

2. Allgemeine ebene Bewegung

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

2.2 Arbeit und Energie

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Schwerpunktsatz:

- Aus dem Schwerpunktsatz für Massenpunktsysteme folgt unmittelbar der Schwerpunktsatz für den starren Körper:

$$m \ddot{\mathbf{r}}_S = \mathbf{F}$$

- Der Schwerpunkt eines starren Körpers bewegt sich so, als ob die gesamte Masse in ihm vereinigt wäre und alle äußeren Kräfte an ihm angriffen.
- Für die Bewegung in der xy -Ebene gilt:

$$\begin{aligned} m \ddot{x}_S &= \sum F_x \\ m \ddot{y}_S &= \sum F_y \end{aligned}$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

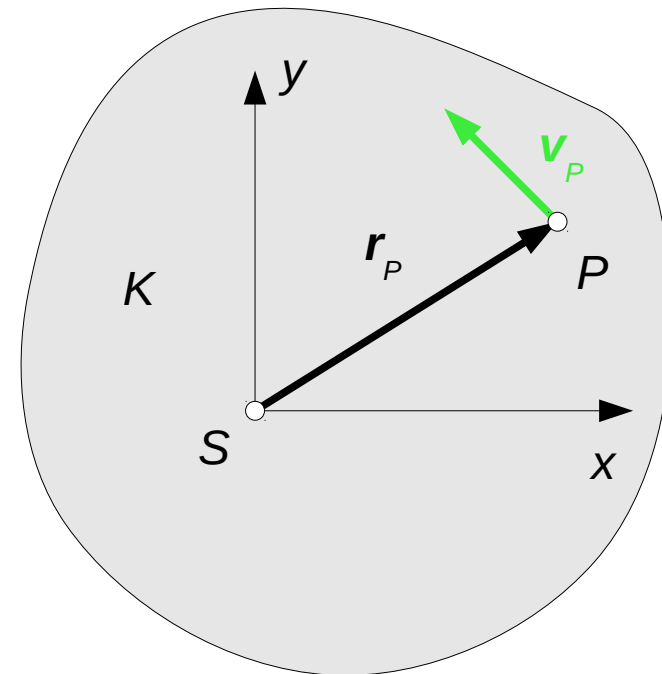
- Drallsatz:
 - Bei einer allgemeinen Bewegung des starren Körpers ist es vorteilhaft, als Bezugspunkt nicht einen ortsfesten Punkt, sondern den bewegten Schwerpunkt zu wählen.
 - Da der starre Körper als ein System von unendlich vielen starr verbundenen Massenelementen betrachtet werden kann, lautet der Drallsatz bezüglich des bewegten Schwerpunkts wie bei einem System von Massenpunkten:

$$\dot{L}^S = M^S$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Berechnung des Dralls:
 - Zur Berechnung des Dralls wird ein körperfestes Koordinatensystem gewählt, das seinen Ursprung im Schwerpunkt hat.
 - Der Drall bezüglich des Schwerpunkts ist definiert durch

$$\mathbf{L}^S = \int_K (\mathbf{r}_P \times \mathbf{v}_P) dm$$



2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Mit $\mathbf{r}_P = x \mathbf{e}_x + y \mathbf{e}_y + z \mathbf{e}_z$ und $\mathbf{v}_P = v_{Px} \mathbf{e}_x + v_{Py} \mathbf{e}_y$ berechnet sich der Integrand wie im Falle der Rotation um eine feste Achse zu

$$\mathbf{r}_P \times \mathbf{v}_P = (x v_{Py} - y v_{Px}) \mathbf{e}_z + z v_{Px} \mathbf{e}_y - z v_{Py} \mathbf{e}_x$$

- Für die Geschwindigkeiten gilt: $v_{Px} = v_{Sx} - \omega y$, $v_{Py} = v_{Sy} + \omega x$

- Damit folgt:
$$\mathbf{r}_P \times \mathbf{v}_P = (x v_{Sy} + \omega x^2 - y v_{Sx} + \omega y^2) \mathbf{e}_z + (z v_{Sx} - \omega z y) \mathbf{e}_y - (z v_{Sy} + \omega z x) \mathbf{e}_x$$

- Da der Ursprung des gewählten Koordinatensystems im Schwerpunkt liegt, gilt:

$$\int_K x dm = \int_K y dm = \int_K z dm = 0$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Damit führt die Integration auf

$$\begin{aligned} \mathbf{L}^S &= \omega \left(\int_K (x^2 + y^2) dm \mathbf{e}_z - \int_K xz dm \mathbf{e}_x - \int_K yz dm \mathbf{e}_y \right) \\ &= \omega \left(J_z^S \mathbf{e}_z + J_{xz}^S \mathbf{e}_x + J_{yz}^S \mathbf{e}_y \right) \end{aligned}$$

- Die zeitliche Änderung des Dralls berechnet sich wie im Falle der Rotation um eine feste Achse:

$$\begin{bmatrix} \dot{\mathbf{L}}^S \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \dot{L}_x^S \\ \dot{L}_y^S \\ \dot{L}_z^S \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} J_{xz}^S \\ J_{yz}^S \\ J_z^S \end{bmatrix} \dot{\omega} + \begin{bmatrix} -J_{yz}^S \\ J_{xz}^S \\ 0 \end{bmatrix} \omega^2$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

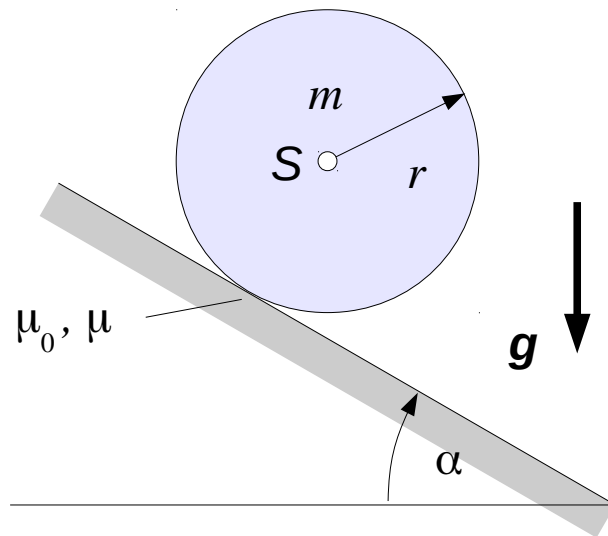
- Gleichungen für die ebene Bewegung des starren Körpers:

$$\begin{array}{lcl}
 m \ddot{x}_S & = & \sum F_x \\
 m \ddot{y}_S & = & \sum F_y \\
 J_z^S \ddot{\phi} & = & \sum M_z^S
 \end{array}
 \qquad
 \begin{array}{lcl}
 M_x^S & = & J_{xz}^S \ddot{\phi} - J_{yz}^S \dot{\phi}^2 \\
 M_y^S & = & J_{yz}^S \ddot{\phi} + J_{xz}^S \dot{\phi}^2
 \end{array}$$

- Aus den drei Gleichungen auf der linken Seite kann die Bewegung $(x_S(t), y_S(t), \phi(t))$ ermittelt werden.
- Mit den beiden Gleichungen auf der rechten Seite lassen sich die nötigen Führungsmomente berechnen.

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

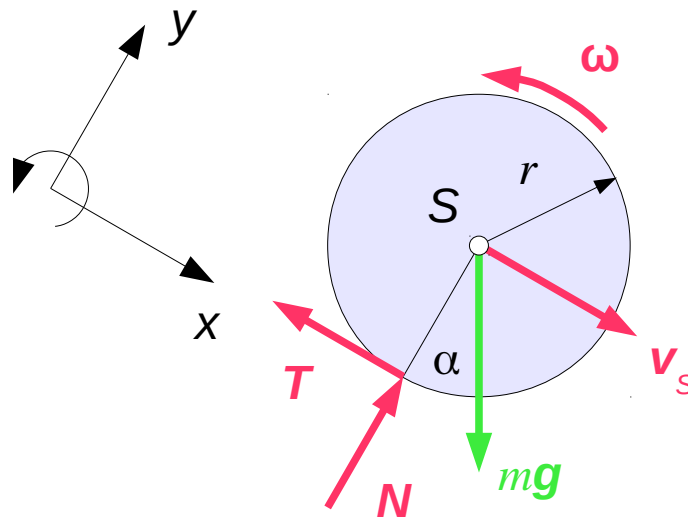
- Beispiel: Kugel auf schiefer Ebene



- Gegeben:
 - Homogene Kugel mit Masse m und Radius r
 - Winkel α
 - Haftungskoeffizient μ_0 und Gleitreibungskoeffizient μ
- Gesucht:
 - Beschleunigung des Schwerpunkts und Winkelbeschleunigung

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Kräfte an der freigeschnittenen Kugel:



- Massenträgheitsmoment:

$$J^S = \frac{2}{5} m r^2$$

- Schwerpunktsatz:

$$\sum F_x = m a_{Sx} : \\ -T + m g \sin(\alpha) = m \dot{v}_s$$

$$\sum F_y = m a_{Sy} : \\ N - m g \cos(\alpha) = 0 \\ \rightarrow N = m g \cos(\alpha)$$

- Drallsatz:

$$\sum M^S = J^S \dot{\omega} : -r T = J^S \dot{\omega}$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Für das Weitere muss unterschieden werden, ob die Kugel rollt oder gleitet.

- Rollen:

- Mit der Rollbedingung $v_S = -r\omega \rightarrow \dot{\omega} = -\frac{\dot{v}_S}{r}$

folgt aus dem Drallsatz: $T = -\frac{J^S}{r}\dot{\omega} = \frac{J^S}{r^2}\dot{v}_S$

- Einsetzen in den Schwerpunktsatz in x-Richtung ergibt

$$m\dot{v}_S = -\frac{J^S}{r^2}\dot{v}_S + m g \sin(\alpha)$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Daraus folgt für die Beschleunigung des Schwerpunkts:

$$\dot{v}_s = \frac{m g \sin(\alpha)}{m + \frac{J^s}{r^2}} = \frac{g \sin(\alpha)}{1 + \frac{J^s}{m r^2}} = \frac{g \sin(\alpha)}{1 + \frac{2}{5}} = \frac{5}{7} g \sin(\alpha)$$

- Für die benötigte Tangentialkraft folgt aus dem Drallsatz:

$$T = \frac{J^s}{r^2} \dot{v}_s = \frac{2}{5} m \cdot \frac{5}{7} g \sin(\alpha) = \frac{2}{7} m g \sin(\alpha)$$

- Die Haftbedingung lautet:

$$T = \frac{2}{7} m g \sin(\alpha) < \mu_0 N = \mu_0 m g \cos(\alpha) \rightarrow \tan(\alpha) < \frac{7}{2} \mu_0$$

- Die Kugel rollt, wenn die Haftbedingung erfüllt ist.

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Gleiten:

- Für $\tan(\alpha) > 7\mu_0/2$ gleitet die Kugel.
- Das Gleitreibungsgesetz lautet: $T = R = \mu N = \mu m g \cos(\alpha)$
- Einsetzen in den Schwerpunktsatz in x-Richtung ergibt:

$$m \dot{v}_S = m g (\sin(\alpha) - \mu \cos(\alpha)) \rightarrow \dot{v}_S = g (\sin(\alpha) - \mu \cos(\alpha))$$

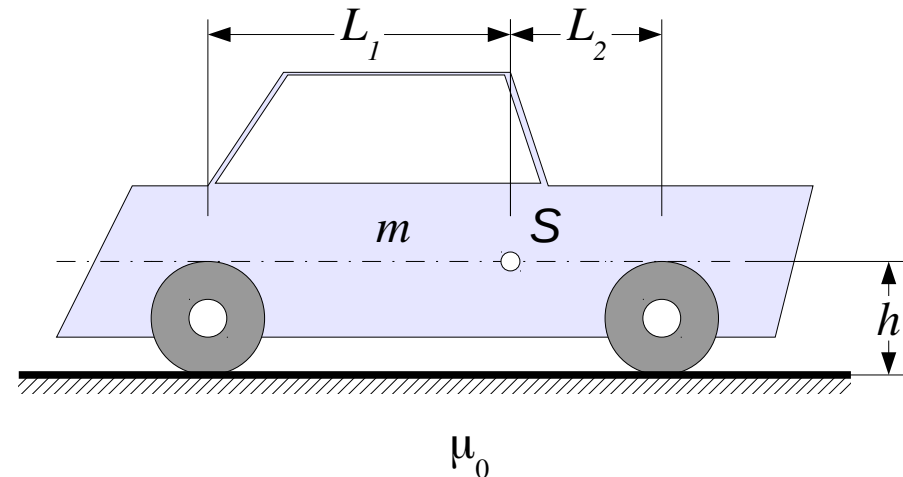
- Der Drallsatz lautet:

$$\frac{2}{5} m r^2 \dot{\omega} = -r \mu m g \cos(\alpha) \rightarrow \dot{\omega} = -\frac{5}{2} \frac{\mu g}{r} \cos(\alpha)$$

- Beim Gleiten sind Schwerpunktbeschleunigung und Winkelbeschleunigung nicht durch die Rollbedingung gekoppelt.

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

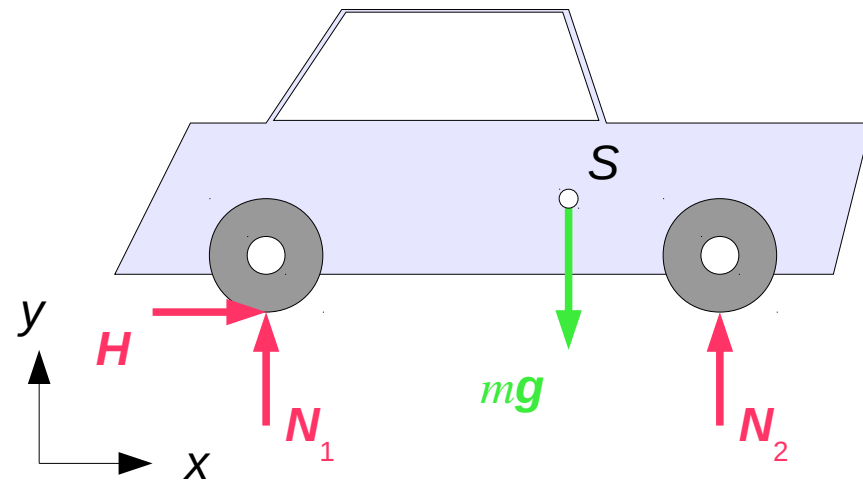
- Beispiel: Beschleunigen-
des Fahrzeug
 - Das Fahrzeug wird als starrer Körper der Masse m angesehen. Die Rotation der Räder wird vernachlässigt.
 - Gegeben:
 - m , L_1 , L_2 und h
 - Haftungskoeffizient μ_0 zwischen Fahrbahn und Reifen



- Gesucht
 - maximal mögliche Beschleunigung a bei Hinterradantrieb

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Schwerpunktsatz und Drallsatz:



$$\sum F_x = m a_{Sx} \quad : \quad H = m a \quad (1)$$

$$\sum F_y = 0 \quad : \quad N_1 + N_2 - m g = 0 \quad (2)$$

$$\sum M^S = 0 \quad : \quad -L_1 N_1 + L_2 N_2 + h H = 0 \quad (3)$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Aus den Gleichungen (2) und (3) lassen sich die Normalkräfte berechnen:

$$L_1 \cdot (2) + (3) \rightarrow (L_1 + L_2) N_2 = L_1 m g - h H \rightarrow N_2 = \frac{L_1 m g - h H}{L_1 + L_2}$$

$$L_2 \cdot (2) - (3) \rightarrow (L_1 + L_2) N_1 = L_2 m g + h H \rightarrow N_1 = \frac{L_2 m g + h H}{L_1 + L_2}$$

- Die Haftbedingung lautet: $H < \mu_0 N_1 = \mu_0 \frac{L_2 m g + h H}{L_1 + L_2}$
- Daraus folgt: $(L_1 + L_2 - \mu_0 h) H < \mu_0 L_2 m g \rightarrow H < \frac{\mu_0 L_2 m g}{L_1 + L_2 - \mu_0 h}$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

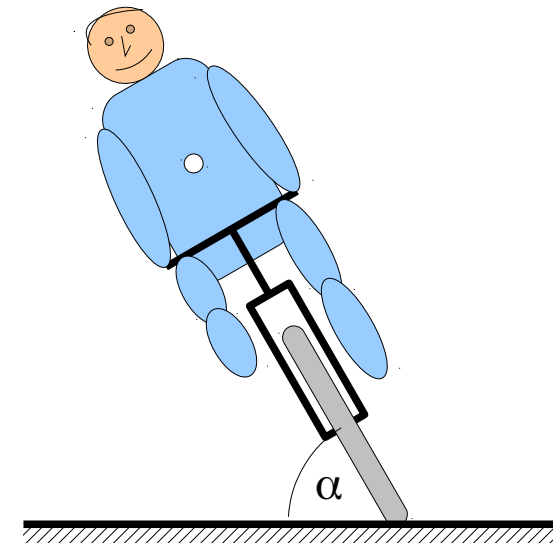
- Aus (1) folgt für die Beschleunigung:

$$a = \frac{H}{m} < \frac{\mu_0 L_2 g}{L_1 + L_2 - \mu_0 h}$$

- Dieses Ergebnis ist richtig, solange das Vorderrad nicht abhebt.
- Das Vorderrad hebt ab für $N_2 < 0$.

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Beispiel: Radfahrer in Kurve
 - Ein Radfahrer fährt durch eine Kurve.
 - Gegeben:
 - Geschwindigkeit v
 - Kurvenradius r
 - Gesucht:
 - Haftungskoeffizient μ_0
 - Neigungswinkel α
 - Der Drall der Räder wird vernachlässigt.



2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Die Beschleunigung des Schwerpunkts ist gleich der Zentripetalbeschleunigung:

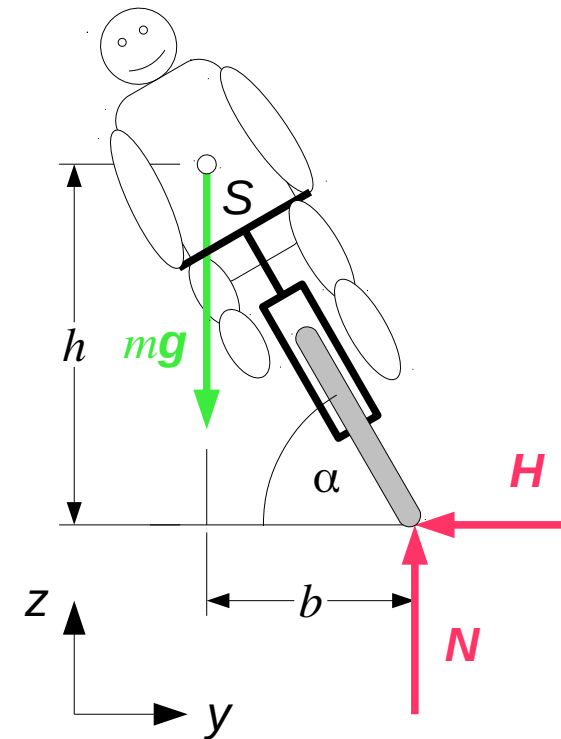
$$a_{Sy} = -\frac{v^2}{r}$$

- Der Schwerpunktsatz lautet:

$$\sum F_y = m a_{Sy} : -H = -m \frac{v^2}{r}$$

$$\rightarrow H = m \frac{v^2}{r}$$

$$\sum F_z = 0 : -m g + N = 0 \rightarrow N = m g$$



2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Der mindestens nötige Haftungskoeffizient folgt aus der Haftbedingung:

$$H = m \frac{v^2}{r} < \mu_0 N = \mu_0 m g \rightarrow \mu_0 > \frac{v^2}{g r}$$

- Die Winkelgeschwindigkeit ist konstant: $\omega = \frac{v}{r}$
- Der Drallsatz lautet:

$$\sum M_x^S = -J_{yz}^S \omega^2 \quad : \quad b N - h H = -\frac{J_{yz}^S}{r^2} v^2$$

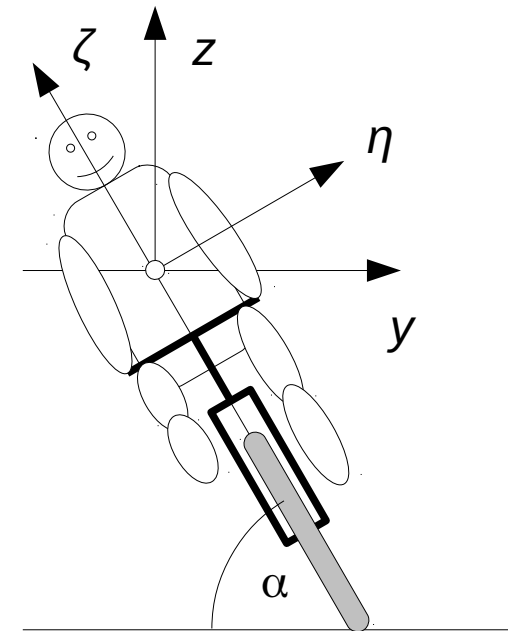
$$\rightarrow b m g + \frac{J_{yz}^S}{r^2} v^2 = h m \frac{v^2}{r}$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Zentrifugalmoment:
 - Zur Vereinfachung wird angenommen, dass der Radfahrer symmetrisch bezüglich der $\xi\zeta$ -Ebene ist.
 - Dann gilt im gedrehten Koordinatensystem:

$$J_{\eta\zeta}^S = 0$$

- Die Massenträgheitsmomente J_{η}^S und J_{ζ}^S für Drehungen um die η - bzw. ζ -Achse werden als bekannt vorausgesetzt.



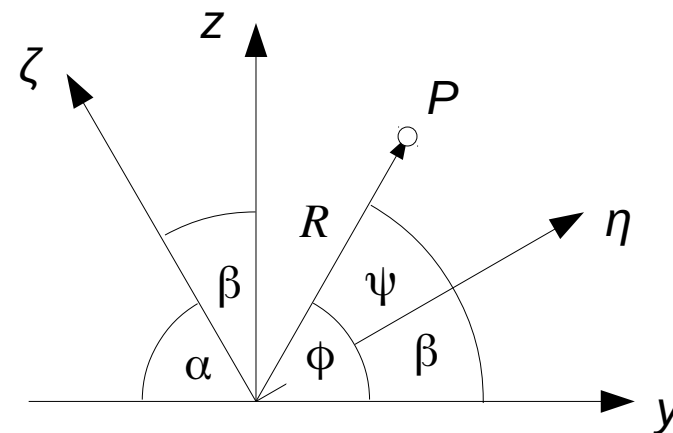
2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Umrechnung der Koordinaten:

$$\beta = 90^\circ - \alpha, \quad \phi = \psi + \beta$$

$$\eta = R \cos(\psi), \quad \zeta = R \sin(\psi)$$

$$y = R \cos(\phi), \quad z = R \sin(\phi)$$



$$\begin{aligned} y &= R \cos(\psi + \beta) = R(\cos(\psi) \cos(\beta) - \sin(\psi) \sin(\beta)) \\ &= \eta \cos(\beta) - \zeta \sin(\beta) = \eta \sin(\alpha) - \zeta \cos(\alpha) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} z &= R \sin(\psi + \beta) = R(\sin(\psi) \cos(\beta) + \cos(\psi) \sin(\beta)) \\ &= \zeta \cos(\beta) + \eta \sin(\beta) = \zeta \sin(\alpha) + \eta \cos(\alpha) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} yz &= (\eta \sin(\alpha) - \zeta \cos(\alpha))(\zeta \sin(\alpha) + \eta \cos(\alpha)) \\ &= (\eta^2 - \zeta^2) \sin(\alpha) \cos(\alpha) + \eta \zeta (\sin^2(\alpha) - \cos^2(\alpha)) \end{aligned}$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

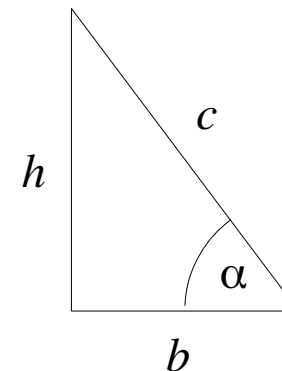
- Mit $J_{\eta\xi}^S = 0$ folgt für das Zentrifugalmoment:

$$\begin{aligned}
 J_{yz}^S &= - \int_K y z \, dm = - \int_K (\eta^2 - \xi^2) \, dm \sin(\alpha) \cos(\alpha) \\
 &= - \int_K [(\xi^2 + \eta^2) - (\xi^2 + \zeta^2)] \, dm \sin(\alpha) \cos(\alpha) \\
 &= - (J_{\xi}^S - J_{\eta}^S) \sin(\alpha) \cos(\alpha)
 \end{aligned}$$

- Geometrie:

$$h = c \sin(\alpha)$$

$$b = c \cos(\alpha)$$



2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Neigungswinkel:

- Aus dem Drallsatz folgt:

$$m g c \cos(\alpha) + \left(\frac{v}{r}\right)^2 (J_{\eta}^S - J_{\xi}^S) \sin(\alpha) \cos(\alpha) = m \frac{v^2}{r} c \sin(\alpha)$$

$$\rightarrow \frac{g r}{v^2} + \frac{J_{\eta}^S - J_{\xi}^S}{r c m} \sin(\alpha) = \tan(\alpha)$$

- Diese Gleichung kann nur iterativ gelöst werden.

- Für $\frac{J_{S\eta} - J_{S\xi}}{r c m} \ll \frac{g r}{v^2}$

ergibt sich die Näherung: $\frac{g r}{v^2} \approx \tan(\alpha)$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

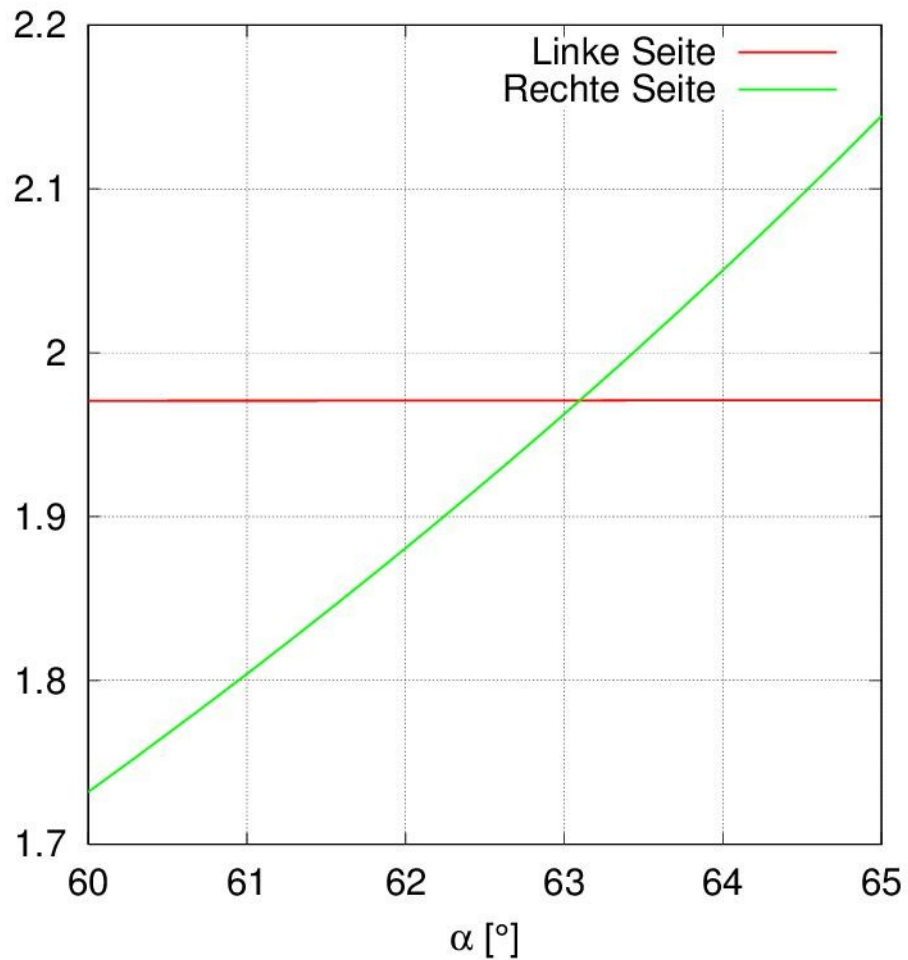
- Zahlenwerte:

- Mit $v = 10 \text{ m/s}$, $r = 20 \text{ m}$, $c = 1,2 \text{ m}$, $m = 75 \text{ kg}$, $J_{\eta}^S = 20 \text{ kgm}^2$, $J_{\xi}^S = 2 \text{ kgm}^2$ berechnen sich die einzelnen Terme zu

$$\frac{g r}{v^2} = \frac{9,81 \text{ m/s}^2 \cdot 20 \text{ m}}{10^2 \text{ m}^2/\text{s}^2} = 1,962, \quad \frac{J_{\eta}^S - J_{\xi}^S}{r c m} = \frac{(20 - 2) \text{ kgm}^2}{20 \text{ m} \cdot 1,2 \text{ m} \cdot 75 \text{ kg}} = 0,01$$

- Haftungskoeffizient: $\mu_0 > \frac{v^2}{g r} = \frac{1}{1,962} = 0,5097$
- Neigungswinkel aus Näherung: $\tan(\tilde{\alpha}) = 1,962 \rightarrow \tilde{\alpha} = 62,99^\circ$
- Exakter Neigungswinkel: $\alpha = 63,10^\circ$

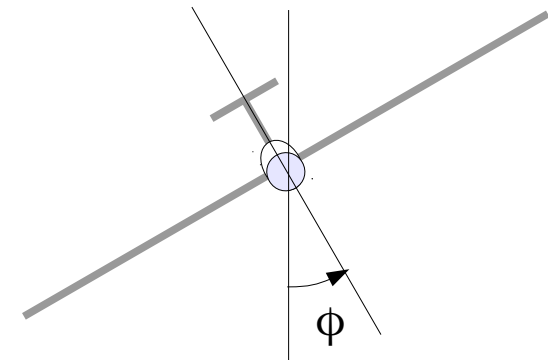
2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz



$$\frac{g r}{v^2} + \frac{J_{\eta}^S - J_{\xi}^S}{r c m} \sin(\alpha) = \tan(\alpha)$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Beispiel: Segelflugzeug im Kreisflug
 - Ein Segelflugzeug fliegt mit konstanter Geschwindigkeit auf einer Kreisbahn.
 - Gegeben:
 - Bahngeschwindigkeit v
 - Kurvenradius r
 - Gesucht:
 - Neigungswinkel ϕ
 - Aerodynamische Kräfte und Momente



2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Schwerpunktsatz:

$$\sum F_y = m a_{Sy} \quad : \quad A \sin(\phi) = m a_{Sy} \quad (1)$$

$$\sum F_z = 0 \quad : \quad m g - A \cos(\phi) = 0 \quad (2)$$

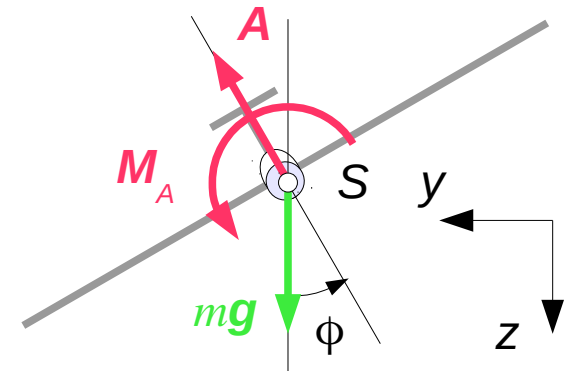
- Drallsatz:

$$\sum M_x^S = -J_{yz}^S \omega^2 \quad : \quad M_A = -J_{yz}^S \omega^2 \quad (3)$$

- Mit der Zentripetalbeschleunigung $a_{Sy} = \frac{v^2}{r}$

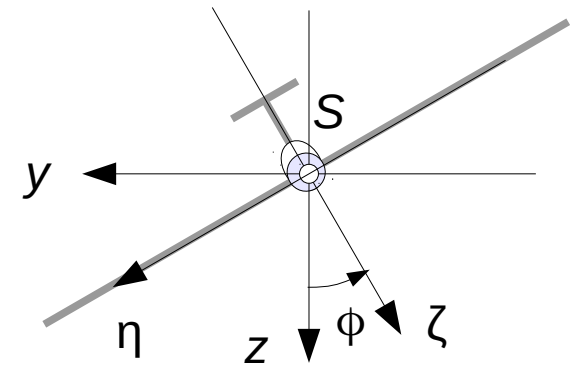
folgt: (1) $\rightarrow A \sin(\phi) = m \frac{v^2}{r}$

(2) $\rightarrow A \cos(\phi) = m g$



2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Auflösen nach ϕ und A ergibt: $\tan(\phi) = \frac{v^2}{r g}$, $A = m \sqrt{\frac{v^4}{r^2} + g^2}$
- Für die Winkelgeschwindigkeit gilt: $\omega = \frac{v}{r}$
- Zentrifugalmoment:
 - Gegeben sind die Massenträgheitsmomente J_{η}^S und J_{ξ}^S sowie das Zentrifugalmoment $J_{\eta\xi}^S$.
 - Wegen der Symmetrie bezüglich der $\xi\xi$ -Ebene gilt: $J_{\eta\xi}^S = 0$



2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Für die Koordinaten gilt (vgl. das Fahrrad-Beispiel):

$$y = \eta \cos(\phi) - \zeta \sin(\phi), \quad z = \eta \sin(\phi) + \zeta \cos(\phi)$$

- Mit $yz = (\eta \cos(\phi) - \zeta \sin(\phi))(\eta \sin(\phi) + \zeta \cos(\phi))$
 $= (\eta^2 - \zeta^2) \cos(\phi) \sin(\phi) + \eta \zeta (\cos^2(\phi) - \sin^2(\phi))$

folgt für das gesuchte Zentrifugalmoment:

$$\begin{aligned} J_{yz}^S &= - \int_K yz \, dm = \int_K (\zeta^2 - \eta^2) \, dm \sin(\phi) \cos(\phi) \\ &= \frac{1}{2} \sin(2\phi) \int_K ((\zeta^2 + \xi^2) - (\xi^2 + \eta^2)) \, dm \\ &= \frac{1}{2} \sin(2\phi) (J_\eta^S - J_\xi^S) \end{aligned}$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Einsetzen in den Drallsatz (3) ergibt:

$$M_A = \frac{1}{2} \sin(2\phi) (J_\zeta^S - J_\eta^S) \frac{v^2}{r^2}$$

- Typische Zahlenwerte:

$$v = 100 \text{ km/h} = 27,78 \text{ m/s}, \quad r = 100 \text{ m}$$

$$m = 320 \text{ kg}, \quad J_\eta^S = 600 \text{ kgm}^2, \quad J_\zeta^S = 2100 \text{ kgm}^2$$

$$\rightarrow \tan(\phi) = \frac{27,78^2 \text{ m}^2/\text{s}^2}{100 \text{ m} \cdot 9,81 \text{ m/s}^2} = 0,7867 \rightarrow \phi = 38,19^\circ$$

$$A = 320 \text{ kg} \cdot \sqrt{\frac{27,78^4 \text{ m}^4/\text{s}^4}{100^2 \text{ m}^2} + 9,81^2 \text{ m}^2/\text{s}^4} = 3994 \text{ N}$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

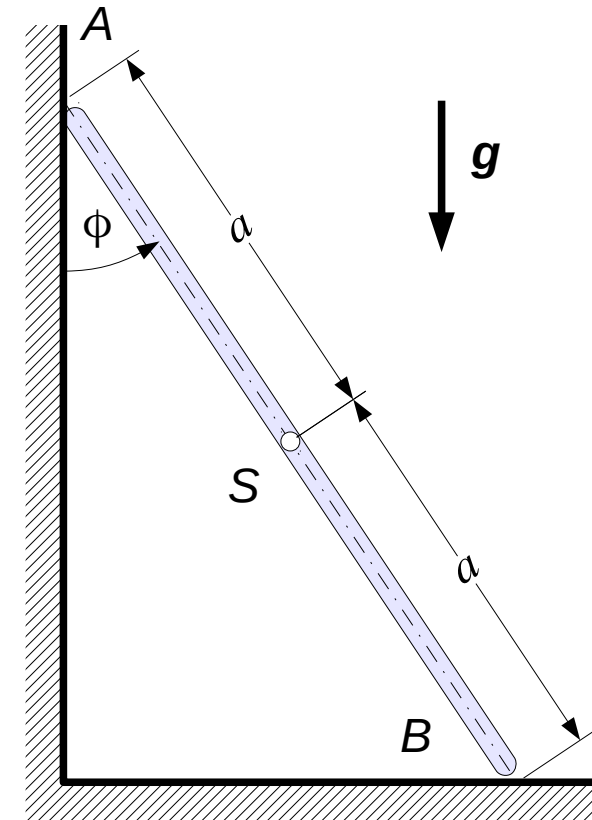
$$J_{yz}^S = \frac{1}{2} \sin(2 \cdot 38,19^\circ) (600 - 2100) \text{ kgm}^2 = -728,9 \text{ kgm}^2$$

$$\omega = \frac{v}{r} = \frac{28,78 \text{ m/s}}{100 \text{ m}} = 0,2778 \frac{1}{\text{s}}$$

$$M_A = 728,9 \text{ kgm}^2 \cdot 0,2778^2 \frac{1}{\text{s}^2} = 56,25 \text{ Nm}$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Beispiel: Abgleitende Leiter
 - Die abgebildete Leiter gleitet in den Punkten A und B .
 - Gegeben:
 - Abmessung a
 - Masse m ,
Massenträgheitsmoment $J^S = m i_S^2$
 - Reibungskoeffizient μ
 - Gesucht:
 - Winkelbeschleunigung $\ddot{\phi}(\phi, \dot{\phi})$



2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Kinematik:

$$x_S = a \sin(\phi)$$

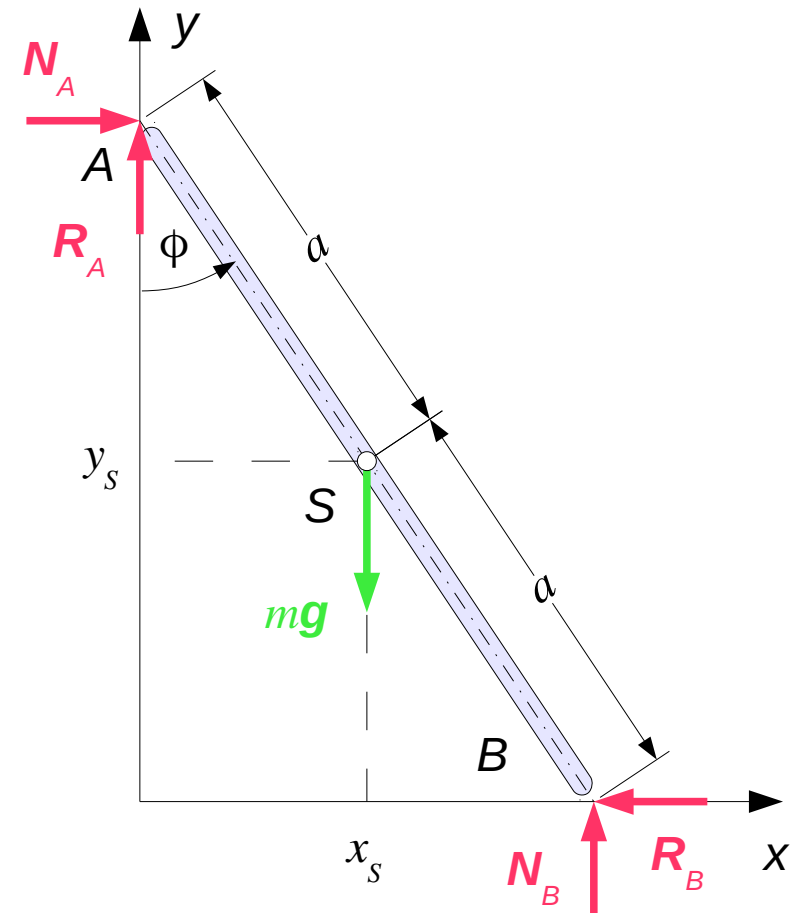
$$y_S = a \cos(\phi)$$

$$\dot{x}_S = a \cos(\phi) \dot{\phi}$$

$$\dot{y}_S = -a \sin(\phi) \dot{\phi}$$

$$\ddot{x}_S = -a (\sin(\phi) \dot{\phi}^2 - \cos(\phi) \ddot{\phi})$$

$$\ddot{y}_S = -a (\cos(\phi) \dot{\phi}^2 + \sin(\phi) \ddot{\phi})$$



2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Kinetik:

$$\sum F_x = m \ddot{x}_S \quad : \quad N_A - R_B = m \ddot{x}_S \quad (1)$$

$$\sum F_y = m \ddot{y}_S \quad : \quad R_A - m g + N_B = m \ddot{y}_S \quad (2)$$

$$\begin{aligned} \sum M^S = J^S \ddot{\phi} \quad : \quad & -N_A a \cos(\phi) - R_A a \sin(\phi) \\ & + N_B a \sin(\phi) - R_B a \cos(\phi) = J^S \ddot{\phi} \quad (3) \end{aligned}$$

- Reibungsgesetze: $R_A = \mu N_A$, $R_B = \mu N_B$

- Einsetzen der Reibungsgesetze in (1) und (2) ergibt:

$$\begin{aligned} N_A - \mu N_B &= m \ddot{x}_S \\ \mu N_A + N_B &= m(\ddot{y}_S + g) \end{aligned} \quad \rightarrow \quad \begin{aligned} N_A &= \frac{m}{1+\mu^2} (\ddot{x}_S + \mu \ddot{y}_S + \mu g) \\ N_B &= \frac{m}{1+\mu^2} (\ddot{y}_S - \mu \ddot{x}_S + g) \end{aligned}$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Einsetzen der Kräfte in (3) führt auf:

$$\begin{aligned}
 & -a(\ddot{x}_S + \mu \ddot{y}_S + \mu g)(\cos(\phi) + \mu \sin(\phi)) \\
 & + a(\ddot{y}_S - \mu \ddot{x}_S + g)(\sin(\phi) - \mu \cos(\phi)) = (1 + \mu^2) \frac{J^S}{m} \ddot{\phi}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 \rightarrow & \left[(1 - \mu^2) \sin(\phi) - 2\mu \cos(\phi) \right] a g \\
 & = (1 + \mu^2) i_S^2 \ddot{\phi} + \left[(1 - \mu^2) \cos(\phi) + 2\mu \sin(\phi) \right] a \ddot{x}_S \\
 & \quad - \left[(1 - \mu^2) \sin(\phi) - 2\mu \cos(\phi) \right] a \ddot{y}_S
 \end{aligned}$$

- Mit den kinematischen Beziehungen folgt:

$$\left[(1 - \mu^2) \sin(\phi) - 2\mu \cos(\phi) \right] \frac{g}{a} = \left[(1 + \mu^2) \frac{i_S^2}{a^2} + 1 - \mu^2 \right] \ddot{\phi} - 2\mu \dot{\phi}^2$$

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Auflösen nach $\ddot{\phi}$ ergibt:

$$\ddot{\phi} = \frac{\left[(1 - \mu^2) \sin(\phi) - 2\mu \cos(\phi) \right] \frac{g}{a} + 2\mu \dot{\phi}^2}{(1 + \mu^2) \left(\frac{i_S}{a} \right)^2 + 1 - \mu^2}$$

- Diese Gleichung gilt, solange die Normalkräfte N_A und N_B positiv sind.
- Wird eine der Normalkräfte null, so löst sich der entsprechende Kontakt. Dann gelten andere kinematische und kinetische Beziehungen.

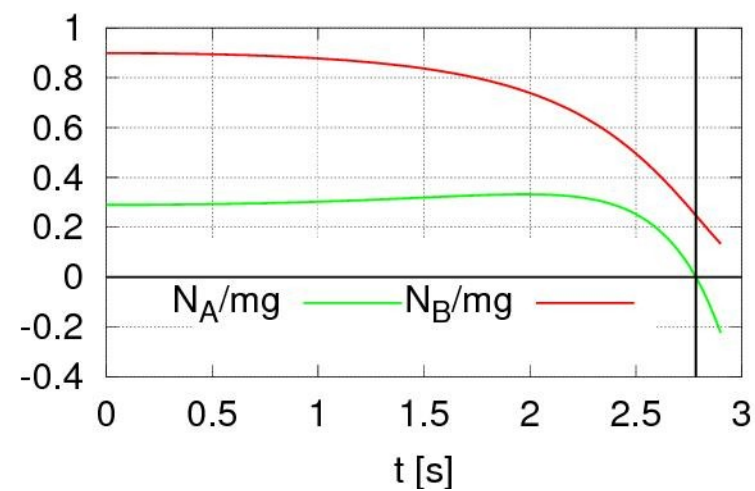
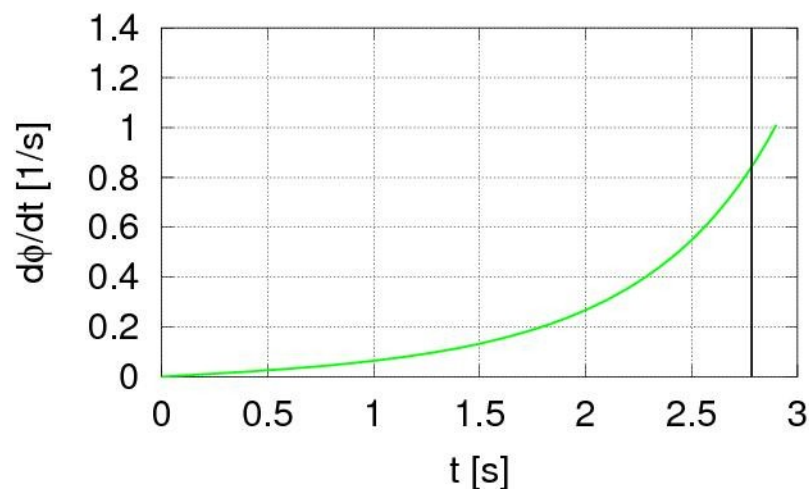
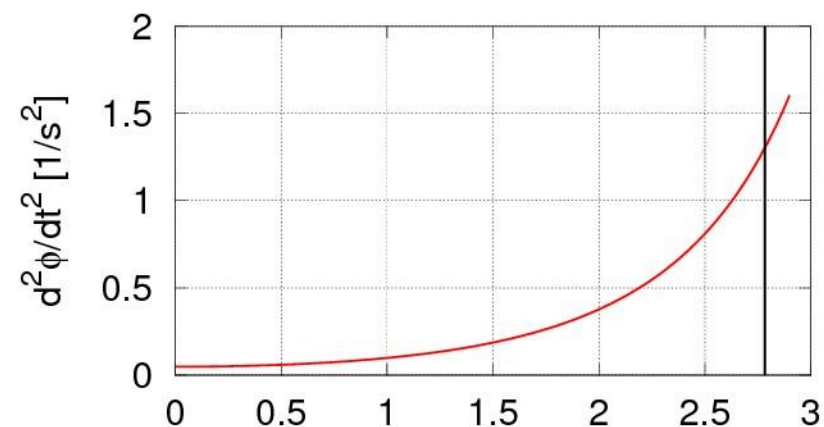
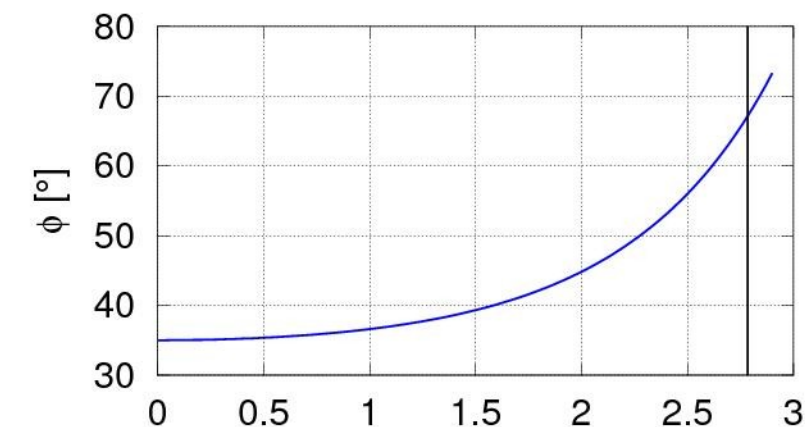
2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz

- Die Leiter kann aus der Ruhelage zu gleiten beginnen, wenn gilt: $\ddot{\phi}(\phi_0, 0) > 0$
- Daraus folgt für den kritischen Winkel ϕ_0 :

$$(1 - \mu^2) \sin(\phi_0) > 2\mu \cos(\phi_0) \rightarrow \tan(\phi_0) > \frac{2\mu}{1 - \mu^2}$$

- Zahlenwerte:
 - Die folgenden Diagramme zeigen die Ergebnisse für $a = 5$ m, $(i_S / a)^2 = 0,3$, $\mu = 0,3$ und $\phi_0 = 35^\circ$.
 - Nach 2,78 s löst sich der Kontakt im Punkt A. Ab diesem Zeitpunkt gelten die angegebenen Beziehungen nicht mehr.

2.1 Schwerpunktsatz und Drallsatz



2.2 Arbeit und Energie

- Kinetische Energie:

- Wie bei der Rotation um eine feste Achse gilt:

$$E^K = \frac{1}{2} \int_K v^2 dm$$

- Das Quadrat der Geschwindigkeit berechnet sich jetzt zu

$$\begin{aligned} v^2 &= v_x^2 + v_y^2 \\ &= (v_{Sx} - \omega y)^2 + (v_{Sy} + \omega x)^2 \\ &= v_{Sx}^2 + v_{Sy}^2 + \omega^2 (x^2 + y^2) \\ &\quad - 2 v_{Sx} \omega y + 2 v_{Sy} \omega x \end{aligned}$$

- Integration über den Körper ergibt:

$$\begin{aligned} E^K &= \frac{1}{2} (v_{Sx}^2 + v_{Sy}^2) m \\ &\quad + \frac{1}{2} \omega^2 \int_K (x^2 + y^2) dm \end{aligned}$$

- Damit ist gezeigt:

$$E^K = \frac{1}{2} m v_S^2 + \frac{1}{2} J_z^S \omega^2$$

2.2 Arbeit und Energie

- Arbeitssatz:

- Aus dem Arbeitssatz für Massenpunktsysteme mit starren Bindungen folgt unmittelbar der Arbeitssatz für den starren Körper:

$$E_B^K - E_A^K = W_{AB}$$

- Die Differenz zwischen der kinetischen Energie zum Zeitpunkt B und der kinetischen Energie zum Zeitpunkt A ist gleich der in diesem Zeitraum von den äußeren Kräften verrichteten Arbeit.

2.2 Arbeit und Energie

- Energieerhaltungssatz:

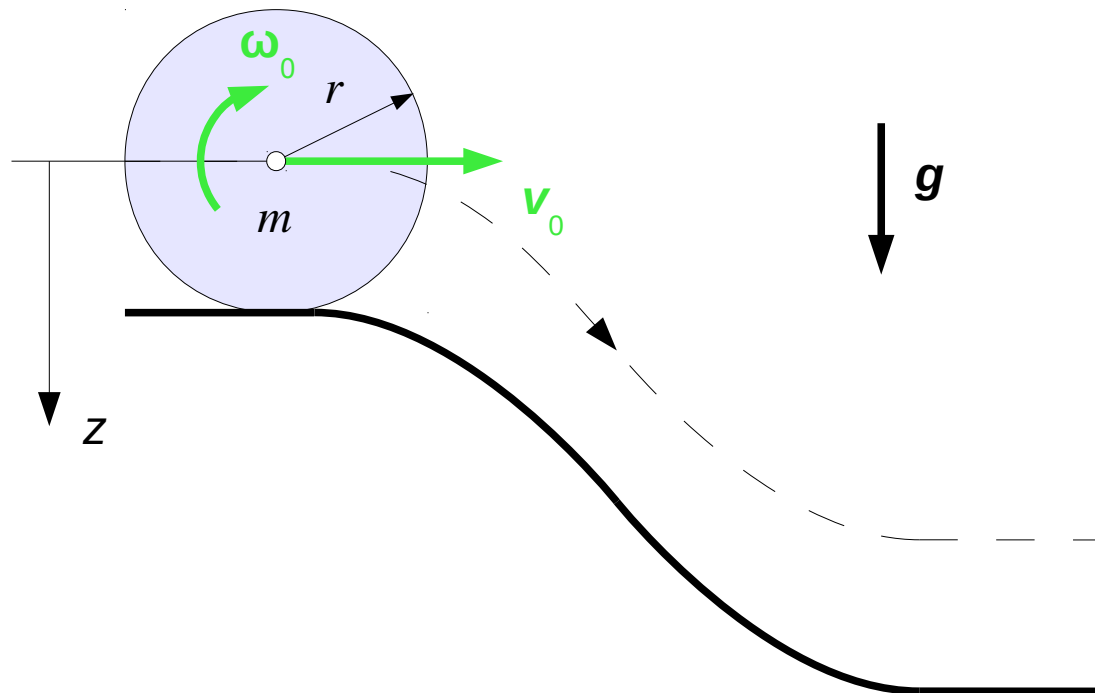
- Wenn alle äußeren Kräfte konservative Kräfte sind, kann ihre Arbeit aus der potenziellen Energie berechnet werden.
- Dann gilt:

$$E_B^K + E_B^P = E_A^K + E_A^P$$

- Die Summe aus kinetischer und potentieller Energie ist konstant.

2.2 Arbeit und Energie

- Beispiel: Rollende Kugel



- Aufgabenstellung:

- Eine homogene Kugel mit Masse m und Radius r rollt einen Abhang hinunter.
- Ihr Schwerpunkt hat die Anfangsgeschwindigkeit v_0 .
- Gesucht ist die Geschwindigkeit in Abhängigkeit von der vom Schwerpunkt zurückgelegten Höhendifferenz z .

2.2 Arbeit und Energie

- Massenträgheitsmoment der Kugel: $J^S = \frac{2}{5} m r^2$
- Rollbedingung: $\omega r = v \rightarrow \omega = \frac{v}{r}$
- Außer der Führungskraft wirkt nur die Gewichtskraft auf die Kugel. Die Gewichtskraft ist eine konservative Kraft. Daher kann der Energieerhaltungssatz angewendet werden.
- Kinetische Energie:

$$E_0^K = \frac{1}{2} m \left(v_0^2 + \frac{2}{5} r^2 \omega_0^2 \right) = \frac{1}{2} m \left(v_0^2 + \frac{2}{5} v_0^2 \right) = \frac{7}{10} m v_0^2$$

$$E^K(z) = \frac{7}{10} m v^2(z)$$

2.2 Arbeit und Energie

- Als Nullniveau für die Lageenergie wird der Ausgangspunkt gewählt.
- Dann gilt für die Lageenergie: $E_0^G = 0$, $E^G(z) = -mgz$
- Damit lautet der Energieerhaltungssatz:

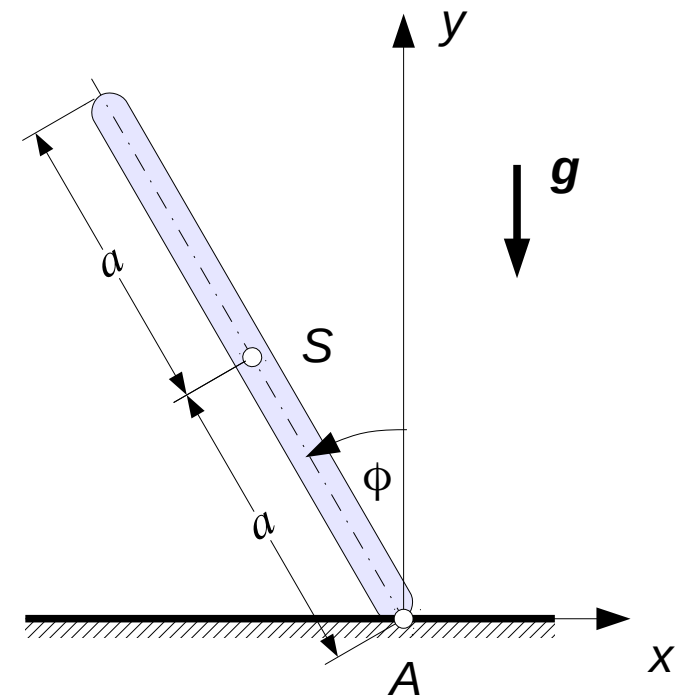
$$\frac{7}{10} m v^2(z) - mgz = \frac{7}{10} m v_0^2$$

- Daraus folgt für die Geschwindigkeit:

$$v^2(z) = v_0^2 + \frac{10}{7} g z \rightarrow v(z) = \sqrt{v_0^2 + \frac{10}{7} g z}$$

2.2 Arbeit und Energie

- Beispiel: Umfallender Stab
 - Ein homogener dünner Stab wird aus der Anfangslage (Winkel ϕ_0) aus der Ruhe losgelassen.
 - Zu untersuchen ist die sich einstellende Bewegung.
 - Gegeben:
 - $a = 0,5 \text{ m}$, m , $J^S = ma^2/3$
 - $\mu = 0,4$, $\mu_0 = 0,8$, $\phi_0 = 30^\circ$



2.2 Arbeit und Energie

- Der Vorgang besteht aus 2 Phasen:
 - Phase 1: Der Stab haftet im Punkt A.
 - Phase 2: Der Stab gleitet im Punkt A.
- Phase 1: Haften
 - Nur die Gewichtskraft verrichtet Arbeit. Diese Phase kann mit dem Energieerhaltungssatz untersucht werden. Das Nullniveau wird bei $y = 0$ gewählt.

- Zustand A: Ruhelage

$$E_A^K = 0, \quad E_A^G = m g a \cos(\phi_0)$$

- Zustand B: Ausgelenkte Lage

$$E_B^K = \frac{1}{2} m v_S^2 + \frac{1}{2} J^S \dot{\phi}^2, \quad E_B^G = m g a \cos(\phi)$$

2.2 Arbeit und Energie

- Der Stab dreht sich um Punkt A: $v_S = a \dot{\phi}$
- Damit gilt für die kinetische Energie im Zustand B:

$$E_B^K = \frac{1}{2} m \left(a^2 + \frac{1}{3} a^2 \right) \dot{\phi}^2 = \frac{2}{3} m a^2 \dot{\phi}^2$$

- Energieerhaltungssatz: $E_B^K + E_B^G = E_A^K + E_A^G$

$$\frac{2}{3} m a^2 \dot{\phi}^2 + m g a \cos(\phi) = m g a \cos(\phi_0)$$

$$\rightarrow \dot{\phi}^2 = \frac{3}{2} \frac{g}{a} (\cos(\phi_0) - \cos(\phi))$$

$$\rightarrow \ddot{\phi} = \frac{1}{2} \frac{d\dot{\phi}^2}{d\phi} = \frac{3}{4} \frac{g}{a} \sin(\phi)$$

2.2 Arbeit und Energie

- Haftbedingung:

- Schwerpunktsatz:

$$\sum F_x = m \ddot{x}_S : -H = m \ddot{x}_S$$

$$\rightarrow H = -m \ddot{x}_S$$

$$\sum F_y = m \ddot{y}_S : N - mg = m \ddot{y}_S$$

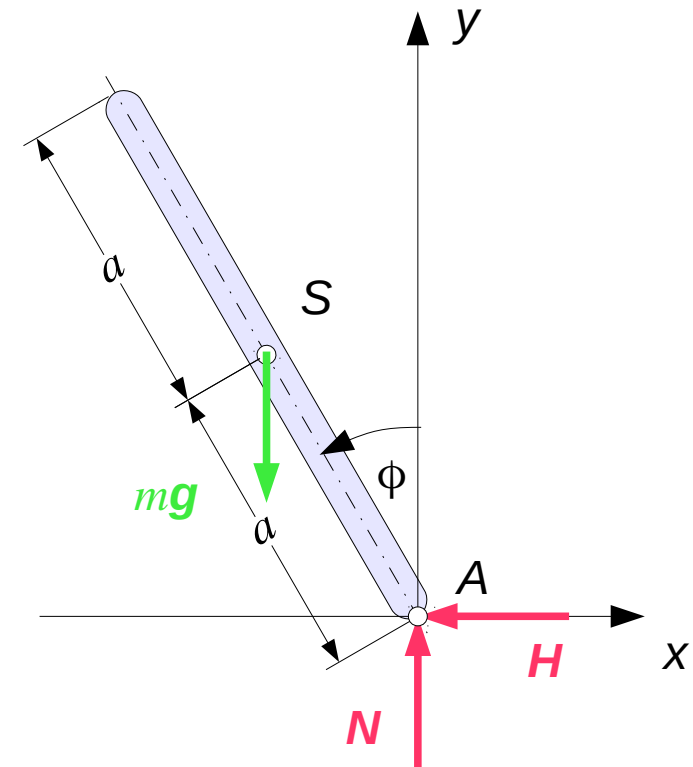
$$\rightarrow N = m(\ddot{y}_S + g)$$

- Kinematik:

$$x_S = -a \sin(\phi) \rightarrow \dot{x}_S = -a \cos(\phi) \dot{\phi}$$

$$y_S = a \cos(\phi) \rightarrow \dot{y}_S = -a \sin(\phi) \dot{\phi}$$

$$\rightarrow \ddot{x}_S = a(\sin(\phi) \dot{\phi}^2 - \cos(\phi) \ddot{\phi}), \quad \ddot{y}_S = -a(\cos(\phi) \dot{\phi}^2 + \sin(\phi) \ddot{\phi})$$



2.2 Arbeit und Energie

- Einsetzen für $\dot{\phi}^2$ und $\ddot{\phi}$ ergibt:

$$\begin{aligned}\ddot{x}_s &= \frac{3}{4} g (2 \sin(\phi) \cos(\phi_0) - 2 \sin(\phi) \cos(\phi) - \cos(\phi) \sin(\phi)) \\ &= \frac{3}{4} g \sin(\phi) (2 \cos(\phi_0) - 3 \cos(\phi))\end{aligned}$$

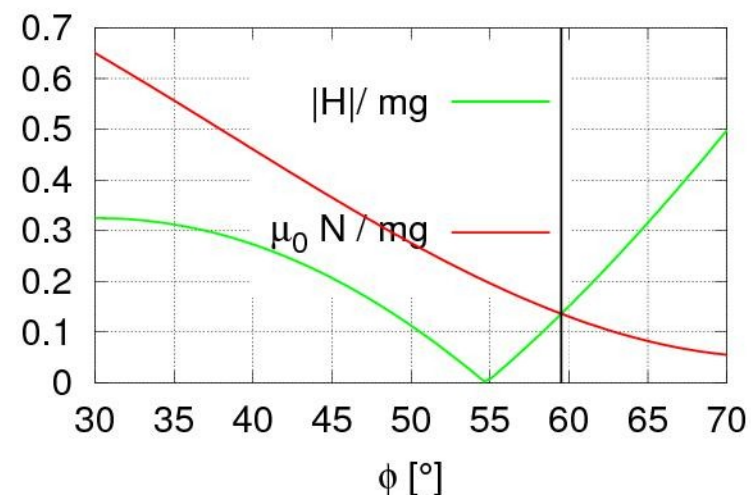
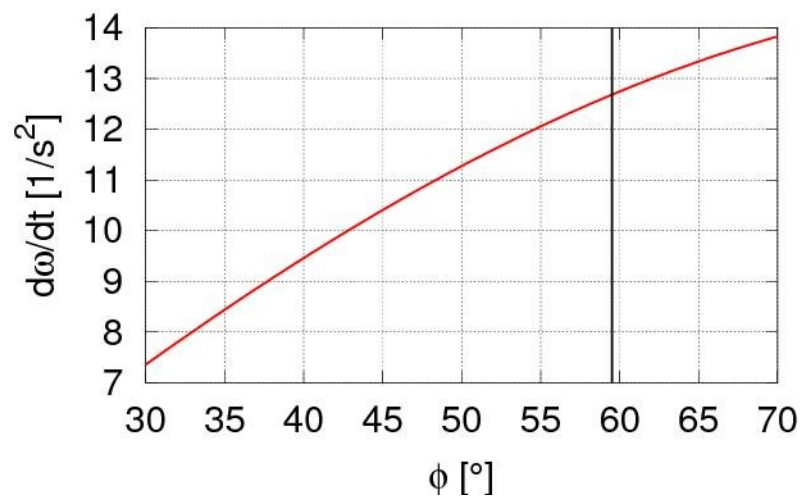
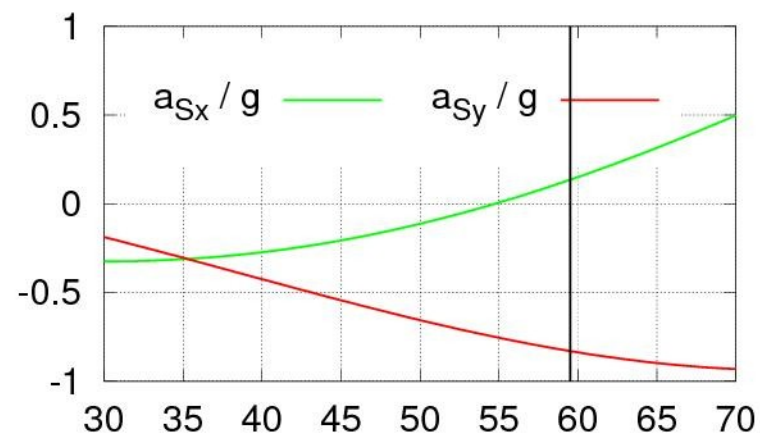
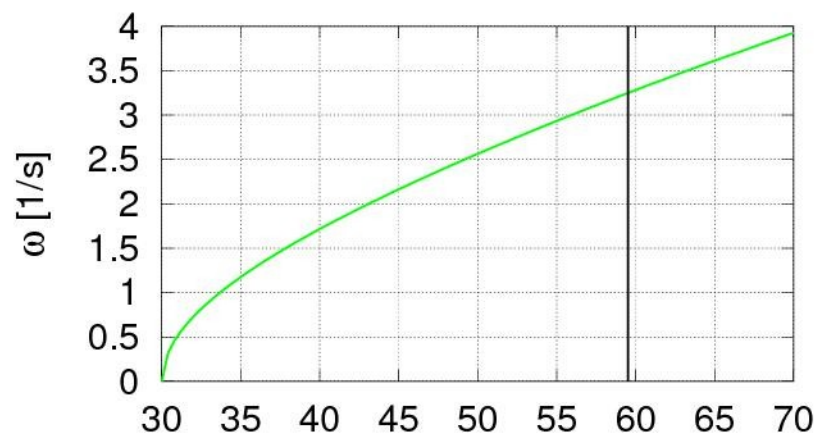
$$\ddot{y}_s = -\frac{3}{4} g (2 \cos(\phi) \cos(\phi_0) - 2 \cos^2(\phi) + \sin^2(\phi))$$

- Damit folgt für die Haftkraft und die Normalkraft:

$$H = \frac{3}{4} m g \sin(\phi) (3 \cos(\phi) - 2 \cos(\phi_0))$$

$$N = \frac{1}{4} m g (1 - 6 \cos(\phi) \cos(\phi_0) + 9 \cos^2(\phi))$$

2.2 Arbeit und Energie



2.2 Arbeit und Energie

- Die Bahnbeschleunigung liefert einen positiven Beitrag zur Beschleunigung a_{sx} und die Zentripetalbeschleunigung einen negativen. Ab einem Winkel von $54,7^\circ$ wird die Beschleunigung positiv. Entsprechend ändert sich auch das Vorzeichen der Haftkraft.
- Gleiten beginnt für $|H| > \mu_0 N$.
- Mit den gegebenen Zahlenwerten ergibt sich für den Winkel, bei dem Gleiten einsetzt: $\phi_G = 59,5^\circ$ (numerisch ermittelt)
- Bei diesem Winkel ist die Haftkraft negativ, d. h. sie ist nach rechts gerichtet.
- Es setzt also Gleiten nach links ein.

2.2 Arbeit und Energie

- Phase 2: Gleiten

- Kinematik:

$$x_S = x_A - a \sin(\phi)$$

$$y_S = a \cos(\phi)$$

$$\dot{x}_S = \dot{x}_A - a \cos(\phi) \dot{\phi}$$

$$\dot{y}_S = -a \sin(\phi) \dot{\phi}$$

$$\ddot{x}_S = \ddot{x}_A + a(\sin(\phi) \dot{\phi}^2 - \cos(\phi) \ddot{\phi})$$

$$\ddot{y}_S = -a(\cos(\phi) \dot{\phi}^2 + \sin(\phi) \ddot{\phi})$$

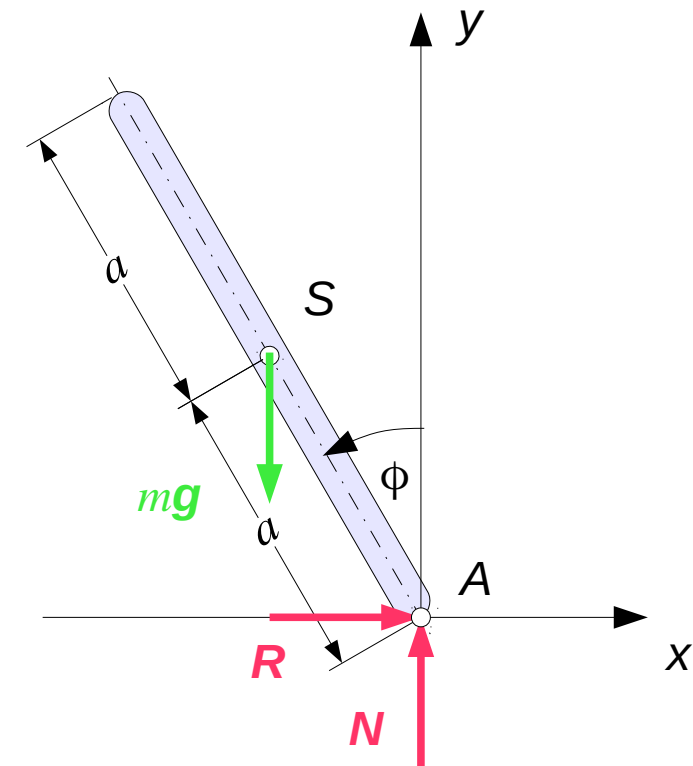
- Kinetik:

$$\sum F_x = m \ddot{x}_S : R = m \ddot{x}_S$$

$$\sum F_y = m \ddot{y}_S : N - m g = m \ddot{y}_S$$

$$\sum M^S = J^S \ddot{\phi} :$$

$$(N \sin(\phi) + R \cos(\phi)) a = \frac{1}{3} m a^2 \ddot{\phi}$$



2.2 Arbeit und Energie

- Reibungsgesetz: $R = \mu N$
- Einsetzen des Reibungsgesetzes in den Drallsatz ergibt:

$$(\sin(\phi) + \mu \cos(\phi)) N = \frac{1}{3} m a \ddot{\phi}$$

- Aus dem Schwerpunktsatz in y -Richtung folgt:

$$N = m(\ddot{y}_S + g)$$

- Einsetzen in den Drallsatz ergibt:

$$(\sin(\phi) + \mu \cos(\phi))(\ddot{y}_S + g) = \frac{1}{3} a \ddot{\phi}$$

- Mit der kinematischen Beziehung folgt:

$$(\sin(\phi) + \mu \cos(\phi)) \left[g - a(\cos(\phi) \dot{\phi}^2 + \sin(\phi) \ddot{\phi}) \right] = \frac{1}{3} a \ddot{\phi}$$

2.2 Arbeit und Energie

- Auflösen nach der Winkelgeschwindigkeit ergibt:

$$\ddot{\phi} = \frac{3(g/a - \cos(\phi)\dot{\phi}^2)(\sin(\phi) + \mu \cos(\phi))}{1 + 3\sin(\phi)(\sin(\phi) + \mu \cos(\phi))}$$

- Damit kann auch die Normalkraft berechnet werden:

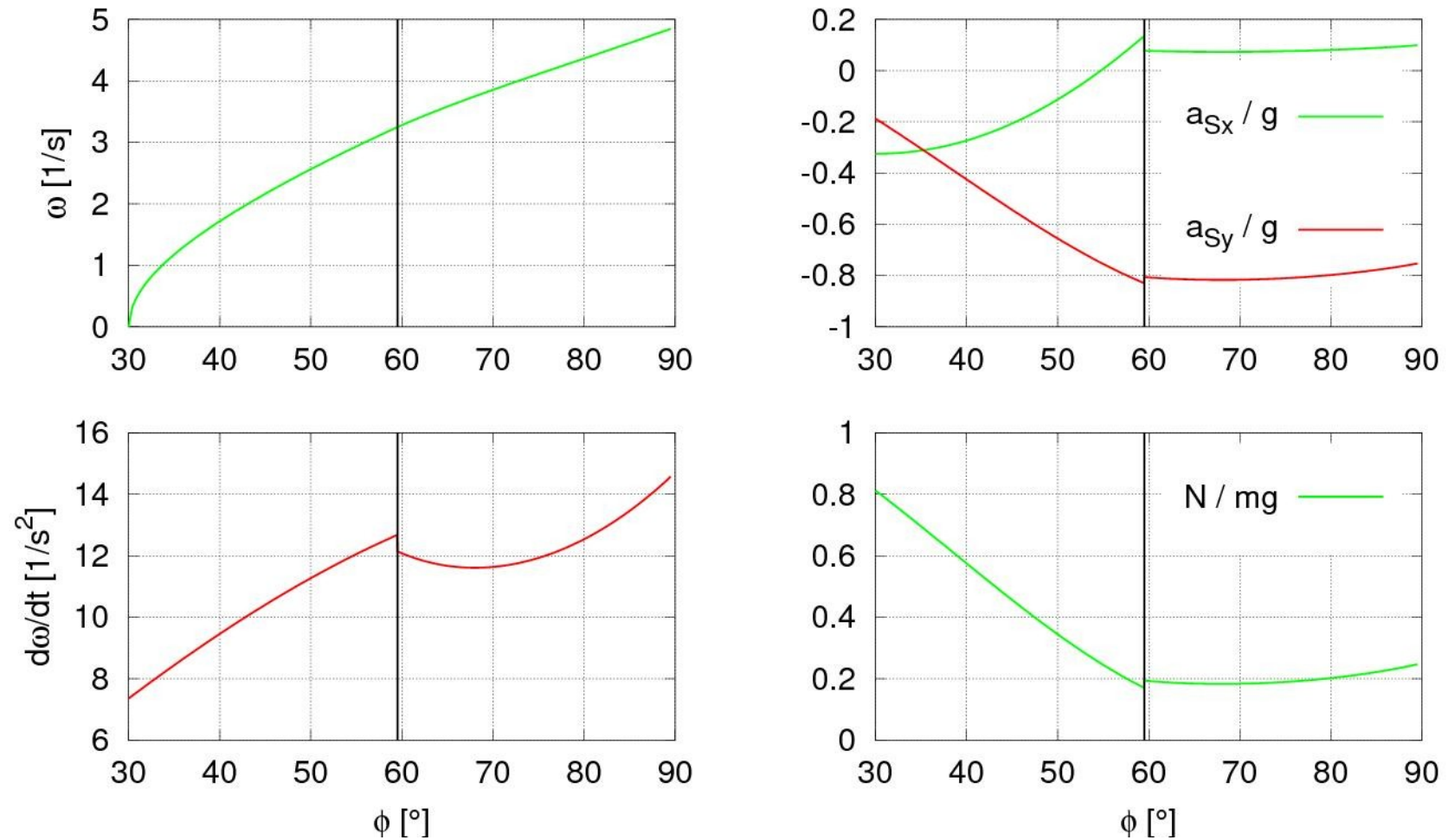
$$N = \frac{1}{3} \frac{m a \ddot{\phi}}{\sin(\phi) + \mu \cos(\phi)}$$

- Aus dem Schwerpunktsatz in x-Richtung folgt:

$$\ddot{x}_S = \mu \frac{N}{m}$$

$$\rightarrow \ddot{x}_A = \mu \frac{N}{m} - a(\sin(\phi)\dot{\phi}^2 - \cos(\phi)\ddot{\phi})$$

2.2 Arbeit und Energie



2.2 Arbeit und Energie

