

# JAMA a KYVADLO

## část druhá: kyvadlo

pohyb tuhého tělesa s jedním upevněným bodem



# špeciálny prípad dvojrozmerného pohybu

- na minulej prednáške sme vyšetřovali rovnováhu tuhých telies upevnených aspoň v jednom bode, teraz vyšetříme pohyb takýchto telies
- všeobecný pohyb 2D tuhého telesa vyšetřujeme ako pohyb jedného jeho bodu a rotáciu okolo tohto bodu
- ak je jeden bod telesa upevnený, jeho pohyb poznáme (nehýbe sa) a jediné, čo treba vyšetřit, je rotácia okolo toho upevneného bodu

## všeobecný prípad dvojrozmerného pohybu

- v mnohých prípadoch sa dajú posuvný a rotačný pohyb vyšetřovať oddelene
- vo všeobecnosti však neplatí, že sily závisia len od polohy a nie od orientácie, rovnako ako neplatí, že momenty síl závisia len od orientácie a nie od polohy
- vo všeobecnosti sú pohybové rovnice pre posuvný a pre rotačný pohyb

$$m \ddot{\vec{r}}(t) = \vec{F}(\vec{r}, \dot{\vec{r}}, \varphi, \dot{\varphi}, t) \quad I \ddot{\varphi}(t) = M(\vec{r}, \dot{\vec{r}}, \varphi, \dot{\varphi}, t)$$

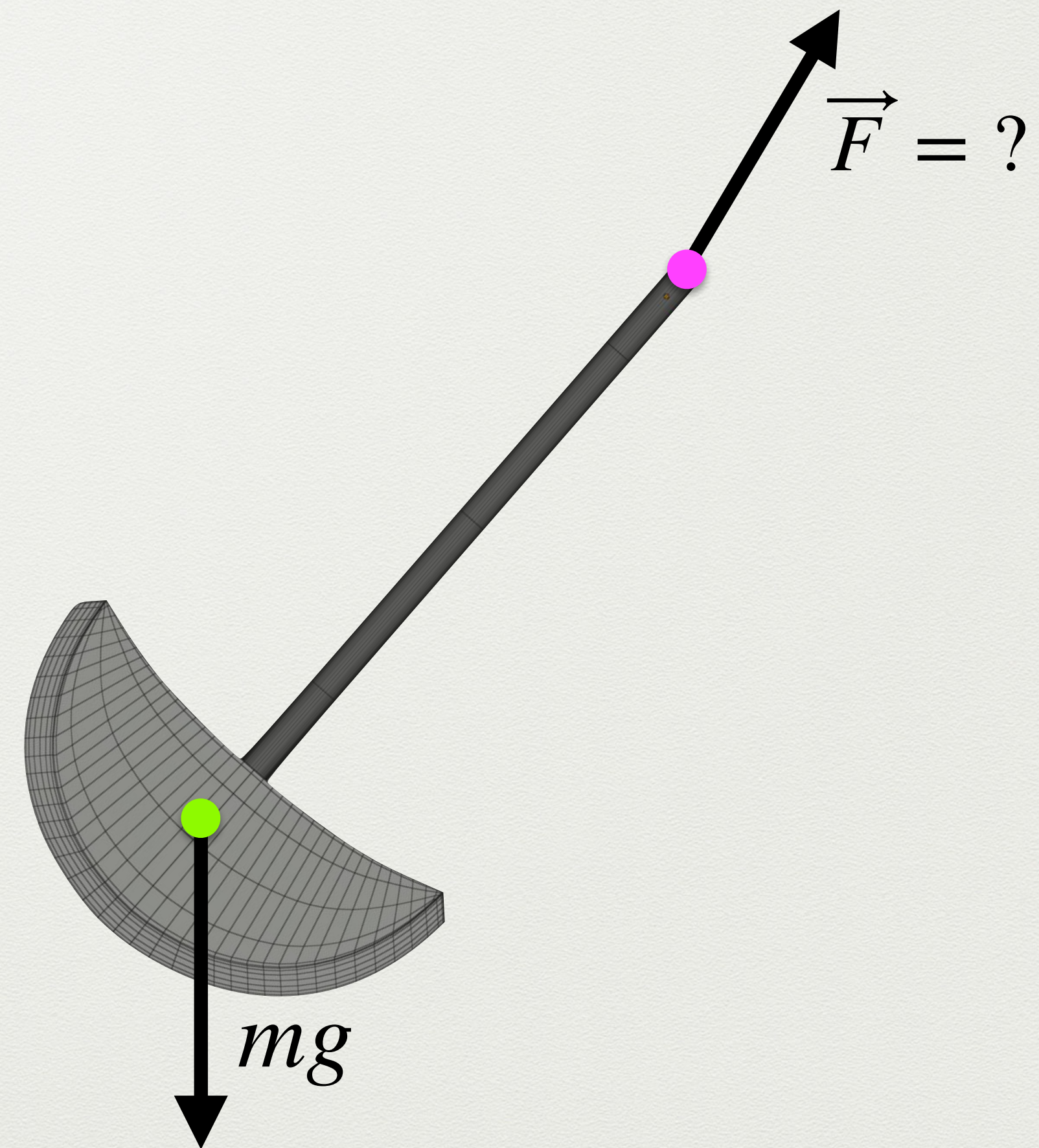
navzájom previazané a musia sa riešiť naraz a spolu

ak je teleso upevnené v jednom bode, zostane nám z dvoch rovníc na riešenie len jedna



# sily pôsobiace na fyzikálne kyvadlo

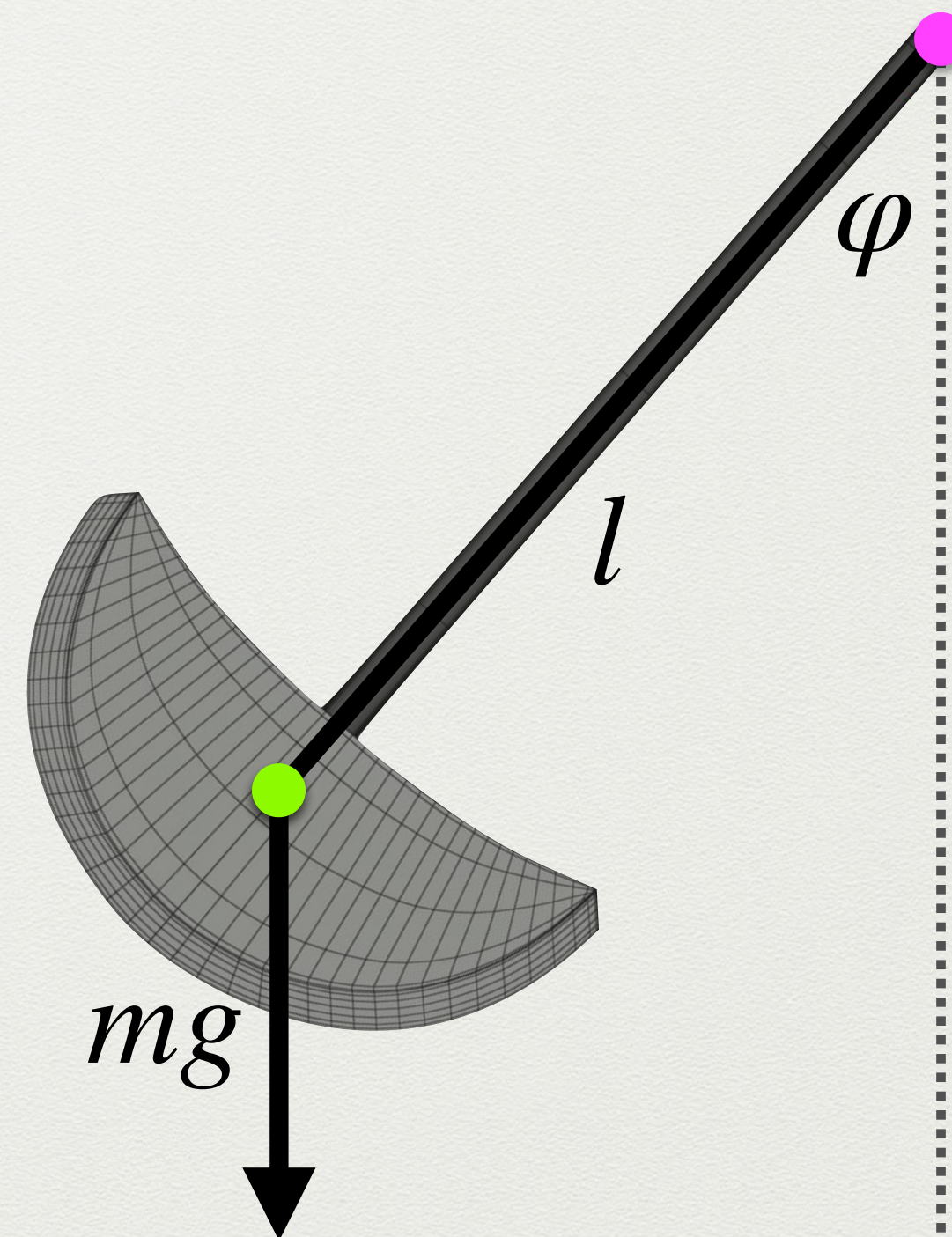
- na fyzikálne kyvadlo (t.j. teleso zavesené v gravitačnom poli) pôsobia dve sily: gravitačná a nejaká sila v bode závesu
- výsledná gravitačná sila má veľkosť  $mg$  a moment tejto sily je taký, ako keby pôsobila v hmotnom strede telesa
- v bode upevnenia musí pôsobiť nejaká premenlivá sila, ktorá zabezpečí, že bod upevnenia sa nezačne pohybovať
- smer ani veľkosť tejto sily nepoznáme





# ako vypočítať moment neznámej sily?

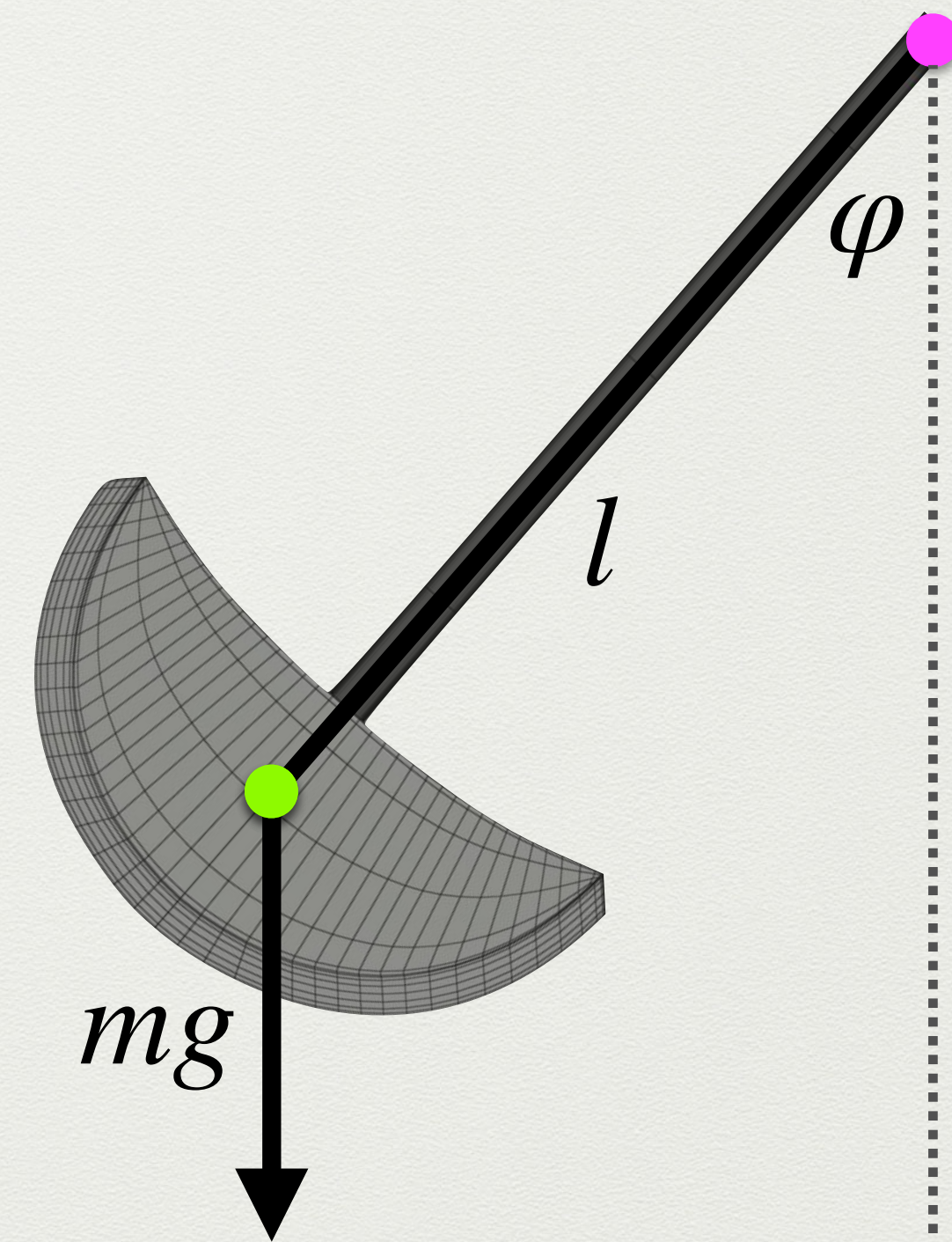
- v skutočnosti je to veľmi jednoduché, netreba nič iné, než počítať moment tejto sily vzhľadom k jej pôsobisku
- vtedy je totiž rameno tejto sily nulové, a nulový je teda aj jej moment, nech už je sila samotná akékoľvek
- teraz už potrebujeme len moment  $M$  gravitačnej sily vzhľadom k tomuto bodu, plus moment zotrvačnosti  $I$  vzhľadom tomuto bodu a pohybová rovnica bude:  $I\ddot{\varphi} = M$





# kyvadlo

- $\varphi$  je uhol od vertikály meraný v kladnom smere (proti smeru chodu hodinových ručičiek)
- $I$  je moment zotrvačnosti vzhľadom k bodu závesu
- $l$  je vzdialenosť hmotného stredu od bodu závesu
- moment gravitačnej sily vzhľadom k bodu závesu:  
$$M = -mgl \sin \varphi$$
(premyslite si, prečo je tam záporné znamienko)
- pohybová rovnica je nelineárna diferenciálna rovnica:



$$I\ddot{\varphi} = -mgl \sin \varphi$$



# malé kmity fyzikálneho kyvadla

- pod malými kmitmi sa myslia kmity s uhlom  $\varphi$  do  $5^\circ$  (zhruba 0.1 rad)
- $\sin 0.1 = 0.0998$  a pre menšie uhly platí  $\sin \varphi \approx \varphi$  s ešte lepšou presnosťou
- pre malé kmity ( $\varphi \leq 5^\circ$ ) teda dostávame približnú rovnicu  $I\ddot{\varphi} = -mgl\varphi$
- toto už je lineárna diferenciálna rovnica, ktorú vieme riešiť
- navyše je to dôverne známa rovnica LHO, ktorú už máme vyriešenú
- nič iné sa ani nedalo čakať – všetko v okolí stabilnej rovnováhy je LHO



# rovnaká rovnica rovnaké riešenie

- riešením pohybovej rovnice LHO  $m\ddot{x} + kx = 0$  je  $x(t) = A \cos(\omega t + \alpha)$  kde  $\omega = \sqrt{k/m}$  a konštanty  $A, \alpha$  sa určia z počiatočných podmienok
- riešením pohybovej rovnice kyvadla  $I\ddot{\varphi} + mgl\varphi = 0$  je  $\varphi(t) = A \cos(\omega t + \alpha)$  kde  $\omega = \sqrt{mgl/I}$  a konštanty  $A, \alpha$  sa určia z počiatočných podmienok
- vybavené, nič nové tu nie je

pohyb telesa na ktoré pôsobí sila  $F = -kx$

- ❖ pohybová rovnica:  $m \cdot \ddot{x}(t) = -k \cdot x(t)$  respektíve  $m \cdot \ddot{x}(t) + k \cdot x(t) = 0$
- ❖ je to lineárna dif. rovnica s konšt. koef. a s nulovou pravou stranou
- ❖ recept na riešenie týchto rovníc poznáme: riešenie hľadaj v tvare  $e^{\alpha t}$
- ❖ dosadením do rovnice dostaneme:  $m\alpha^2 + k = 0$
- ❖ riešenie:  $\alpha = \sqrt{-\frac{k}{m}}$  odmocnina zo záporného čísla, čo s tým?
- ❖ pripomienka :  $i^2 = -1$   $\alpha = \sqrt{-\frac{k}{m}} = \sqrt{-1} \sqrt{\frac{k}{m}} = \pm i\omega$  kde  $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$

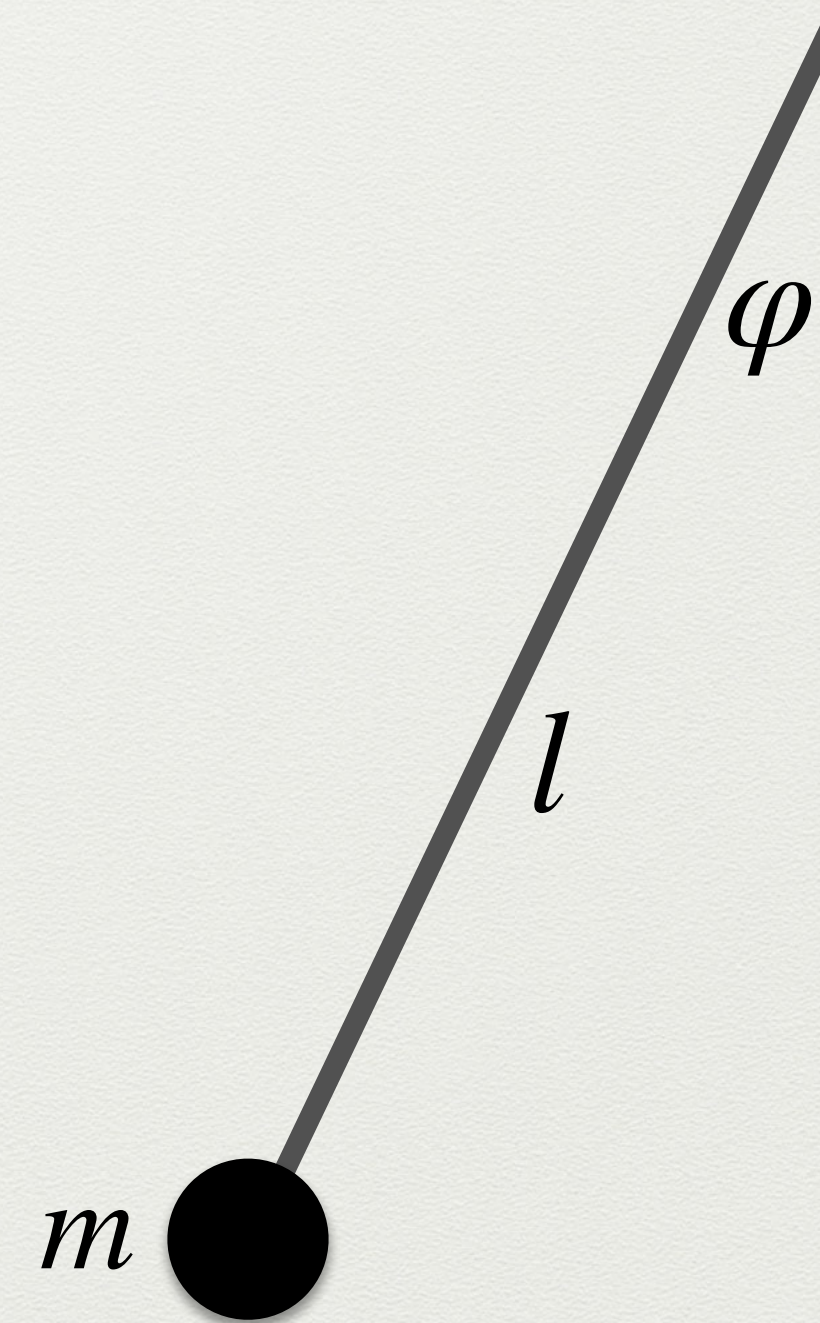
nepovinná, ale užitočná domáca úloha

- ❖ ukážte, že naše riešenie sa dá napísať aj v tvare  $x(t) = a \cos(\omega t + \varphi)$
- ❖ vyjadrite konštanty  $a, \varphi$  zo zadaných počiatočných podmienok
- ❖ pomocou pythonu alebo iného programu nakreslite pre rôzne hodnoty parametrov  $m, k, x_0, v_0$  grafy závislostí polohy a rýchlosti od času
- ❖ napíšte a vyriešte pohybovú rovnicu pre lineárny harmonický oscilátor, ktorého rovnovážna poloha nie je v bode  $x = 0$ , ale v bode  $x = l$



# poznámka o matematickom kyvadle

- teliesku na špagátiku alebo na tyčke (ktoré majú zanedbateľnú hmotnosť) sa hovorí matematické kyvadlo
- matematické kyvadlo môžeme chápať buď ako hmotný bod alebo ako tuhé teleso, pre ktoré  $I = ml^2$  (prečo?)
- matematické kyvadlo je zároveň fyzikálnym kyvadlom, takže pre jeho malé kmity platí  $\varphi(t) = A \cos(\omega t + \alpha)$  kde  $\omega = \sqrt{g/l}$





# veľké kmity fyzikálneho kyvadla

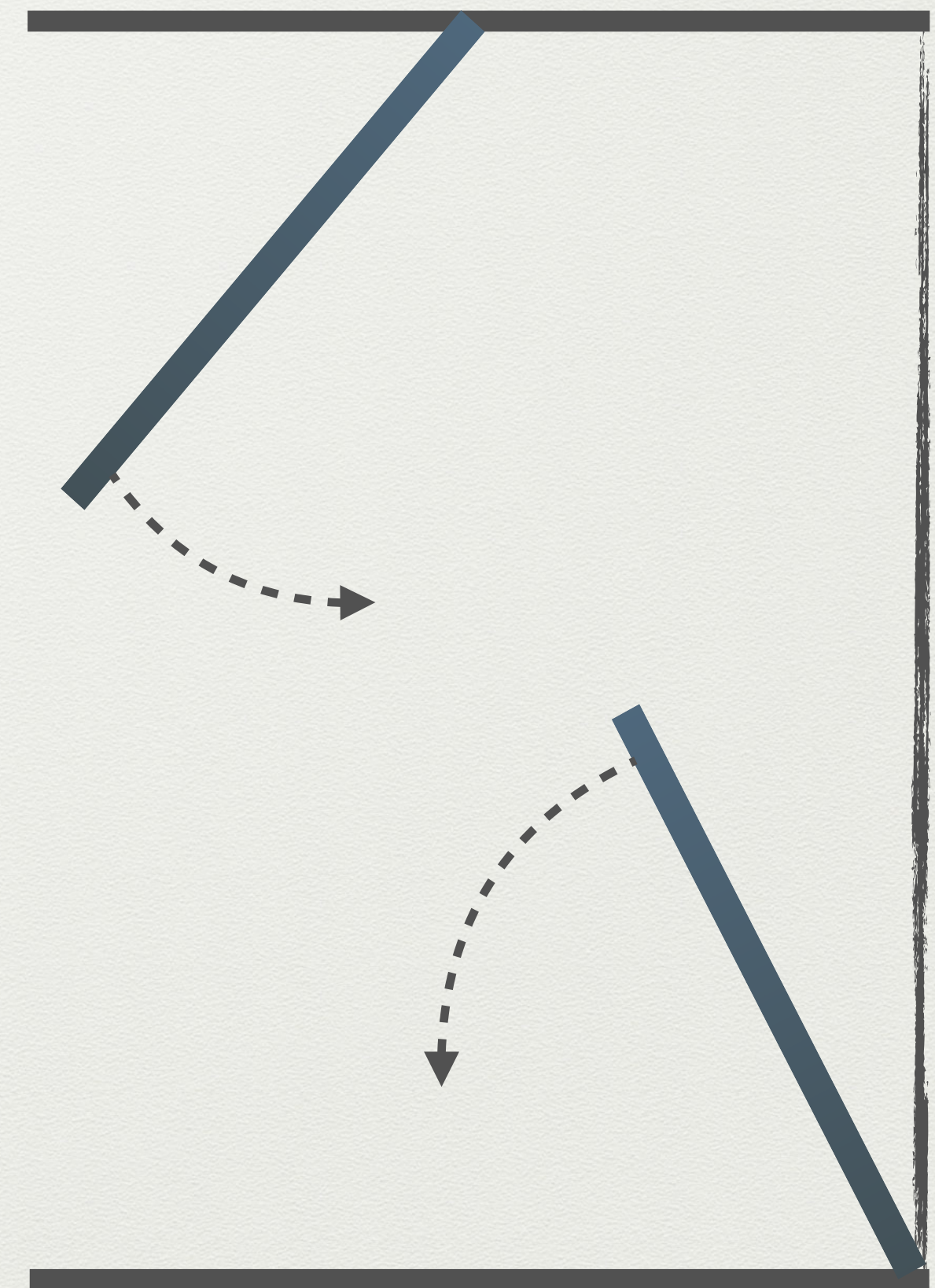
- ak chceme zistiť, ako vyzerajú väčšie kmity fyzikálneho kyvadla, musíme sa naučiť riešiť nelineárnu diferenciálnu rovnicu  $I \ddot{\varphi}(t) = -mgl \sin \varphi(t)$
- kvôli tejto rovnici je dobré oprášiť starú dobrú metódu “krok za krokom”
- zopakujme si, čo je jadrom tejto metódy:
- uhlové zrýchlenie v  $n$ -tom kroku  $\varepsilon_n = -mgl/I \sin \varphi_n$
- základný (dookola opakovaný) krok  $\varphi_{n+1} = \varphi_n + \omega_n \cdot dt$   
 $\omega_{n+1} = \omega_n + \varepsilon_n \cdot dt$



# skúsme napríklad takéto otázky

metóda krok za krokom nám umožní  
odpovedať na takéto otázky:

- ako sa líši frekvencia veľkých kmitov konkrétneho fyzikálneho kyvadla od frekvencie jeho malých kmitov?
- ako dlho padá rebrík, ktorého spodný koniec je opretý o stenu?
- ako padá rebrík, ktorý je opretý len o podlahu (stena tam nie je)?





$L = 2 \text{ m}$       dĺžka homogénnej tyče

$m = 12 \text{ kg}$       hmotnosť tyče

$l = 1 \text{ m}$       hmotný stred od bodu závesu

$I = 16 \text{ kg m}^2$       moment zotrvačnosti

$g = 10 \text{ m s}^{-2}$

$\varphi_0 = \pi/2$       počiatočná výchylka

$\omega_0 = 0$       počiatočná rýchlosť

$$\varepsilon_n = -mgl/I \sin \varphi_n$$

$$\varphi_{n+1} = \varphi_n + \omega_n \cdot dt$$

$$\omega_{n+1} = \omega_n + \varepsilon_n \cdot dt$$

```
from pylab import *
from numpy import *

dt=0.0001
N=30000

t=empty(N+1)
phi=empty(N+1)
omega=empty(N+1)
epsilon=empty(N+1)

m = 12.
l = 1.
I = 16.
g = 10.

t[0]=0
phi[0]=pi/2
omega[0] = 0.

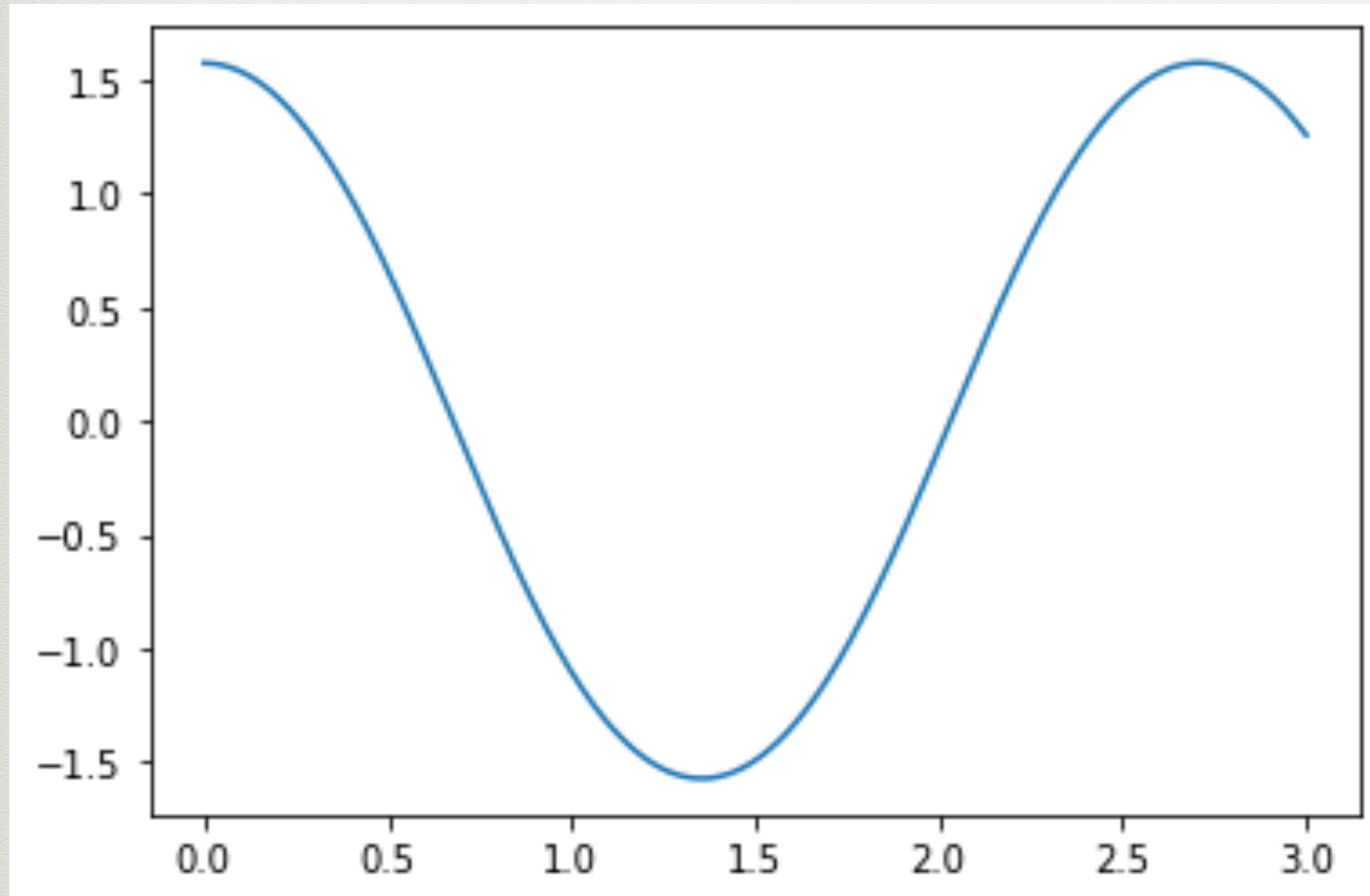
for n in range(0,N):
    epsilon[n] = -m*g*l*sin(phi[n])/I
    t[n+1]=t[n]+dt
    phi[n+1]=phi[n]+omega[n]*dt
    omega[n+1]=omega[n]+epsilon[n]*dt

    if abs(omega[n+1])<0.001: print(t[n+1])

plot(t,phi)
```



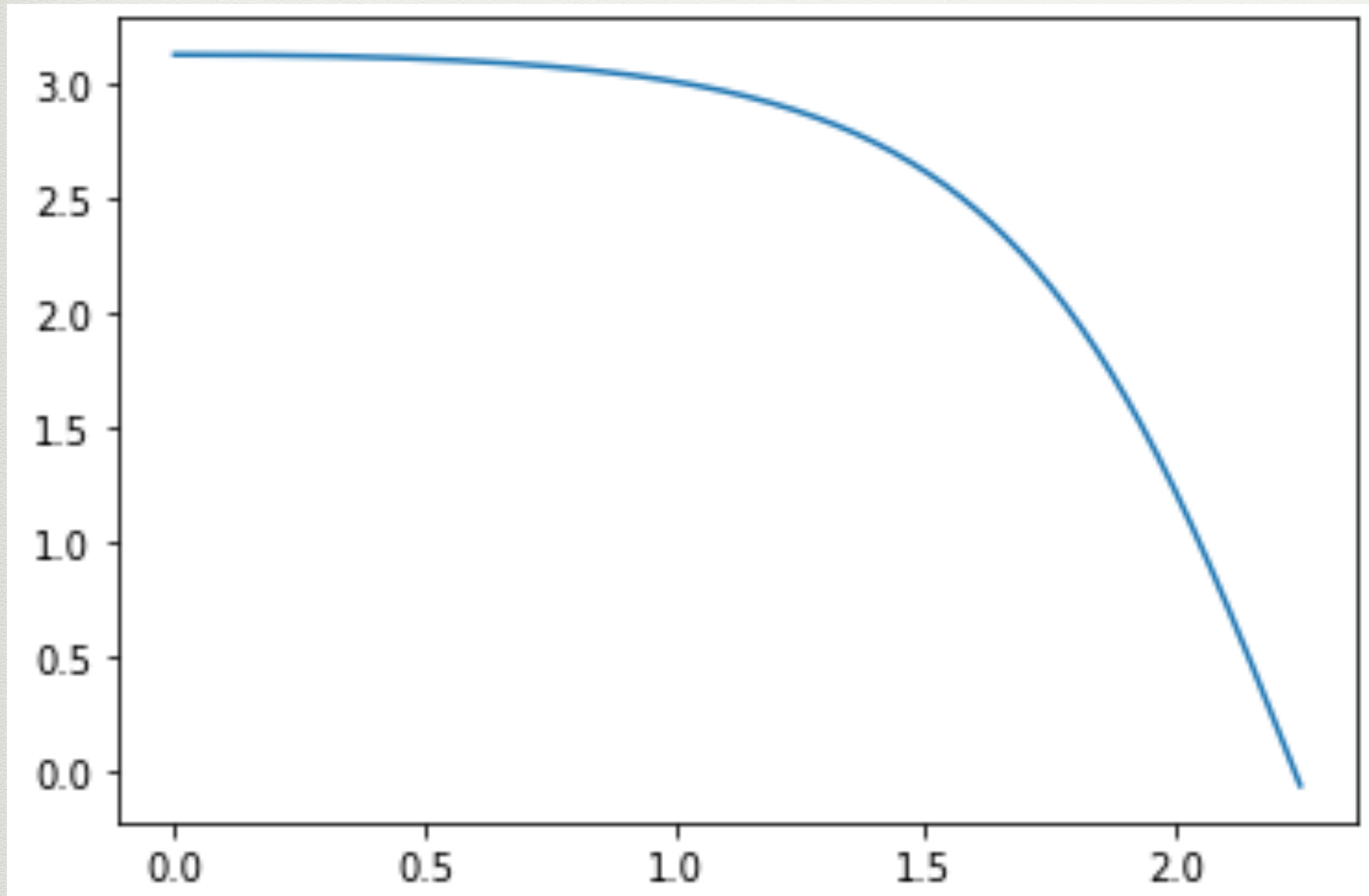
# kmity s počiatočnou výchylkou $90^\circ$



- perióda kmitov:  $T = 2.7 \text{ s}$
- pre malé kmity:  $T = 2.3 \text{ s}$
- nepovinná domáca úloha: vyšetriť závislosť periódy od amplitúdy
- ak je  $\varphi_0 > \pi/2$  a pohyb skúmame len po  $\varphi = \pi$ , tak vlastne vyšetrujeme pád tyče respektíve dosky či rebríka



# pád s počiatočnou výchylkou $179^\circ$

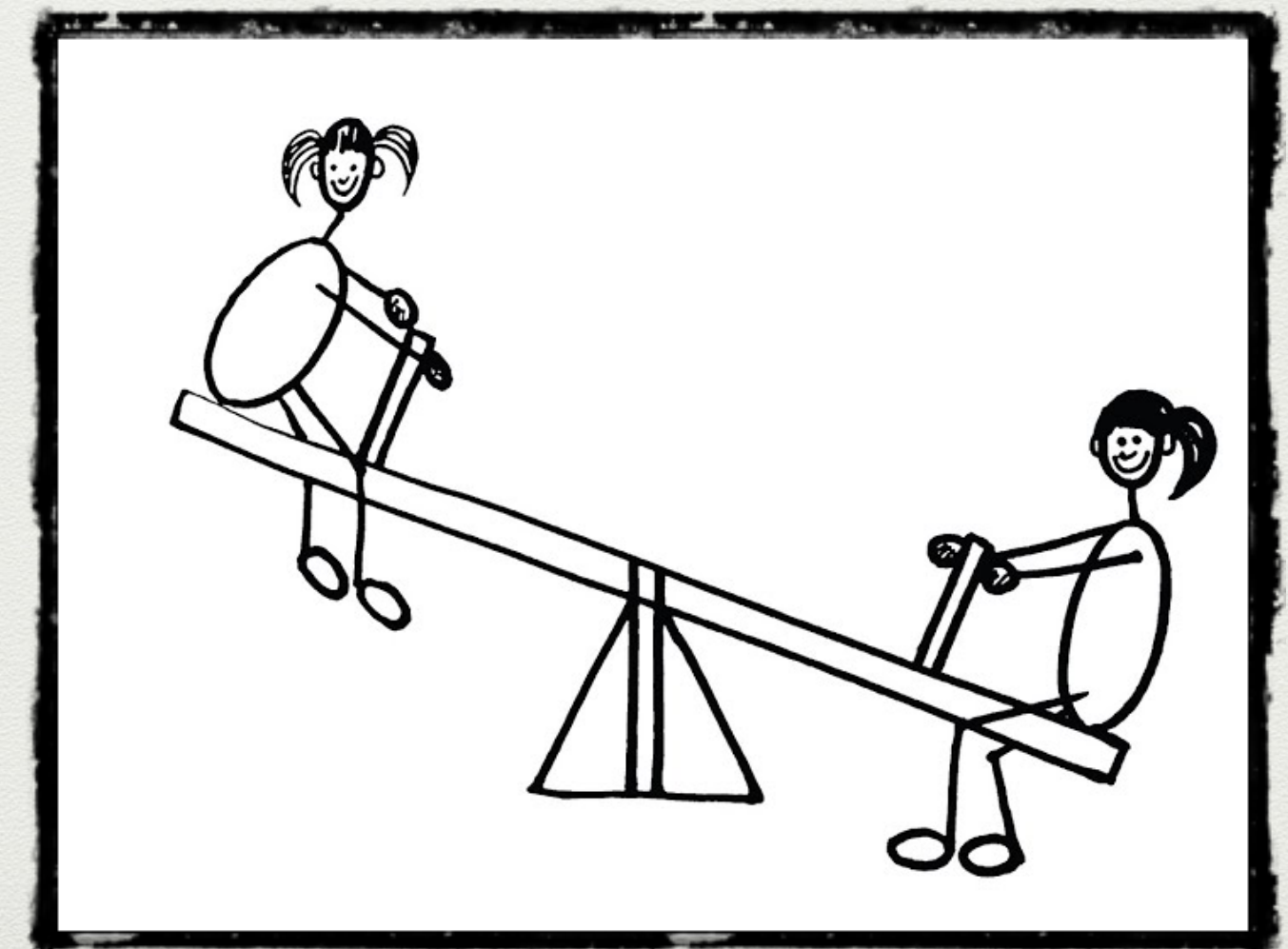


- doba pádu:  $t = 2.24 \text{ s}$
- pre voľný pád:  $t = 0.63 \text{ s}$   
(  $t = \sqrt{2h/g}$  pre výšku  $h = 2 \text{ m}$  )
- padajúce tyče sa vyskytujú zhruba rovnako často, ako padajúce poháre
- vzorec pre dobu voľného pádu sa skúša už na strednej škole, na dobu pádu tyče sa nás nikto nepýta (čo je škoda, lebo ho vieme vypočítať)



# poznámka k hojdačkám

- fyzikálne kyvadlo pripomína hojdačky z detských ihrísk
- ale je tu jeden významný rozdiel:  
hojdačka v skutočnosti nie je tuhé teleso  
(deti sa na hojdačke hýbu a menia svoj tvar)
- tvar sa ale zvykne prudko meniť len v bodoch obratu,  
čiže hojdačku môžeme modelovať ako tuhé teleso,  
ktoré v bodoch obratu mení svoj moment zotrvačnosti
- ak by sa tvar nemenil takmer skokom, ale skôr spojito,  
moc by sme si s mechanikou tuhého telesa nepomohli





# nepovinná domáca úloha

- pre hojdačku typu swing odhadnite moment zotrvačnosti hojdačky s dieťaťom sediacim v dvoch typických polohách
- pre hojdačku typu see-saw odhadnite moment zotrvačnosti hojdačky s dvomi deťmi sediacimi v dvoch typických polohách
- napíšte program pre numerické riešenie (krok za krokom) pohybových rovníc týchto hojdačiek založený na modelovom predpoklade, že moment zotrvačnosti sa mení skokom v bode obratu
- porovnajte výsledky s tým, čo sa dá vidieť (odmerať) na detskom ihrisku