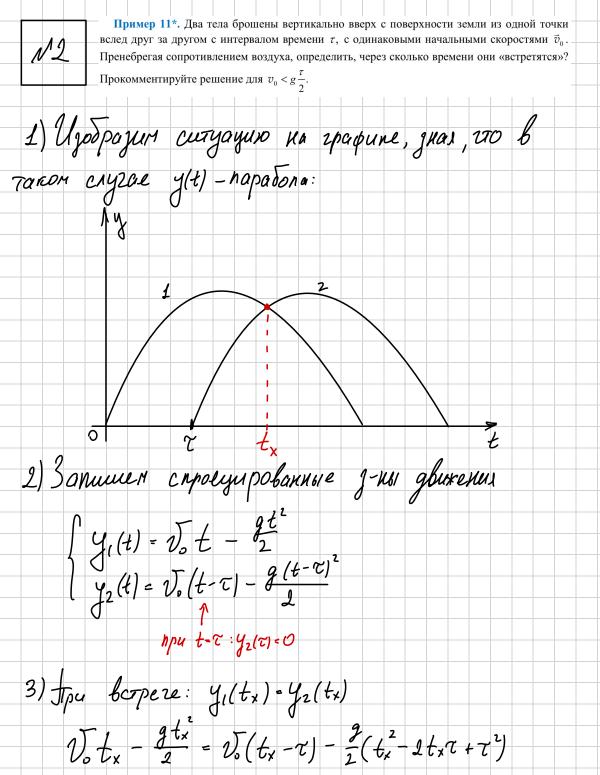
Пример 10. Два маленьких стальных шарика брошены одновременно из одной и той же точки с поверхности земли с начальными скоростями $v_{01} = 5$ м/с и $v_{02} = 8$ м/с, направленными под углами $\alpha_1 = 80^\circ$ и $\alpha_2 = 20^\circ$ к горизонту соответственно. Чему равно расстояние между шариками, спустя время $t = \frac{1}{3}$ с после броска?

Траектории шариков лежат в одной вертикальной плоскости. Сопротивлением воздуха пренебречь.

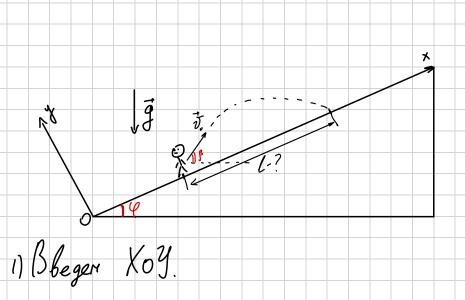
$$l = |\vec{v_i}(t) - \vec{v_2}(t)| = |\vec{v_0}_0 - \vec{v_0}_1| t = 7 - \frac{1}{3} \approx 2,3 \text{ m}$$

$$|\vec{v_i}(t) - \vec{v_2}(t)| = |\vec{v_0}_0 - \vec{v_0}_1| t = 7 - \frac{1}{3} \approx 2,3 \text{ m}$$

$$\frac{1}{\sqrt[3]{1-\sqrt[3]{2}}} = \frac{1}{\sqrt[3]{1-\sqrt[3]{2}}} = \frac{1$$



Пример 12*. Мальчик, находясь на плоском склоне горы с углом наклона $\varphi = 30^{\circ}$, бросает камень в сторону подъёма горы, сообщив ему начальную скорость v_0 , направленную под углом $\beta = 60^{\circ}$ к горизонту. На каком расстоянии от мальчика упадёт камень? Сопротивлением воздуха пренебречь.



2) Ypobrekus gluxeum:
$$\vec{a} = \vec{g}$$
 $\int \vec{r}(t) = \vec{v} \cdot t + \vec{g} \cdot t$ (1)

 $\vec{v}(t) = \vec{v} \cdot t + \vec{g} \cdot t$ (2)

3) Corpoeyupyen (1) $u(t) = a \kappa \kappa \mu \rho a \tau \kappa v!$:

 $g_x = -g \sin \varphi$, $g_y = -g \cos \varphi$
 $v_{ox} = v_{ox} \cos(\beta - \varphi)$, $v_{oy} = v_{s} \sin(\beta - \varphi)$
 $\int \pi \cos \theta = v_{ox} \cos(\beta - \varphi) + -\frac{g \sin \varphi \cdot t}{2}$
 $\int x(t) = v_{ox} \cos(\beta - \varphi) + -\frac{g \cos \varphi \cdot t^2}{2}$
 $\int v_x(t) = v_{ox} \sin(\beta - \varphi) + -\frac{g \cos \varphi \cdot t^2}{2}$
 $\int v_x(t) = v_{ox} \cos(\beta - \varphi) - g \sin \varphi \cdot t$
 $v_y(t) = v_{ox} \sin(\beta - \varphi) - g \cos \varphi \cdot t$

4) Jyure $z = b \rho \epsilon M \theta + b \rho \epsilon \epsilon \sigma$, $\tau_{ox} \cos(\beta - \varphi) = \frac{g \sin \varphi \cdot t}{2}$
 $\int v_{ox} \sin(\beta - \varphi) - \frac{g \sin \varphi \cdot t}{2} \sin(\beta - \varphi) = \frac{g \sin \varphi \cdot t}{2}$
 $\int v_{ox} \sin(\beta - \varphi) - \frac{g \sin \varphi \cdot t}{2} \sin(\beta - \varphi) = \frac{g \sin \varphi \cdot t}{2}$
 $\int v_{ox} \sin(\beta - \varphi) - \frac{g \sin \varphi \cdot t}{2} \sin(\beta - \varphi) = \frac{g \sin \varphi \cdot t}{2}$

$$\begin{cases}
\tau = \frac{2\sqrt{0}\sin(\beta-\varphi)}{g\cos(\varphi)} \\
\ell = \frac{\sqrt{0}\sin(2\beta-2\varphi)}{g\cos(\varphi)} - \frac{2\sqrt{0}\sin^2(\beta-\varphi)\sin(\varphi)}{g\cos^2(\varphi)} \\
\ell = \frac{\sqrt{0}\cos(\varphi)}{g\cos(\varphi)} - \frac{2\sqrt{0}\cos(\varphi)}{g\cos(\varphi)} - \frac{2\sqrt{0}\cos(\varphi)}{g\cos(\varphi)} - \frac{2\sqrt{0}\cos(\varphi)}{g\cos(\varphi)} \\
\ell = \frac{\sqrt{0}\cos(\varphi)}{g\cos(\varphi)} - \frac{2\sqrt{0}\cos(\varphi)}{g\cos(\varphi)} - \frac{2\sqrt{0}\cos(\varphi)} - \frac{2\sqrt{0}\cos(\varphi)}{g\cos(\varphi)} - \frac{2\sqrt{0}\cos(\varphi)}{g\cos(\varphi)} - \frac{2\sqrt{0}\cos$$

Пример 13. Массивная платформа движется с постоянной скоростью $\overrightarrow{V}_{\scriptscriptstyle 0}$ по горизонтальному полу. С заднего края платформы производится удар по мячу. Модуль начальной скорости мяча относительно платформы равен $u=2V_0$, причём вектор \vec{u} составляет угол $\alpha=60^\circ$ с 14 горизонтом (рис. 23). На какую максимальную высоту над полом поднимется мяч? На каком расстоянии от края платформы будет находиться мяч в момент приземления. Высотой платформы и сопротивлением воздуха пренебречь. Все скорости лежат в одной вертикальной плоскости. (ФЗФТШ при МФТИ, 2009.) 0) TRATPOPMA MACCUBRER M>>m => Vo=const 1) Uz yenobus U-o-n. exopoció, Torga J-H enoxenes $\mathcal{V}_{A\delta c} = \mathcal{I} + \mathcal{V}_{c}$ $= \int \int_{AS_{c}}^{X} = U\cos \lambda - V_{o} = V_{o} \left(2\cos \lambda - 1\right) = \overline{V_{o}}_{x}$ $= \int \int_{AS_{c}}^{y} = -U\sin \lambda = \overline{V_{o}}_{y}$ 2) Запишен з-и движения $\begin{cases} \chi(t) = v_0 t & \int v_{\chi}(t) = v_0 \\ \gamma(t) = v_0 t - \frac{gt^2}{2} & v_{\chi}(t) = v_0 - gt \end{cases}$ max

$$|y(\tau)| = H = \sqrt{2} - \frac{3}{2} = H = \frac{\sqrt{2}}{29} = \frac{\sqrt{2}}{$$