

## 1. Feladat

A Lagrange-függvény:

$$L = \frac{1}{2}m(x'(t)^2 + y'(t)^2) - V(\sqrt{x(t)^2 + y(t)^2})$$

A Hamilton-függvény megkapható a Lagrange-függvényből:

$$H = \sum_i p_i(t) \frac{\partial q_i(t)}{\partial t} - L$$

Így centrális potenciálban:

$$H = -\frac{1}{2}m(x'(t)^2 + y'(t)^2) + mx'(t)^2 + my'(t)^2 - V(\sqrt{x(t)^2 + y(t)^2})$$

$$H = \frac{1}{2}mx'(t)^2 + \frac{1}{2}my'(t)^2 - V(\sqrt{x(t)^2 + y(t)^2})$$

A Runge-Lenz-vektor  $1/r$ -es potenciálban marad meg, így feltételezem hogy ilyen potenciállal kell számolni, tehát a Hamilton a továbbiakban:

$$H = \frac{1}{2}mx'(t)^2 + \frac{1}{2}my'(t)^2 - \frac{1}{\sqrt{x(t)^2 + y(t)^2}}$$

A Runge-Lenz-vektor ( $\mathbf{a}$ ):

$$\mathbf{a} = \mathbf{p} \times \mathbf{n} - \frac{m\mathbf{r}}{r}$$

ahol  $\mathbf{n}$  az impulzusmomentum:

$$\mathbf{n} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ xy'(t) - yx'(t) \end{pmatrix}$$

$\mathbf{p}$  pedig az impulzus:

$$\mathbf{p} = \begin{pmatrix} mx'(t) \\ my'(t) \\ 0 \end{pmatrix}$$

így

$$\mathbf{p} \times \mathbf{n} = \begin{pmatrix} m^2 x(t) y'(t)^2 - m^2 y(t) x'(t) y'(t) \\ m^2 y(t) x'(t)^2 - m^2 x(t) x'(t) y'(t) \\ 0 \end{pmatrix}$$

és

$$\mathbf{a} = \begin{pmatrix} -\frac{mx(t)}{\sqrt{x(t)^2 + y(t)^2}} - m^2 y(t) x'(t) y'(t) + m^2 x(t) y'(t)^2 \\ -\frac{my(t)}{\sqrt{x(t)^2 + y(t)^2}} - m^2 x(t) x'(t) y'(t) + m^2 y(t) x'(t)^2 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Azt nem tudom hogy a Poisson-zárójelét vektor és függvény között hogyan lehet értelmezni, ha komponensenként nézem akkor:

$$\begin{aligned} \{a_1, H\} &= m y'(t) \left( \frac{mx(t) y(t)}{(x(t)^2 + y(t)^2)^{3/2}} - m^2 x'(t) y'(t) \right) \\ &\quad + m x'(t) \left( m^2 y'(t)^2 + \frac{m x(t)^2}{(x(t)^2 + y(t)^2)^{3/2}} - \frac{m}{\sqrt{x(t)^2 + y(t)^2}} \right) \\ &\quad - \frac{y(t) (2m^2 x(t) y'(t) - m^2 y(t) x'(t))}{(x(t)^2 + y(t)^2)^{3/2}} + \frac{m^2 x(t) y(t) y'(t)}{(x(t)^2 + y(t)^2)^{3/2}} = 0 \end{aligned}$$

Hasonlóan

$$\{a_2, H\} = 0$$

illetve hosszabb számolással, ha a vektor hosszát nézem:

$$\{|\mathbf{a}|, H\} = 0$$

ami a gyakorlat alapján azt jelenti hogy a vektor mozgásállandó. Mivel  $\mathbf{n}$ -nek csak a z komponense nem 0, ezért csak ezzel a komponenssel lenne értelme nézni a Runge-Lenz-vektorral vett Poisson-zárójelét. Viszont  $\mathbf{a}$ -nak pont a z komponense 0. Ha  $\mathbf{a}$  hosszával számolunk az szintén hosszú, de végeredményül ugyanaz jön ki:

$$\{\mathbf{a}, n_3\} = 0$$

## 2. Feladat

Mivel az impulzusmomentum ( $m=1$  az egyszerűség kedvéért, a végeredményen nem változtat):

$$\mathbf{n} = \mathbf{r} \times m\mathbf{r}'$$

$$\mathbf{n} = \begin{pmatrix} y(t) z'(t) - z(t) y'(t) \\ z(t) x'(t) - x(t) z'(t) \\ x(t) y'(t) - y(t) x'(t) \end{pmatrix}$$

és

$$\mathbf{r} = \begin{pmatrix} x(t) \\ y(t) \\ z(t) \end{pmatrix}$$

illetve

$$\{f, g\} = \sum_i \left( \frac{\partial f}{\partial q_i} \frac{\partial g}{\partial p_i} - \frac{\partial f}{\partial p_i} \frac{\partial g}{\partial q_i} \right)$$

Így például  $\{n_1, n_2\}$ -re:

$$\frac{\partial(z(t)x'(t) - x(t)z'(t))}{\partial x'(t)} \frac{\partial(y(t)z'(t) - z(t)y'(t))}{\partial x(t)} - \frac{\partial(z(t)x'(t) - x(t)z'(t))}{\partial x(t)} \frac{\partial(y(t)z'(t) - z(t)y'(t))}{\partial x'(t)} = 0$$

$$\frac{\partial(z(t)x'(t) - x(t)z'(t))}{\partial y'(t)} \frac{\partial(y(t)z'(t) - z(t)y'(t))}{\partial y(t)} - \frac{\partial(z(t)x'(t) - x(t)z'(t))}{\partial y(t)} \frac{\partial(y(t)z'(t) - z(t)y'(t))}{\partial y'(t)} = 0$$

$$\frac{\partial(z(t)x'(t) - x(t)z'(t))}{\partial z'(t)} \frac{\partial(y(t)z'(t) - z(t)y'(t))}{\partial z(t)} - \frac{\partial(z(t)x'(t) - x(t)z'(t))}{\partial z(t)} \frac{\partial(y(t)z'(t) - z(t)y'(t))}{\partial z'(t)} = x(t)y'(t) - y(t)x'(t)$$

ennek mintájára a megfelelő  $i, j$  komponensek Poisson-zárójeljei egy mátrixot alkotnak:

$$\{n_i, n_j\} = \begin{pmatrix} 0 & x(t)y'(t) - y(t)x'(t) & x(t)z'(t) - z(t)x'(t) \\ y(t)x'(t) - x(t)y'(t) & 0 & y(t)z'(t) - z(t)y'(t) \\ z(t)x'(t) - x(t)z'(t) & z(t)y'(t) - y(t)z'(t) & 0 \end{pmatrix}$$

Ami egyszerűbben írható a következő alakban:

$$\{n_i, n_j\} = \sum_k \epsilon_{ijk} n_k$$

### 3. Feladat

N=1-re:

$$\{f(q'), g(q, q', t)\} = \frac{\partial f(q'(t))}{\partial q(t)} \frac{\partial g(q(t), q'(t), t)}{\partial q'(t)} - \frac{\partial f(q'(t))}{\partial q'(t)} \frac{\partial g(q(t), q'(t), t)}{\partial q(t)}$$

Így N esetre általánosítva:

$$\{f, g\} = \sum_i f'(q_i') \cdot \frac{\partial g(q_i, q_i', t)}{\partial q_i}$$

### 4. Feladat

A rugók potenciálját az általuk keltett erőből számolom,  $\phi$  általános koordináta a rendszer függőleges szimmetriatengelyével bezárt szög.

$$F_{\text{rugók}} = -2kR\phi(t)$$

$$V_{\text{rugók}} = \int 2kR\phi(t) d\phi(t) = kR\phi[t]^2$$

$$V = kR\phi(t)^2 + g l m \cos(\phi(t))$$

$$K = \frac{1}{2} l^2 m \phi'(t)^2$$

Így a Lagrange:

$$L = K - V = -g l m \cos(\phi(t)) - kR\phi(t)^2 + \frac{1}{2} l^2 m \phi'(t)^2$$

Az egyensúlyi pont:

$$V'(\phi_F) = -g l m \sin(\phi(t)) + 2kR \phi(t) = 0$$

Tehát  $\phi_F = 0$ . Kis kitérésekre:

$$k' = V''(\phi_F) = -glm \cos(0) + 2kR = -glm + 2kR$$

Így ha

$$2kR > glm$$

Akkor a kis rezgések frekvenciája:

$$\omega = \sqrt{\frac{k'}{m}} = \sqrt{\frac{-glm + 2kR}{m}}$$

Ahol a frekvencia komplexé válna, azaz

$$2kR < glm$$

esetén a test túl nehéz, vagy túl magasan van, és ledől az alátámasztásra. Ott viszont nem tud rezegni, mert lefelé nem tud jobban kitérni (végtelen nagy lehet a visszatérítő erő).

## 5. Feladat

$$\frac{\partial H}{\partial \lambda} = \frac{\partial}{\partial \lambda} \left( \sum_i p_i(t) \frac{\partial q_i(t)}{\partial t} - L(p_i, q_i, \lambda) \right) = 0 - \frac{\partial L(p_i, q_i, \lambda)}{\partial \lambda}$$