4/4/2021 gyak 7

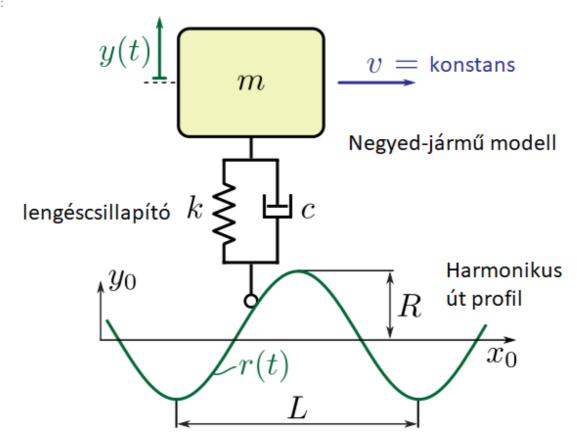
7. Gyakorlat - 1 DoF negyed-jármű modell

2021.03.22.

Feladat:

```
In [1]:
    from IPython.display import Image
    Image(filename='gyak7_1.png',width=600)
```

Out[1]:



A mellékelt ábrán egy negyed-jármű modell látható, mellyel a jármű függőleges dinamikáját lehet vizsgáni. A gyakorlatban a lengéscsillapító merevségét és csillapítási tényezőjét az útviszonyoknak megfelelően, a komfort szempotokat kielégítve szokták beállítani. A negyed-jármű tömegét m, a lengéscsilapító egyenértékű merevségét k, csillapítási tényezőjét c jelöli. A jármű longitudinális sebesség komponense v konstans, míg a harmonikus útprofil miatt a függőleges sebesség komponenst az $r(t) = R \sin(\omega t)$ függvénnyel lehet megadni, ahol R az út egyenetlenségének amplitúdója, ω pedig a gerjesztési frekvencia, melyet a v sebesség és az L hullámhossz határoz meg. A mozgás leírásáshoz az y(t) általános koordinátát használjuk. A gravitációs hatást elhanyagoljuk és feltételezzük, hogy a kerék sosem emelkedik el a talajtól.

Adatok:

$$m$$
 = 300 kg v = 36 km/h = 10 m/s k = $2 \cdot 10^5$ N/m R = 0.04 m

4/4/2021

$$c$$
 = 9800 Ns/m L = 1,2 m $r(t)$ = $R\sin(\omega t)$

gyak 7

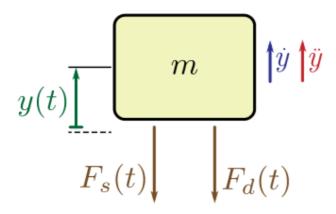
Részfeladatok:

- 1. Írja fel a negyed-jármű modell mozgásegyenletét!
- 2. Számítsa ki a csillapított és a csillapítatlan rendszer sajátkörfrekvenciáját, a relatív csillapítási tényezőt, a frekvencia hányadost és a statikus deformációt!
- 3. Határozza meg az állandósult állapotot leíró mozgástörvényt $y_p(t) = Y \sin(\omega t + \delta \vartheta)$ alakban!
- 4. Határozza meg a stacionárius állapotban a csillapító erő maximumát ($F_{d,max}$)!

Megoldás:

```
In [2]:
    from IPython.display import Image
    Image(filename='gyak7_2.png',width=500)
```

Out[2]:



1. Feladat:

A fenti ábrán a negyed-jármű modell szabadtest ábrája látható egy kitérített pozícióban. A mozgás egyenlet Newton II alapján:

$$\dot{\mathbf{I}} = \mathbf{F}.\tag{1}$$

Mivel most csak a függőleges mozgásra vagyunk kíváncsiak, ezért a mozgásegyenlet a következő alakban adódik

$$m\ddot{y} = -F_s(t) - F_d(t),\tag{2}$$

ahol $F_s(t)$ és $F_d(t)$ a rugóerő és a csillapítóerő

$$F_s(t) = k(y - r(t)),\tag{3}$$

Out[6]:

```
In [3]:
          import sympy as sp
          from IPython.display import display, Math
          sp.init_printing()
In [4]:
          ## Függvények, szimbólumok definiálása
          m, k, c, v, R, L, \omega= sp.symbols("m, k, c, v, R, L, \omega", real=True)
          # Készítsünk behelyettesítési listát az adatok alapján, SI-ben
          adatok = [(m, 300), (k, 2*10**5), (c, 9300), (v,10), (R, 0.04), (L, 1.2)]
          #általános koordináta
          t = sp.symbols("t",real=True, positive=True)
          y = sp.Function('y')(t)
          # Útgerjesztés
          r = R*sp.sin(\omega*t)
          # Rugóerő, csillapítóerő
          F_s = k*(y-r)
          F_c = c*(y.diff(t)-r.diff(t))
          display(Math('F_s = {}'.format(sp.latex(F_s))),Math('F_c = {}'.format(sp.latex(F_c))
         F_s = k \left( -R \sin \left( t \omega \right) + y(t) \right)
         F_c = c \left( -R\omega \cos \left( t\omega 
ight) + rac{d}{dt} y(t) 
ight)
In [5]:
          # A gerjesztési frekvencia a hullámhosszal és a longitudinális sebességgel fejezhető
          # periódusidő
          T_g = L/v
          # gerjesztési körfrekvencia
          # Ennek a mennyiségnek hozzunk létre egy új változót és ne a korábban használt ω-t ί
          \# (Ez azért fontos, mert az \omega szimbólum már szerepel az útgerjesztés kifejezésében é
          \omega_g = 2*sp.pi/T_g
          display(Math('\underline{\omega}_g = \{\}'.format(sp.latex(\underline{\omega}_g))))
          # Numerikusan
          \omega_g_{num} = \omega_g.subs(adatok).evalf(6)
          display(Math('\omega_g = \{\}'.format(sp.latex(\omega_g_num))))
          # [rad/s]
         \omega_g = rac{2\pi v}{L}
         \omega_{a} = 52.3599
In [6]:
          # mozgásegyenlet nullára rendezve
          mozgegy = (m*y.diff(t,2)+F s+F c).apart(y)
          mozgegy
```

4/4/2021 gy

$$-Rc\omega\cos{(t\omega)}-Rk\sin{(t\omega)}+crac{d}{dt}y(t)+ky(t)+mrac{d^2}{dt^2}y(t)$$

A mozgásegyenletben a gerjesztés az alább egyszerűsített alakra hozható:

$$kR\sin(\omega t) + cR\omega\cos(\omega t) = F_0\sin(\omega t + \delta),$$
 (5)

ahol δ a fáziskésés és F_0 a gerjesztés erőamplitúdója. Trigonometrikus azonosságot alkalmazva ez a kifejezés kibontható:

$$F_0 \sin(\omega t + \delta) = F_0 \sin(\omega t) \cos(\delta) + F_0 \cos(\omega t) \sin(\delta), \tag{6}$$

majd összevetve a gerjesztés eredeti alakjavál, az egyenlet két oldalán a szinusz és a koszinusz függvény együtthatói meg kell egyezzenek

$$kR\sin(\omega t) + cR\omega\cos(\omega t) = F_0\sin(\omega t)\cos(\delta) + F_0\cos(\omega t)\sin(\delta), \tag{7}$$

Így ebből F_0 és δ paraméterek meghatározhatók.

Out[7]: $F_0 \sin(\delta) \cos(t\omega) + F_0 \sin(t\omega) \cos(\delta)$

```
In [8]: # Most szedjük ki a mozgásegyenletből a gerjesztést
   gerj = mozgegy.coeff(y,0) # y nulladik hatványának az együtthatója (a diffegyenlet i
   gerj
```

Out[8]: $-Rc\omega\cos(t\omega) - Rk\sin(t\omega)$

$$egin{align} F_0 &= rac{Rc^2\omega^2}{k+\sqrt{c^2\omega^2+k^2}} + Rk \ \delta &= -2ran\left(rac{k-\sqrt{c^2\omega^2+k^2}}{c\omega}
ight) \ F_0 &= 21056.771 \ \end{align}$$

 $\delta = 1.1811$

2. Feladat

```
In [10]:
                    # Mozgásegyenlet leosztása a főegyütthatóval
                    mozgegy = (mozgegy/mozgegy.coeff(y.diff(t,2))).expand()
                    # csillapítatlan sajátkörfrekvencia
                    \omega_n = \text{sp.sqrt}(\text{mozgegy.coeff}(y))
                    # frekvenciahányados
                    \lambda = \omega g/\omega n
                    # Relatív csillapítási tényező
                    \zeta = \text{mozgegy.coeff}(y.\text{diff}(t))/(2*\omega_n)
                    # csillapított sajátkörfrekvencia
                    \omega_d = \omega_n * sp. sqrt(1-\zeta**2)
                    # statikus deformáció
                    f_0 = F_0_{val/(\omega_n^{**}2^*m)}
                    ## Numerikusan
                    \omega_n_{\text{num}} = \omega_n.subs(\omega, \omega_g).subs(adatok).evalf(6)
                    \lambda_{\text{num}} = \lambda.\text{subs}(\omega, \omega_{\text{g}}).\text{subs}(\text{adatok}).\text{evalf}(5)
                    \zeta_{\text{num}} = \zeta_{\text{subs}}(\omega, \omega_{\text{g}}).\text{subs}(\text{adatok}).\text{evalf}(4)
                    \omega_d_{num} = \omega_d.subs(\omega, \omega_g).subs(adatok).evalf(6)
                    f_0_num = f_0.subs(\omega, \omega_g).subs(adatok).evalf(4)
                    display(Math('w_n= {}'.format(sp.latex(w_n_num))), Math('\lambda = {}'.format(sp.latex(\lambda_n = {}'.format(sp.latex))))
                    display(Math('\zeta = \{\}'.format(sp.latex(\zeta_num))), Math('\omega_d = \{\}'.format(sp.latex(\omega_d_num))\}, Math('\omega_d = \{\}'.format(sp.latex(\omega_d_num)))\}, Math('\omega_d = \{\}'.format(sp.latex(\omega_d_num)))\}
                    display(Math('f_0 = {}'.format(sp.latex(f_0_num))))
                    # [rad/s]
                    # [1]
                    # [1]
                    # [rad/s]
                    # [m]
```

```
\omega_n=25.8199
```

 $\lambda = 2.0279$

 $\zeta = 0.6003$

 $\omega_d = 20.6499$

 $f_0 = 0.1053$

3. Feladat

Az állandósult állapotban a rendszert leíró mozgástörvényt a differenciálegyenlet partikuláris megoldása adja, melyet az alábbi alakra lehet rendezni

$$y_p(t) = Y_1 \sin(\omega t + \delta_1 - \vartheta_1), \tag{8}$$

ahol Y az állandósult állapotban a rezgés amplitúdó, ϑ az erőgerjesztéshez képesti fáziskésés, $\delta-\vartheta$ pedig az útgerjesztéshez képesti fáziskésés.

4/4/2021 gyak 7

```
In [11]:
            # Az Y rezgésamplitúdó a nagyítási függvény segítségével fejezhető ki
            # Nagyítási függvény
            N = 1/(sp.sqrt((1-\lambda^{**}2)^{**}2+4^{*}\zeta^{**}2^{*}\lambda^{**}2))
            N num = N.subs(adatok).evalf(4)
            display(Math('N = {}'.format(sp.latex(N_num))))
            ## Rezgésamplitúdó
            Y = N*f_0
            Y_num = Y.subs(\omega, \omega_g).subs(adatok).evalf(3)
            display(Math('Y = {}'.format(sp.latex(Y_num))))
            # [1]
            # [m]
           N = 0.2531
           Y = 0.0266
In [12]:
            # A fáziskésés
            \vartheta = \text{sp.atan2}(2*\zeta*\lambda,(1-\lambda**2))
            \vartheta_{\text{num}} = (\vartheta).subs(adatok).evalf(5)
            display(Math('\vartheta = {}'.format(sp.latex(\vartheta_num))))
            # [rad]
           \vartheta = 2.4777
In [13]:
            # A partikuláris megoldás
```

```
In [13]: # A partikuláris megoldás
yp =Y*sp.sin(w*t+\delta-\delta)
yp_num = Y_num*sp.sin(w*t+\delta_num-\delta_num)
display(Math('y_p = {}'.format(sp.latex(yp_num))))
# [m]
```

 $y_p = 0.0266 \sin{(t\omega - 1.2967)}$

4. Feladat

A csillíptási erő az alábbi kondenzált formára hozható

$$F_c(t) = c(\dot{y}_p(t) - \dot{r}(t)) = c\omega(Y\cos(\omega t + \delta - \vartheta) - R\cos(\omega t))$$
(9)

(1)
$$c\omega(Y\cos(\omega t + \delta - \vartheta) - R\cos(\omega t)) = c\omega Y^*\cos(\omega t + \delta^*)$$
 (10)

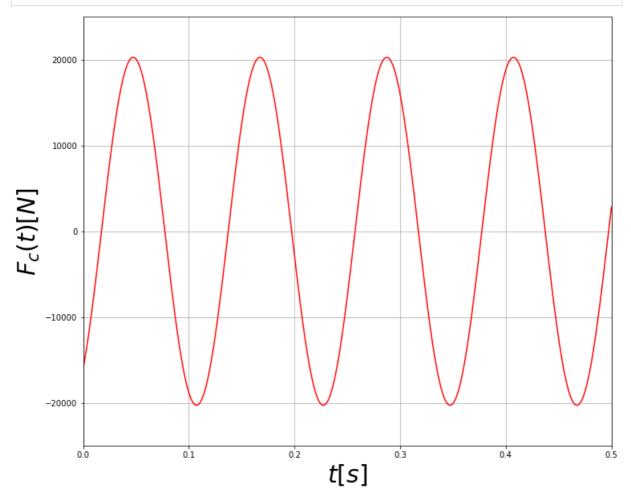
A csillapítási erő amplitúdója (Y^*) az első feladatban ismeretett módon most is meghatározható az (1) egyenlet trigonometrikus bővítésével, majd az együtthatókra adódó egyenletrendszer megoldássával. Nézzük meg hogyan lehetne megkeresni az erőmaximumot numerikus módszer segítségével. Ehhez először célszerű kirajzoltatni a függvényünket.

```
In [14]: # Csillapítási erő az állandósult állapotban
F_c_stac = F_c.subs(y, yp).simplify()

# numerikusan az idő függvényeként megadva
F_c_stac_num = (F_c_stac.subs(ω, ω_g).subs(δ, δ_num).subs(adatok)).evalf(5)
```

In [15]: import numpy as np
 import matplotlib.pyplot as plt

```
In [16]:
          ### Csillapítási erőidőfüggvényének ábrázolása
          t_val = np.linspace(0,0.5,1000) # lista létrehozása a [0 ; 0,5] intervallum 1000 rés
          F_c_val = np.zeros(len(t_val)) # nulla lista létrehozása (ugyanannyi elemszámmal)
          # for ciklus segítségével írjuk felül a nulla listában szereplő elemeket az adott x
          for i in range(len(t_val)):
              F_c_val[i] = F_c_stac_num.subs(t,t_val[i]).evalf()
          # rajzterület létrehozása
          plt.figure(figsize=(30/2.54,25/2.54))
          # függvény kirajzolása az x és y kordináta értékeket tartalmazó listák megadásásval
          plt.plot(t_val,F_c_val,color='r',label=r'num_sim')
          # tengelyek
          axes = plt.gca()
          axes.set_xlim([0,t_val[-1]])
          axes.set_ylim([-25000, 25000])
          # rácsozás
          plt.grid()
          # tengelyfeliratozás
          plt.xlabel(r'$ t [s] $',fontsize=30)
          plt.ylabel(r'$ F_c(t) [N] $',fontsize=30)
          plt.show()
```



4/4/2021 gyak 7

```
In [17]: # Az erőmaximum az erőértékeket tartalmazó listából könnyen kiszedhető a max() függv
F_c_max = np.around(max(F_c_val),decimals=2) # két tizedesre kerekítve

display(Math('F_{{c,max}} = {}'.format(sp.latex(F_c_max))))
# [N]
```

```
F_{c,max} = 20270.5
```

Készítette: Juhos-Kiss Álmos (Alkalmazott Mechanika Szakosztály) Takács Dénes (BME MM) kidolgozása és ábrái alapján.

```
Hibák, javaslatok:
amsz.bme@gmail.com
csuzdi02@gmail.com
almosjuhoskiss@gmail.com
```