

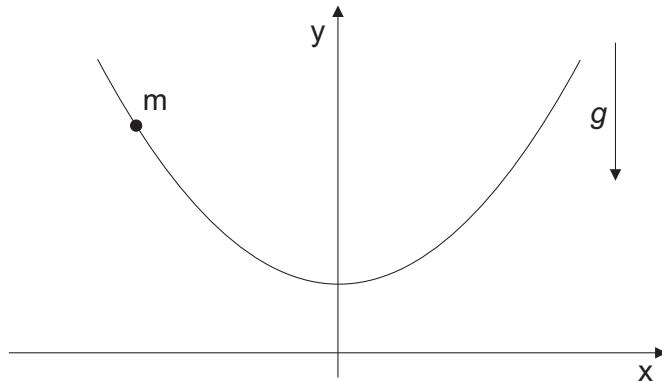
# Problem brahistokrona

Alen Horvat in Bor Kavčič

30. marec 2012

*Pri tej nalogi nas zanima, kakšna mora biti oblika vodila, po katerem bi masna točka (v gravitacijskem potencialu), ki se po vodilu giblje brez trenja, nihala s frekvenco neodvisno od amplitude nihanja. Ekvivalenten problem je poiskati obliko krivulje, po kateri masna točka v gravitacijskem potencialu brez trenja pride v najkrajšem času iz začetne v končno točko.*

Postavimo koordinatni sistem in skicirajmo krivuljo, ki bi se nam zdela kot smiselna rešitev (Slika 1). Masna točka naj ima maso  $m$  in gravitacijski pospešek  $g$ , naj kaže v smeri  $-\mathbf{e}_y$ .



Slika 1: Skica naloge

Obliko krivulje bomo poiskali v parametrični obliki

$$x = x(s) \quad y = y(s), \quad (1)$$

kjer je  $s$  naravni parameter. Naravni parameter  $s = s(t)$  je definiran kot

$$s(t) = \int_{\alpha}^t \sqrt{\dot{x}(\tau)^2 + \dot{y}(\tau)^2} d\tau, \quad (2)$$

torej  $s$  predstavlja dolžino loka med točkama  $\alpha$  in  $t$ . Ker obstaja inverz  $t = t(s)$ , iz parametrizacije po času  $x = x(t)$  sledi naravna parametrizacija  $x = x(t(s)) = x(s)$ <sup>1</sup>.

V nalogi moramo poiskati krivuljo  $(x(s), y(s))$ , po kateri niha masna točka s frekvenco, ki je neodvisna od amplitude nihanja. Nihanje, ki zadošča naši zahtevi je nihanje harmonskega oscilatorja. Kot je znano, je eden izmed možnih zapisov rešitev harmonskega oscilatorja

$$q(t) = Ae^{i\omega t} + Be^{-i\omega t}, \quad (3)$$

kjer sta konstanti  $A$  in  $B$  neodvisni od frekvence nihanja  $\omega$ . Zapišimo sedaj Lagrangovo funkcijo za harmonski oscilator

$$\mathcal{L} = T - V = \frac{1}{2}m\dot{s}^2 - \frac{1}{2}m\omega^2s^2. \quad (4)$$

Zapišimo kinetično energijo masne točke, ki se giblje po vodilu  $(x(s), y(s))$

$$T = \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + \dot{y}^2) = \frac{1}{2}m(x'^2 + y'^2)\dot{s}^2, \quad (5)$$

kjer  $\dot{x}$  pomeni časovni odvod,  $x'$  pa odvod po naravnem parametru  $s$  (ne smemo pozabiti, da velja  $s = s(t)$ ). Če sedaj primerjamo kinetično energijo (5) s kinetično energijo iz enačbe (4), hitro pridemo do prve zveze

$$x'^2 + y'^2 = 1. \quad (6)$$

Nadalje zapišimo potencialno energijo  $V$ , ki ni nič drugega kot

$$V = mgy(s), \quad (7)$$

od koder izluščimo s pomočjo enačbe (4)

$$y(s) = \omega^2 s^2 / 2g. \quad (8)$$

Iz enačb (6) in (8) izračunamo odvisnost  $x(s)$ , ki je

$$x'(s) = \frac{dx}{ds} = \sqrt{1 - \frac{\omega^4}{g^2}s^2}. \quad (9)$$

Da dobimo iskano odvisnost  $x(s)$ , integrirajmo enačbo (9)

$$x(s) = \int \sqrt{1 - \frac{\omega^4}{g^2}s^2} ds, \quad (10)$$

---

<sup>1</sup>Enako velja za koordinato  $y$ .

uvedimo substitucijo  $\cos^2 t = \omega^4 s^2 / g^2$  in ustrezen integral, ki ga dobimo po substituciji je

$$x(t) = -\frac{g}{\omega^2} \int \sqrt{1 - \cos^2 t} \sin t \, dt = -\frac{g}{\omega^2} \int \sin^2 t \, dt, \quad (11)$$

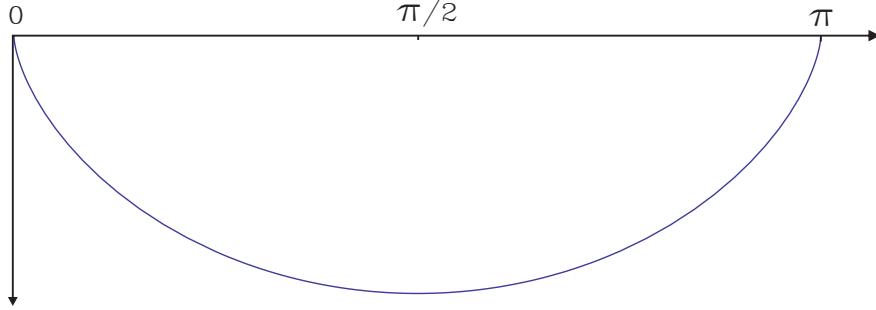
upoštevamo še trigonometrijsko identiteto dvojnih kotov  $2 \sin^2 t = 1 - \cos 2t$  in integriramo, dobimo

$$x(t) = -\frac{g}{4\omega^2} \int (1 - \cos 2t) \, d(2t) = -\frac{g}{4\omega^2} (2t - \sin 2t). \quad (12)$$

Naposled izračunajmo še  $y(t)$  iz enačb (6) in (12)

$$y(t) = \frac{g}{4\omega^2} (1 - \cos 2t). \quad (13)$$

Dobljena parametrična oblika krivulje se imenuje cikloida ozziroma brahistrohrona in je prikazana na sliki 2.



Slika 2: Cikloida

$$x(t) = \frac{g}{4\omega^2} (-2t + \sin 2t) \quad (14)$$

$$y(t) = \frac{g}{4\omega^2} (1 - \cos 2t) \quad (15)$$