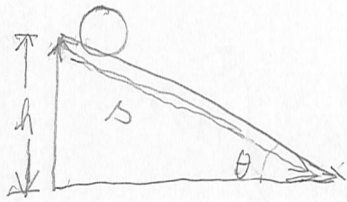
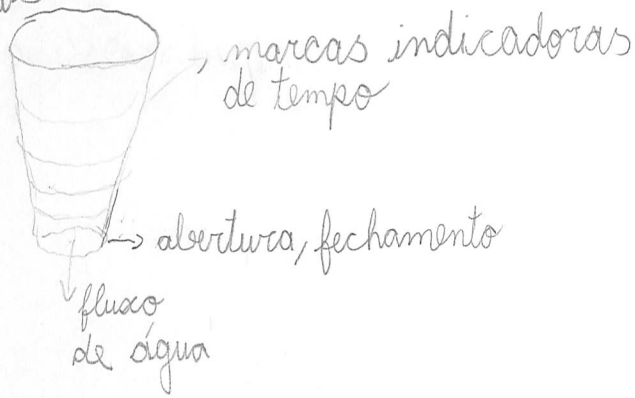


Seção 3 Introdução a leis de conservação. Atrito

3.1 Resultados experimentais

Relógio d'água
(capsidra)



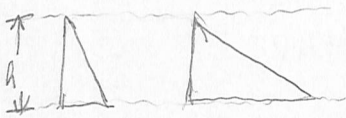
Galileo era capaz de medir o tempo para a esfera rolar no plano inclinado. Ele foi capaz de perceber

$$s \propto t^2 \quad (\text{planos muito lisos})$$

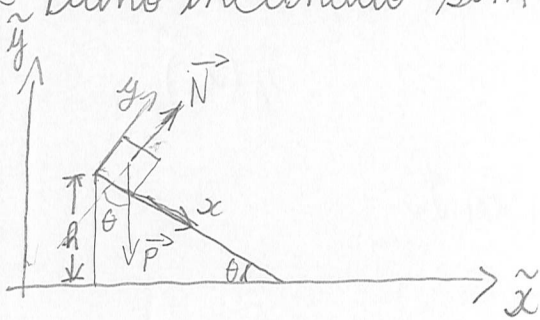
Aceleração constante (a):

$$s = \frac{a}{2} t^2 \quad (a \text{ obtida experimentalmente})$$

$$v = a t \rightarrow \text{Resultado: } v \text{ depende apenas de } h$$



3.2 Plano inclinado sem atrito



$$\vec{P} = m \vec{g}$$

$$F_y = N - mg \cos \theta = m \ddot{y} = 0$$

$$F_x = mg \sin \theta = m \ddot{x}$$

$$\ddot{x} = g \sin \theta$$

$$v_x(t) = v_{0,x} + g t \sin \theta$$

$$x(t) = x_0 + v_{0,x} t + \frac{g \sin \theta}{2} t^2$$

$$\boxed{\begin{aligned} x_0 = 0, v_{0,x} = 0 \\ x(t) = \frac{g \sin \theta}{2} t^2 \end{aligned}}$$

Dado o resultado experimental, é interessante ter uma expressão para a posição do bloco em \tilde{y} (11)

$$\tilde{y}(x) = h - x \sin \theta$$

$$x(t) = \frac{g \sin \theta}{2} t^2$$

Vamos fazer algumas manipulações algébricas

$$\ddot{x} = g \sin \theta$$

$$2 \dot{x} \ddot{x} = 2 g \dot{x} \sin \theta$$

$$\frac{d}{dt} (\dot{x}^2) = 2 g \dot{x} \sin \theta$$

$$\int_{v_{0,x}^2}^{v_x^2} d(v^2) = \int_{t_0}^t dt (2g \sin \theta) \frac{dx'}{dt} = 2g \sin \theta \int_{x_0}^x dx'$$

$$v_x^2 - v_{0,x}^2 = 2g \sin \theta (x - x_0)$$

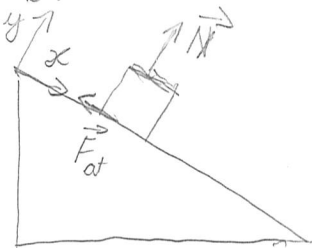
$$\frac{v_x^2}{2} - g x \sin \theta = \frac{v_{0,x}^2}{2} - g x_0 \sin \theta$$

$$\frac{m v_x^2}{2} - m g x \sin \theta = \frac{m v_{0,x}^2}{2} - m g x_0 \sin \theta$$

$$\frac{m v_x^2}{2} + m g \underbrace{(h - x \sin \theta)}_{\tilde{y}(x)} = \frac{m v_{0,x}^2}{2} + m g \underbrace{(h - x_0 \sin \theta)}_{\tilde{y}(x_0)}$$

$$\boxed{\frac{m v_x^2(t)}{2} + m g \tilde{y}(x(t)) = \text{constante}}$$

3.3 Plano inclinado com atrito



$$\vec{F}_{at} = -F_{at} \hat{x}$$

$$0 \leq F_{at} \leq \mu_2 N = \mu_2 m g \cos \theta$$

$$F_y = N - m g \cos \theta = 0$$

$$F_x = m g \sin \theta - F_{at}$$

Não há movimento até que $F_x \geq 0$

$$m g \sin \theta - \mu_e m g \cos \theta \geq 0$$

$$m g \sin \theta_c - \mu_e m g \cos \theta_c \equiv 0$$

$$\boxed{\tan \theta_c = \mu_e \text{ ou } \theta_c = \tan^{-1}(\mu_e)}$$

Movimento ocorre se
 $\theta \geq \theta_c$

Suponhamos que $\theta > \theta_c$. Consideramos um coeficiente de atrito cinético $\mu_c < \mu_e$ sempre que o corpo começa a se mover

$$\begin{aligned} F_x &= m g \sin \theta - \mu_c N \\ &= m g (\sin \theta - \mu_c \cos \theta) \\ &= m \ddot{x} \end{aligned}$$

$$\ddot{x}(t) = g (\sin \theta - \mu_c \cos \theta) \Rightarrow \dot{x}(t) = g (\sin \theta - \mu_c \cos \theta) t + v_{0,x}$$

$$\Rightarrow x(t) = \frac{g}{2} (\sin \theta - \mu_c \cos \theta) t^2 + v_{0,x} t + x_0$$

Consideramos as condições iniciais $\begin{cases} x(t=0) = 0 \\ v(t=0) = 0 \end{cases}$

$$\begin{aligned} \tilde{y}(t) &= h - x(t) \sin \theta \\ &= h - \frac{g}{2} \sin \theta (\sin \theta - \mu_c \cos \theta) t^2 \end{aligned}$$

A lei de conservação é perdida para $\mu_c \neq 0$

$$\begin{aligned} \frac{m \dot{x}^2(t)}{2} + m g \tilde{y}(t) &= \frac{m g^2 (\sin \theta - \mu_c \cos \theta)^2 t^2}{2} + m g h - \frac{m g^2 t^2 \sin \theta (\sin \theta - \mu_c \cos \theta)}{2} \\ &= m g h + \frac{m g^2 t^2}{2} (-\mu_c \sin \theta \cos \theta + \mu_c^2 \cos^2 \theta) \\ &= m g h + \frac{m g^2 t^2}{2} \mu_c \cos^2 \theta (\mu_c - \tan \theta) \end{aligned}$$

$$\tan \theta - \mu_c > \tan \theta - \mu_e > 0 \Rightarrow \mu_c - \tan \theta < 0 \quad (13)$$

3.4 Trabalho e energia cinética

Trabalho W sobre uma partícula ao longo de uma trajetória γ conectando \vec{r}_1 e \vec{r}_2

$$W(\gamma) = \int_{\vec{r}_1}^{\vec{r}_2} d\vec{r} \cdot \vec{F}(\vec{r}(t))$$



Vamos transformar a integral do espaço para o tempo

$$W(\gamma) = \int_{\vec{r}_1}^{\vec{r}_2} d\vec{r} \cdot \vec{F}(\vec{r}(t)) = \int_{t_1}^{t_2} dt \frac{d\vec{r}}{dt} \cdot \vec{F}(\vec{r}(t))$$

Podemos escrever os resultados acima a partir de uma diferencial total

$$\vec{F} \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} = m \frac{d^2\vec{r}}{dt^2} \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{m}{2} \frac{d}{dt} \left[\frac{d\vec{r}}{dt} \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} \right] = \frac{m}{2} \frac{d}{dt} (\vec{v}^2)$$

$$W(\gamma) = \int_{t_1}^{t_2} dt \frac{d}{dt} \left[\frac{m}{2} \vec{v}^2 \right] = \frac{m}{2} \vec{v}^2(t_2) - \frac{m}{2} \vec{v}^2(t_1)$$

Definiremos a energia cinética T como $T \equiv \frac{m}{2} \vec{v}^2(t) = \frac{\vec{p}^2}{2m}$

A integral acima mostra que

$$W(\gamma) = T_{\text{final}} - T_{\text{inicial}} = \Delta T : \text{trabalho é igual à variação da energia cinética}$$

Problema exemplo: um barco de massa m está a uma velocidade $v_0 \hat{x}$ em $t=0$. A partir daí, o motor para e o barco sofre a influência de uma força de arraste $\vec{F}_{\text{arr}} = -m k e^{-\alpha v} \hat{x}$ até ele parar. Qual o trabalho da força de arraste?

$$W = 0 - \frac{m v_0^2}{2} = -\frac{m v_0^2}{2} \quad (14)$$