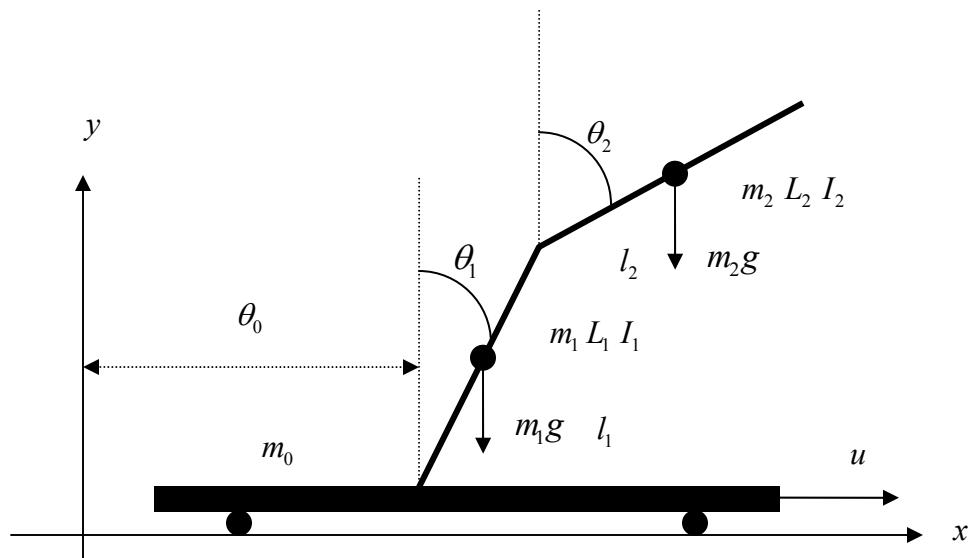


# Pendulul invers dublu

Neculai Andrei

*Research Institute for Informatics,  
Center for Advanced Modeling and Optimization,  
8-10, Averescu Avenue, Bucharest 1, Romania,  
Academy of Romanian Scientists  
E-mail: [nandrei@ici.ro](mailto:nandrei@ici.ro)*

Să considerăm un pendul dublu format din două brațe articulate pe un cărucior de masă  $m_0$  asupra căruia se poate aplica o forță  $u$ , ca în figura 1. Fie  $\theta_0$  poziția căruciorului față de un referențial dat și  $\theta_1$  și  $\theta_2$  unghiurile brațelor pendulului față de verticala locului. Fie  $L_1$  și  $L_2$  lungimile brațelor pendulului și  $l_1$  și  $l_2$  distanța de la punctul de articulație a brațelor pendulului la centrul de masă al acestora. Fie totodată  $m_1$  și  $m_2$  masele celor două brațe ale pendulului și  $I_1$  și  $I_2$  momentele de inerție ale brațelor pendulului față de centrul lor de masă.



**Fig. 1.** Pendulul dublu invers pe un cărucior.

Pentru a scrie ecuațiile de mișcare ale acestui sistem mecanic procedăm într-o manieră canonica utilizând ecuațiile Lagrange. Pentru primul braț al pendulului, din figura 2, coordonatele centrului de greutate al acestuia sunt

$$\begin{aligned}x_1 &= \theta_0 + l_1 \sin \theta_1, \\y_1 &= l_1 \cos \theta_1.\end{aligned}$$

Deci

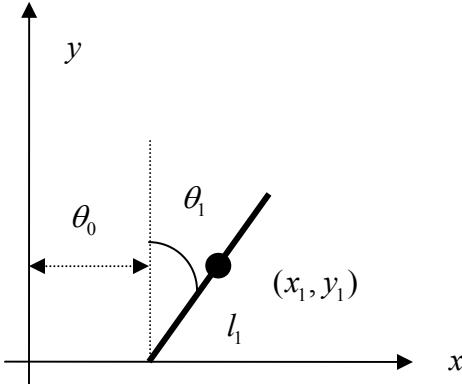
$$\begin{aligned}\dot{x}_1 &= \dot{\theta}_0 + l_1 \dot{\theta}_1 \cos \theta_1, \\ \dot{y}_1 &= -l_1 \dot{\theta}_1 \sin \theta_1.\end{aligned}$$

Pentru cel de-al doilea braț, din figura 3, coordonatele centrului de greutate sunt

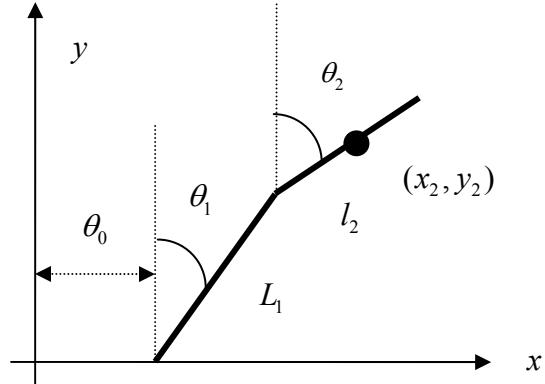
$$x_2 = \theta_0 + L_1 \sin \theta_1 + l_2 \sin \theta_2, \\ y_2 = L_1 \cos \theta_1 + l_2 \cos \theta_2.$$

Deci

$$\dot{x}_2 = \dot{\theta}_0 + L_1 \dot{\theta}_1 \cos \theta_1 + l_2 \dot{\theta}_2 \cos \theta_2, \\ \dot{y}_2 = -L_1 \dot{\theta}_1 \sin \theta_1 - l_2 \dot{\theta}_2 \sin \theta_2.$$



**Fig. 2.** Coordonatele  $(x_1, y_1)$ .



**Fig. 3.** Coordonatele  $(x_2, y_2)$ .

Cu acestea energia cinetică a sistemului se scrie ca suma energiilor cinetice ale căruciorului  $T_0$ , și energiile cinetice ale celor două brațe  $T_1$  și  $T_2$ , unde

$$T_0 = \frac{1}{2} m_0 \dot{\theta}_0^2,$$

$$T_1 = \frac{1}{2} m_1 [(\dot{\theta}_0 + l_1 \dot{\theta}_1 \cos \theta_1)^2 + (l_1 \dot{\theta}_1 \sin \theta_1)^2] + \frac{1}{2} I_1 \dot{\theta}_1^2$$

$$= \frac{1}{2} m_1 \dot{\theta}_0^2 + m_1 l_1 \dot{\theta}_0 \dot{\theta}_1 \cos \theta_1 + \frac{1}{2} \dot{\theta}_1^2 (m_1 l_1^2 + I_1),$$

$$T_2 = \frac{1}{2} m_2 [(\dot{\theta}_0 + L_1 \dot{\theta}_1 \cos \theta_1 + l_2 \dot{\theta}_2 \cos \theta_2)^2 + (L_1 \dot{\theta}_1 \sin \theta_1 + l_2 \dot{\theta}_2 \sin \theta_2)^2] + \frac{1}{2} I_2 \dot{\theta}_2^2$$

$$= \frac{1}{2} m_2 \dot{\theta}_0^2 + \frac{1}{2} \dot{\theta}_2^2 (m_2 l_2^2 + I_2) + \frac{1}{2} m_2 L_1^2 \dot{\theta}_1^2 + m_2 \dot{\theta}_0 \dot{\theta}_1 L_1 \cos \theta_1 + m_2 \dot{\theta}_0 \dot{\theta}_2 l_2 \cos \theta_2 \\ + m_2 L_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2).$$

Analog energia potențială a sistemului se scrie ca suma energiilor potențiale ale căruciorului  $V_0$  și energiile potențiale ale brațelor  $V_1$  și  $V_2$ , unde

$$V_0 = 0,$$

$$V_1 = m_1 g l_1 \cos \theta_1,$$

$$V_2 = m_2 g (L_1 \cos \theta_1 + l_2 \cos \theta_2).$$

Deci Lagrangeanul sistemului este

$$L = (T_0 + T_1 + T_2) - (V_0 + V_1 + V_2)$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{2}(m_0 + m_1 + m_2)\dot{\theta}_0^2 + \frac{1}{2}(m_1 l_1^2 + m_2 L_1^2 + I_1)\dot{\theta}_1^2 + \frac{1}{2}(m_2 l_2^2 + I_2)\dot{\theta}_2^2 \\
&\quad + (m_1 l_1 + m_2 L_1)\dot{\theta}_0 \dot{\theta}_1 \cos \theta_1 + m_2 l_2 \dot{\theta}_0 \dot{\theta}_2 \cos \theta_2 + m_2 L_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2) \\
&\quad - (m_1 l_1 + m_2 L_1)g \cos \theta_1 - m_2 l_2 g \cos \theta_2.
\end{aligned}$$

Ecuatiile Lagrange sunt

$$\begin{aligned}
\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_0} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta_0} &= u, \\
\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta_1} &= 0, \\
\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta_2} &= 0.
\end{aligned} \tag{1}$$

Explicit obtinem

$$\begin{aligned}
\frac{\partial L}{\partial \theta_0} &= 0, \\
\frac{\partial L}{\partial \theta_1} &= -(m_1 l_1 + m_2 L_1)\dot{\theta}_0 \dot{\theta}_1 \sin \theta_1 - m_2 L_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \sin(\theta_1 - \theta_2) + (m_1 l_1 + m_2 L_1)g \sin \theta_1, \\
\frac{\partial L}{\partial \theta_2} &= -m_2 l_2 \dot{\theta}_0 \dot{\theta}_2 \sin \theta_2 + m_2 L_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \sin(\theta_1 - \theta_2) + m_2 l_2 g \sin \theta_2, \\
\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_0} &= (m_0 + m_1 + m_2)\dot{\theta}_0 + (m_1 l_1 + m_2 L_1)\dot{\theta}_1 \cos \theta_1 + m_2 l_2 \dot{\theta}_2 \cos \theta_2, \\
\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} &= (m_1 l_1^2 + m_2 L_1^2 + I_1)\dot{\theta}_1 + (m_1 l_1 + m_2 L_1)\dot{\theta}_0 \cos \theta_1 + m_2 L_1 l_2 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2), \\
\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} &= (m_2 l_2^2 + I_2)\dot{\theta}_2 + m_2 l_2 \dot{\theta}_0 \cos \theta_2 + m_2 L_1 l_2 \dot{\theta}_1 \cos(\theta_1 - \theta_2), \\
\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_0} \right) &= (m_0 + m_1 + m_2)\ddot{\theta}_0 + (m_1 l_1 + m_2 L_1)\ddot{\theta}_1 \cos \theta_1 - (m_1 l_1 + m_2 L_1)\dot{\theta}_1^2 \sin \theta_1 \\
&\quad + m_2 l_2 \ddot{\theta}_2 \cos \theta_2 - m_2 l_2 \dot{\theta}_2^2 \sin \theta_2, \\
\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} \right) &= (m_1 l_1^2 + m_2 L_1^2 + I_1)\ddot{\theta}_1 + (m_1 l_1 + m_2 L_1)\ddot{\theta}_0 \cos \theta_1 - (m_1 l_1 + m_2 L_1)\dot{\theta}_0 \dot{\theta}_1 \sin \theta_1 \\
&\quad + m_2 L_1 l_2 \ddot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2) - m_2 L_1 l_2 \dot{\theta}_2 (\dot{\theta}_1 - \dot{\theta}_2) \sin(\theta_1 - \theta_2), \\
\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} \right) &= (m_2 l_2^2 + I_2)\ddot{\theta}_2 + m_2 l_2 \ddot{\theta}_0 \cos \theta_2 - m_2 l_2 \dot{\theta}_0 \dot{\theta}_2 \sin \theta_2 \\
&\quad + m_2 L_1 l_2 \ddot{\theta}_1 \cos(\theta_1 - \theta_2) - m_2 L_1 l_2 \dot{\theta}_1 (\dot{\theta}_1 - \dot{\theta}_2) \sin(\theta_1 - \theta_2).
\end{aligned}$$

Introducând aceste expresii în (1) obtinem ecuațiile de mișcare ale pendulului invers dublu pe un cărucior antrenat de o forță  $u$ :

$$(m_0 + m_1 + m_2)\ddot{\theta}_0 + (m_1 l_1 + m_2 L_1)\ddot{\theta}_1 \cos \theta_1 - (m_1 l_1 + m_2 L_1)\dot{\theta}_1^2 \sin \theta_1$$

$$\begin{aligned}
& +m_2l_2\ddot{\theta}_2 \cos \theta_2 - m_2l_2\dot{\theta}_2^2 \sin \theta_2 = u, \\
(m_1l_1 + m_2L_1)\ddot{\theta}_0 \cos \theta_1 + (m_1l_1^2 + m_2L_1^2 + I_1)\ddot{\theta}_1 + m_2L_1l_2\ddot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2) \\
& + m_2L_1l_2\dot{\theta}_2^2 \sin(\theta_1 - \theta_2) - (m_1l_1 + m_2L_1)g \sin \theta_1 = 0, \\
m_2l_2\ddot{\theta}_0 \cos \theta_2 + m_2L_1l_2\ddot{\theta}_1 \cos(\theta_1 - \theta_2) + (m_2l_2^2 + I_2)\ddot{\theta}_2 \\
& - m_2L_1l_2\dot{\theta}_1^2 \sin(\theta_1 - \theta_2) - m_2l_2g \sin \theta_2 = 0.
\end{aligned}$$

Introducem următorii parametri agregăți ai sistemului:

$$\begin{aligned}
p_1 &= m_0 + m_1 + m_2, \\
p_2 &= m_1l_1 + m_2L_1, \\
p_3 &= m_2l_2, \\
p_4 &= m_1l_1^2 + m_2L_1^2 + I_1, \\
p_5 &= m_2L_1l_2, \\
p_6 &= m_2l_2^2 + I_2.
\end{aligned}$$

Atunci, ecuațiile de mișcare a pendulului invers dublu devin

$$\begin{aligned}
p_1\ddot{\theta}_0 + p_2\ddot{\theta}_1 \cos \theta_1 - p_2\dot{\theta}_1^2 \sin \theta_1 + p_3\ddot{\theta}_2 \cos \theta_2 - p_3\dot{\theta}_2^2 \sin \theta_2 &= u, \\
p_2\ddot{\theta}_0 \cos \theta_1 + p_4\ddot{\theta}_1 + p_5\ddot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2) + p_5\dot{\theta}_2^2 \sin(\theta_1 - \theta_2) - p_2g \sin \theta_1 &= 0, \\
p_3\ddot{\theta}_0 \cos \theta_2 + p_5\ddot{\theta}_1 \cos(\theta_1 - \theta_2) + p_6\ddot{\theta}_2 - p_5\dot{\theta}_1^2 \sin(\theta_1 - \theta_2) - p_3g \sin \theta_2 &= 0.
\end{aligned}$$

În formă matriceală Ecuațiile de mișcare se pot scrie sub forma:

$$M(\theta)\ddot{\theta} + C(\theta, \dot{\theta})\dot{\theta} + G(\theta) = Qu,$$

unde  $\theta = [\theta_0, \theta_1, \theta_2]^T$  este vectorul coordonatelor generalizate și

$$M(\theta) = \begin{bmatrix} p_1 & p_2 \cos \theta_1 & p_3 \cos \theta_2 \\ p_2 \cos \theta_1 & p_4 & p_5 \cos(\theta_1 - \theta_2) \\ p_3 \cos \theta_2 & p_5 \cos(\theta_1 - \theta_2) & p_6 \end{bmatrix}$$

este *matricea de inerție*, simetrică și pozitiv definită,

$$C(\theta, \dot{\theta}) = \begin{bmatrix} 0 & -p_2\dot{\theta}_1 \sin \theta_1 & -p_3\dot{\theta}_2 \sin \theta_2 \\ 0 & 0 & p_5\dot{\theta}_2 \sin(\theta_1 - \theta_2) \\ 0 & -p_5\dot{\theta}_1 \sin(\theta_1 - \theta_2) & 0 \end{bmatrix}$$

este *matricea Coriolis*,

$$G(\theta) = \begin{bmatrix} 0 \\ -p_2g \sin \theta_1 \\ -p_3g \sin \theta_2 \end{bmatrix}$$

este *vectorul forțelor conservative* și  $Q = [1, 0, 0]^T$ .

Deoarece matricea  $M(\theta)$  este inversabilă ecuațiile de mișcare se pot scrie sub forma

$$\ddot{\theta} + M(\theta)^{-1} C(\theta, \dot{\theta}) \dot{\theta} + M(\theta)^{-1} G(\theta) = M(\theta)^{-1} Qu .$$

Introducând variabila

$$x = \begin{bmatrix} \theta \\ \dot{\theta} \end{bmatrix} \in R^6$$

atunci ecuațiile de mișcare se scriu sub forma canonica

$$\dot{x} = \begin{bmatrix} 0 & I_3 \\ 0 & -M^{-1}C \end{bmatrix} x + \begin{bmatrix} 0 \\ -M^{-1}G \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \\ M^{-1}Q \end{bmatrix} u,$$

unde  $I_3$  este matricea identitate de ordinul 3.

**January 11, 2010**