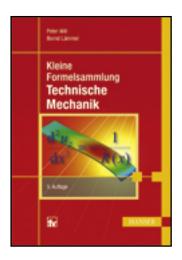
HANSER



Leseprobe

Peter Will, Bernd Lämmel

Kleine Formelsammlung Technische Mechanik

ISBN: 978-3-446-42166-0

Weitere Informationen oder Bestellungen unter http://www.hanser.de/978-3-446-42166-0 sowie im Buchhandel.

3 **Dynamik**

3.1 Schwerpunkt-, Impuls- und Momentensatz

Die Bewegungsgleichungen eines starren Körpers ergeben sich aus dem Schwerpunkt- oder Impulssatz sowie dem Momenten- oder Drallsatz unter Beachtung kinematischer Zwangsführungen. Erstere charakterisieren die translatorische Bewegung des Systemschwerpunktes, während der Momenten- bzw. Drallsatz die Rotation des Körpers bewertet.

Schwerpunktsatz,

$$m\frac{d^2}{dt^2}x_S = F_x \qquad m\frac{d^2}{dt^2}y_S = F_y \qquad m\frac{d^2}{dt^2}z_S = F_z$$

$$m\frac{d^2}{dt^2}y_S = F_y$$

$$m\frac{d^2}{dt^2}z_S = F_z$$

Der Schwerpunkt eines Massenpunktsystems bzw. eines Bauteils bewegt sich so, als ob die Gesamtmasse m des Körpers in ihm vereinigt wäre und die Resultierende (F_x, F_y, F_z) aller äußeren Kräfte an ihm angreift.

Impulssatz

$$\frac{d}{dt}\vec{p}_S = \vec{F}$$

Impuls

$$\vec{p}_S = m\vec{v}_S$$

m $\vec{v}_{\rm c}$ Masse des starren Körpers

Geschwindigkeitsvektor des Schwerpunktes

Drallsatz, Momentensatz

Rotation eines starren Körpers mit raumfestem, körpereigenen Bezugspunkt A

Die zeitliche Änderung des Drehimpulsvektors (Dralls) ist gleich dem resultierenden Momentenvektor der äußeren Kräfte.

$$\frac{d}{dt}\vec{L}_A = \vec{M}_A$$

 \vec{M}_{A}

Vektor des äußeren Moments bezüglich A

Rotation eines starren Körpers mit bewegtem Schwerpunkt S als Bezugspunkt

$$\frac{d}{dt}\vec{L}_S = \vec{M}_S$$

 \vec{M}_S Vektor des äußeren Moments bezüglich S

<u>Achtung:</u> Schwerpunkt- bzw. Momentensatz starrer Körper gelten auch für mehrteilige, verbundene Systeme. Die Bewegungsgleichungen für jedes Teilelement des Gesamtsystems lassen sich aus den genannten Sätzen unter Berücksichtigung von Schnittkräften bzw. Schnittmomenten sowie kinematischen Beziehungen für die gekoppelte Bewegung zwischen den einzelnen Bauteilen ableiten.

Drallsatz (ebene Bewegung)

$$M_{\scriptscriptstyle A} = \Theta_{\scriptscriptstyle A} \ddot{\varphi} + m \left(\ddot{y}_{\scriptscriptstyle A} x_{\scriptscriptstyle AS} - \ddot{x}_{\scriptscriptstyle A} y_{\scriptscriptstyle AS} \right)$$

M₄ äußeres Moment

 $\Theta_{{\scriptscriptstyle A}}$ Massenträgheitsmoment des starren Körpers bezüglich des

körpereigenen Referenzpunktes A

 $\ddot{\varphi}$ Winkelbeschleunigung

 (\ddot{x}_A, \ddot{y}_A) Beschleunigung des Bezugspunktes A

 (x_{AS}, y_{AS}) Differenzkoordinaten zwischen Bezugspunkt A und Schwerpunkt S

Drehimpuls (ebene Bewegung)

Ebene Rotation eines starren Körpers um raumfesten, körpereigenen Bezugspunkt \boldsymbol{A}

$$L_{A} = \Theta_{A}\omega$$

 $\Theta_{\scriptscriptstyle A}$ Massenträgheitsmoment des starren Körpers zum raumfesten, körpereigenen Referenzpunkt A

ω Winkelgeschwindigkeit der Rotation um A

Ebene Rotation eines starren Körpers um den bewegten Schwerpunkt S

$$L_S = \Theta_S \omega$$

 Θ_s Massenträgheitsmoment des starren Körpers bezüglich des

Schwerpunktes S

 ω Winkelgeschwindigkeit der Rotation um S

Drehimpuls Referenzpunktverschiebung

Formulierung 2d

$$L_B = L_A + m\left(x_{BA}\dot{y}_S - y_{BA}\dot{x}_S\right)$$

m Masse des Bauteils

 (x_{BA}, y_{BA}) Differenzkoordinaten vom Bezugspunkt B zu A

 (\dot{x}_s, \dot{y}_s) Geschwindigkeitskoordinaten des bewegten Schwerpunkts

Massenträgheitsmoment bezüglich des Schwerpunktes

$$\Theta_s = \iiint_V \rho r^2 dV$$

 ρ Dichte des Materials

r Entfernung vom Schwerpunkt des Körpers

V Volumen des Bauteils

Kreisscheibe

$$\Theta_s = \frac{mR^2}{2}$$



m Masse der Kreisscheibe

R Radius des Kreisquerschnitts

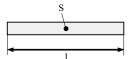
Kugel (Schwerpunktachse)

$$\Theta_s = \frac{2}{5} mR^2$$

m Masse der KugelR Radius der Kugel

Schlanker Stab



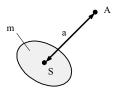


m Masse des Stabes

Länge des schlanken Stabes

Satz von Steiner (2d)





a Abstand der parallelen Achsen A und S
 m Masse des Körpers

Trägheitsradius

$$i_A = \sqrt{\frac{\Theta_A}{m}}$$

Der Trägheitsradius ist die Entfernung eines als Punktmasse gedachten Ersatzkörpers von der Drehachse A, der das gleiche axiale Massenträgheitsmoment Θ_A hat wie ein originales, ausgedehntes Bauteil mit der Gesamtmasse m.

Reduzierte Masse

$$m_{\scriptscriptstyle A} = \frac{\Theta_{\scriptscriptstyle A}}{r^2}$$

Die reduzierte Masse ist die Masse eines im vorgegebenen Abstand r von der Drehachse A angebrachten punkt- oder ringförmigen Ersatzkörpers, der das gleiche axiale Massenträgheitsmoment Θ_A hat wie das originale Bauteil.

Drehimpuls (3d)

Rotation eines starren Körpers mit raumfestem, körpereigenen Bezugspunkt \boldsymbol{A}

$$\vec{L}_{A} = \begin{bmatrix} \Theta_{Axx} & \Theta_{Axy} & \Theta_{Axz} \\ \Theta_{Axy} & \Theta_{Ayy} & \Theta_{Ayz} \\ \Theta_{Axz} & \Theta_{Ayz} & \Theta_{Azz} \end{bmatrix} \vec{\omega}$$

 $\Theta_{Axx}, \Theta_{Ayy}, \Theta_{Azz}$ axiale Massenträgheitsmomente bezüglich A $\Theta_{Axy}, \Theta_{Axz}, \Theta_{Ayz}$ Deviationsmomente bezüglich A $\vec{\omega}$ Vektor der Winkelgeschwindigkeit des Körpers

Rotation eines starren Körpers mit bewegtem Schwerpunkt S als Bezugspunkt

$$\vec{L}_{S} = \begin{bmatrix} \Theta_{Sxx} & \Theta_{Sxy} & \Theta_{Sxz} \\ \Theta_{Sxy} & \Theta_{Syy} & \Theta_{Syz} \\ \Theta_{Sxz} & \Theta_{Syz} & \Theta_{Szz} \end{bmatrix} \vec{o}$$

 $\begin{array}{ll} \Theta_{Sxx}, \Theta_{Syy}, \Theta_{Szz} & \text{axiale Massenträgheitsmomente bezüglich } S \\ \Theta_{Sxy}, \Theta_{Sxz}, \Theta_{Syz} & \text{Deviationsmomente bezüglich } S \\ \bar{\varpi} & \text{Vektor der Winkelgeschwindigkeit des K\"{o}rpers} \end{array}$

108 3 Dynamik

Drehimpuls Referenzpunktverschiebung

Formulierung 3d

$$\vec{L}_{B} = \vec{L}_{A} + m \ \vec{r}_{BA} \times \vec{v}_{S}$$

Masse des Bauteils m

 \vec{r}_{RA} Vektor vom Bezugspunkt B zum Bezugspunkt A

 $\vec{v}_{\rm c}$ Geschwindigkeitsvektor des bewegten Schwerpunkts

Axiale Massenträgheitsmomente

$$\Theta_{xx} = \iiint\limits_V \left(y^2 + z^2 \right) \rho dV$$

$$\Theta_{yy} = \iiint\limits_V \left(x^2 + z^2\right) \rho dV$$

$$\Theta_{zz} = \iiint\limits_V \left(x^2 + y^2\right) \rho dV$$

Dichte ρ

Volumen des Bauteils

Deviationsmomente, Zentrifugalmomente

$$\Theta_{xy} = \Theta_{yx} = - \iiint_{V} xy \, \rho dV \qquad \Theta_{yz} = \Theta_{zy} = - \iiint_{V} yz \, \rho dV$$

$$\Theta_{yz} = \Theta_{zy} = - \iiint_V yz \rho dV$$

$$\Theta_{xz} = \Theta_{zx} = - \iiint_V xz \rho dV$$

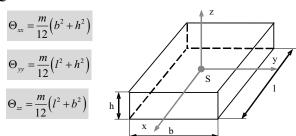
Dichte

Volumen des Bauteils

Koordinaten der Volumenelemente dV des Körpers bezüglich x, y, zdes Referenzpunktes

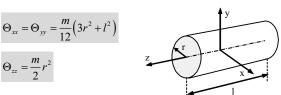
> Der Wert von mindestens zwei Deviationsmomenten wird zu Null, wenn eine der Koordinatenachsen x, y oder z mit einer Symmetrieachse des starren Körpers zusammenfällt.

Homogener Quader



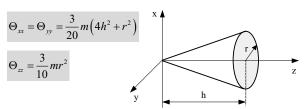
m Masse des Quadersl,b,h Abmessungen des Quaders

Zylinder



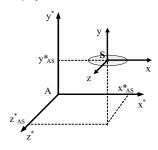
m Masse des Zylindersr,l Abmessungen des Zylinders

Kreiskegel



m Masse des Kreiskegels
 h Höhe des Kreiskegels
 r Radius der Grundfläche

Satz von Steiner (3d)



Axiale Momente

$$\Theta_{Axx} = \Theta_{Sxx} + m\left(y_{AS}^{*2} + z_{AS}^{*2}\right)$$

$$\Theta_{Ayy} = \Theta_{Syy} + m\left(z_{AS}^{*2} + x_{AS}^{*2}\right)$$

$$\Theta_{Azz} = \Theta_{Szz} + m\left(x_{AS}^{*2} + y_{AS}^{*2}\right)$$

 $\Theta_{Sxx}, \Theta_{Syy}, \Theta_{Szz}$ axiale Momente zum Schwerpunkt S

m Masse des Körpers

 $\left(x_{AS}^*,y_{AS}^*,z_{AS}^*\right)$ Differenzkoordinaten zwischen Bezugspunkt A und Schwerpunkt S

Deviations momente

$$\Theta_{Axy} = \Theta_{Sxy} - m \ x_{AS}^* y_{AS}^*$$

$$\Theta_{Ayz} = \Theta_{Syz} - m \ y_{AS}^* z_{AS}^*$$

$$\Theta_{Azx} = \Theta_{Szx} - m \ z_{AS}^* x_{AS}^*$$

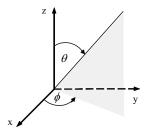
 $\Theta_{Sxy}, \Theta_{Syz}, \Theta_{Szx}$ Deviations momente zum Schwerpunkt S

m Masse des Körpers

 $\left(x_{AS}^{*},y_{AS}^{*},z_{AS}^{*}\right)$ Differenzkoordinaten zwischen Bezugspunkt A und Schwerpunkt S

3.2 Stoßgesetze 111

Axiales Massenträgheitsmoment für Achse in Raumrichtung (ϕ , θ)



$$\Theta = \left(\Theta_{xx}\cos^2\phi + \Theta_{yy}\sin^2\phi + \Theta_{xy}\sin 2\phi\right)\sin^2\theta$$
$$+\Theta_{zz}\cos^2\theta + \left(\Theta_{yz}\sin\phi + \Theta_{zx}\cos\phi\right)\sin 2\theta$$

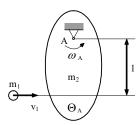
 $\Theta_{xx}, \Theta_{yy}, \Theta_{zz}$ axiale Massenträgheitsmomente

 $\Theta_{xy}, \Theta_{xz}, \Theta_{yz}$ Deviationsmomente

 ϕ, θ Raumwinkel

3.2 Stoßgesetze

Stoß einer Punktmasse gegen drehbar befestigten Körper



Geschwindigkeitsänderung Punktmasse

$$\Delta v_1 = \frac{\left(\omega_A l - v_1\right)\left(1 + \varepsilon\right)}{\frac{m_1}{m_2} + \frac{m_1 l^2}{\Theta_A}}$$

Änderung der Winkelgeschwindigkeit des Körpers

$$\Delta \omega_{A} = \frac{\left(v_{1} - \omega_{A} l\right) \left(1 + \varepsilon\right)}{l + \frac{\Theta_{A}}{m_{2} l}}$$

 m_1 stoßende Punktmasse

m₂ Masse des drehbar gelagerten Körpers

 v_1 Geschwindigkeit der Punktmasse vor dem Stoß

Lot vom Drehpunkt A auf die Stoßrichtung

Θ_A Massenträgheitsmoment des drehbar gelagerten Körpers be-

züglich der Drehachse A

 $\omega_{\scriptscriptstyle A}$ Winkelgeschwindigkeit des drehbar gelagerten Körpers vor

dem Stoß

ε Stoßzahl

Stoßmittelpunkt (Trägheitsmittelpunkt)

Die dynamischen Lagerreaktionen eines drehbar gelagerten, starren Körpers verschwinden, wenn die Stoßnormale durch den Stoßmittelpunkt des starren Körpers verläuft und senkrecht zur Verbindungsgeraden zwischen dem Drehpunkt A und dem Schwerpunkt S des starren Körpers gerichtet ist. Der Stoßmittelpunkt liegt auf dieser Verbindungsgeraden in der Entfernung I vom Drehpunkt.

$$l = \frac{\Theta_{\scriptscriptstyle A}}{m_2 l_{\scriptscriptstyle AS}}$$

 m_2 Masse des gestoßenen, drehbar gelagerten Körpers

 l_{AS} Entfernung des Schwerpunktes S vom Drehpunkt A

 Θ_A Massenträgheitsmoment des gestoßenen Körpers bezüglich A