

$$\dot{c}_1 = x_2 X_3 - x_3 X_2$$

$$\dot{c}_2 = x_3 X_1 - x_1 X_3$$

$$\dot{c}_3 = x_1 X_2 - x_2 X_1$$

Das sind die Komponenten des resultierenden Moments der störenden Kräfte.

Aus den Laplace'schen Integralen (\mathcal{L}) $f_i = \mathcal{L}_i(c_1, \dots, c_3, x_1, \dots, x_3, y_1, \dots, y_3)$ ergibt sich allgemein, da $Y_\alpha = 0$

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial y_\alpha} X_\alpha + \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial c_i} \frac{dc_i}{dt} - \frac{df_i}{dt} = 0$$

$$\text{oder} \quad \begin{aligned} f_1 &= c_3 y_2 - c_2 y_3 + c_3 X_2 - c_2 X_3 \\ f_2 &= c_1 y_3 - c_3 y_1 + c_1 X_3 - c_3 X_1 \\ f_3 &= c_2 y_1 - c_1 y_2 + c_2 X_1 - c_1 X_2 \end{aligned}$$

Aus der Energiegleichung

$$h = \frac{1}{2}(y_1^2 + y_2^2 + y_3^2) - \frac{\mu}{r} = h(y, x)$$

ergibt sich $\dot{h} = y_\alpha X_\alpha$, da wiederum der Faktor Y_α von $\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial x_\alpha}$ verschwindet. Wie wir früher gesehen haben, sind durch $x_1, c_2, c_3, f_1, f_2, f_3$ und h die Bahnelemente festgelegt. Wenn wir demnach von ersteren Grössen die Differentialquotienten nach t kennen, so sind uns auch die der Bahnelemente bekannt. Es fehlt uns noch die Störungsgleichung für t_0 . Wir wissen zunächst, dass $l = u(t - t_0)$ ist. Ferner kennen wir eine Differentialform, die dl enthält. Es war nämlich ()

$$y_\alpha dx_\alpha = -\frac{h}{2\mu} dl + c(dg + \cos g dv) + 2d(xv)$$