

$$y_1 = \sqrt{f} \frac{x_2}{r} - c \frac{x_2}{r^2}$$

$$y_2 = \sqrt{f} \frac{x_1}{r} + c \frac{x_1}{r^2}$$

Damals war die Orientierung in der Bahnebene gegeben durch die Richtung des Impulsmomentes. Hier können wir sie dadurch erreichen, dass wir festlegen:

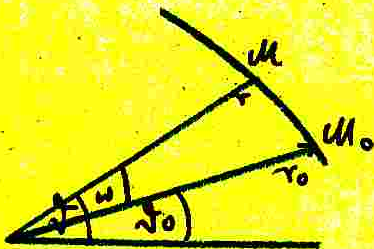
$c > 0$ für ^{den} Impulsmomentvektor, der aus der Blattebene gegen den Beschauer gerichtet ist,

$c < 0$ für ^{den} entgegengesetzten Impulsmomentvektor.

Dabei ist:

$$c = x_1 y_2 - x_2 y_1$$

$$c = \pm \sqrt{\mu p}, \quad \frac{c^2}{\mu} = p$$



Es ergibt sich also bei Benutzung von Polarkoordinaten

$$y_1 dx_1 + y_2 dx_2 = \sqrt{f} dr + c d\varphi$$

$$y_1^0 dx_1^0 + y_2^0 dx_2^0 = \sqrt{f_0} dr_0 + c d\varphi_0$$

und daraus:

$$d\mathcal{J} = \sqrt{f} dr - \sqrt{f_0} dr_0 + c d\varphi + (t - t_0) dh$$

wo $\varphi = \varphi - \varphi_0$. Der Winkel zwischen den beiden Radienvektoren ist. Demnach hängt die Maupertuis'sche Wirkung nur von den Radienvektoren r_0 und r , dem Winkel ω und der Energiekonstante h ab; was nicht verwunderlich ist, da dies bedeutet, dass das Bewegungsproblem orthogonal-invariant ist. Jetzt suchen wir \mathcal{J} auszudrücken durch