

Jetzt führen wir die Radau'schen Variabeln ein.

$\bar{H}(p, q) = H(x, y)$ , da bei der Radau'schen Transformation  $\Lambda = 0$ .

Aus den Transformationsgleichungen

$$\begin{aligned} q_1 &= r & p_1 &= \frac{1}{r} (x\dot{y}) \\ q_2 &= \textcircled{a} & p_2 &= \sqrt{(x^2)(\dot{y}^2) - (x\dot{y})^2}, \quad \text{wobei } (u^2) = u_1^2 + u_2^2 + u_3^2 \\ q_3 &= \vartheta & p_3 &= x_1\dot{y}_2 - x_2\dot{y}_1 \end{aligned}$$

folgt aber

$$\begin{aligned} p_2^2 &= (x_1^2 + x_2^2 + x_3^2)(\dot{y}_1^2 + \dot{y}_2^2 + \dot{y}_3^2) - (x_1\dot{y}_1 + x_2\dot{y}_2 + x_3\dot{y}_3)^2 \\ &= q_1^2(\dot{y}_1^2 + \dot{y}_2^2 + \dot{y}_3^2) - q_1^2 p_1^2 \\ \dot{y}_1^2 + \dot{y}_2^2 + \dot{y}_3^2 &= p_1^2 + \frac{p_2^2}{q_1^2} \end{aligned}$$

Es ist also

$$\mathcal{H} = \frac{1}{2} \left( p_1^2 + \frac{p_2^2}{q_1^2} \right) - \mathcal{U}(q_1) = h$$

Die kanonischen Differentialgleichungen für dieses Problem sind

$$\frac{dq_\alpha}{dt} = \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial p_\alpha} \quad \frac{dp_\alpha}{dt} = - \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial q_\alpha}$$

$$(\alpha = 1, 2, 3)$$

$\mathcal{H}$  ist frei von  $q_2, q_3, p_3$ . Es treten also ~~die~~ drei zyklischen Koordinaten auf. Dann ist aber  $p_2, p_3, q_3$  konstant, d.h.  $dt, q$  sind  $\vartheta$  konstant. Durch  $q, \vartheta$  ist die Lage der instantanen Bahnebene gegen das feste Koordinatensystem bestimmt. Demnach ist in unserem Fall die instantane Bahnebene fest, d.h. die Bewegung des Massenpunktes erfolgt in einer Ebene. Es sind also nur noch  $r$  und  $\textcircled{a}$  als Funktionen von  $t$  zu bestimmen. Da  $M = c$ , so ist