

und somit $\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial g} = \frac{\partial \mathcal{H}^*}{\partial g}$

d. h. $\frac{dg}{dt} = -\frac{\partial \mathcal{H}^*}{\partial g}$

Da Θ, Θ' und w keine Funktionen von τ sind, so ist bei dieser Wahl $H^* = H^*(\frac{LL'}{ll'}, \frac{gg'}{gg'}, c)$ und nach Obigem ist dies die Hamilton'sche Funktion des Systems

$$\frac{dL}{dt} = \frac{\partial \mathcal{H}^*}{\partial l} \quad \frac{d\Theta}{dt} = \frac{\partial \mathcal{H}^*}{\partial g} \quad \frac{dL'}{dt} \text{ in fms}$$

$$\frac{dl}{dt} = -\frac{\partial \mathcal{H}^*}{\partial L} \quad \frac{dg}{dt} = -\frac{\partial \mathcal{H}^*}{\partial g}$$

Für die Säkulargleichung ersetzt sich H durch \mathcal{S} . Da aber in \mathcal{S} l und l' nicht vorkommen und L und L' Konstante sind, so ist $\mathcal{S} = \mathcal{S}(\frac{gg'}{gg'}, \frac{\Theta\Theta'}{\Theta\Theta'}, \frac{LL'}{LL'})$

Dieselbe Betrachtung, die H in H^* überführt, liefert uns

$$\mathcal{S}^* = \mathcal{S}^*(\frac{gg'}{gg'}, \frac{cLL'}{cLL'})$$

Das gibt aber ein kanonisches System von vier Differentialgleichungen

$$\frac{dg}{dt} = +\frac{\partial \mathcal{S}^*}{\partial g} \quad \frac{d\Theta'}{dt} = \frac{\partial \mathcal{S}^*}{\partial g'}$$

$$\frac{dg}{dt} = -\frac{\partial \mathcal{S}^*}{\partial g} \quad \frac{dg'}{dt} = -\frac{\partial \mathcal{S}^*}{\partial g'}$$

womit die Reduktion geleistet ist. Bei Bewegung in einer Ebene ist $G - G' = \text{const.}$ Man sieht sofort, dass dann das kanonische System sich auf zwei Differentialgleichungen reduziert. Dann dann ist ja