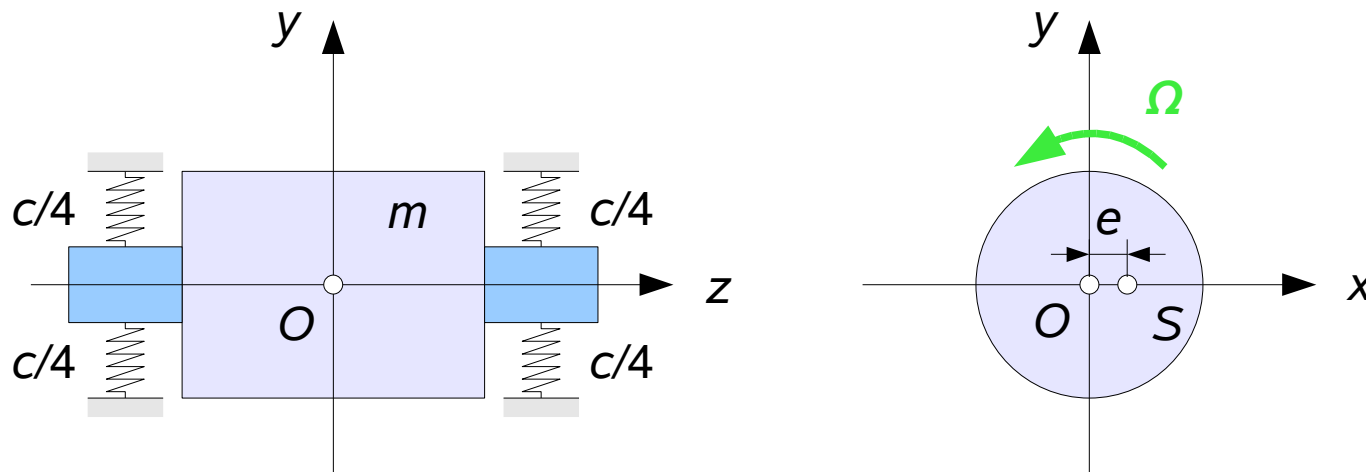


## 5. Kritische Drehzahl

- Aufgabenstellung:



## 5. Kritische Drehzahl

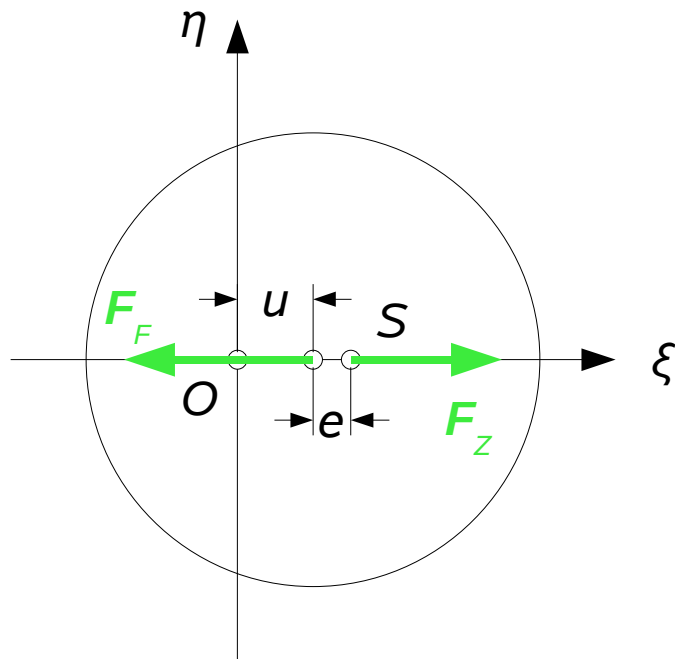
- Der starre Körper mit der Masse  $m$  dreht sich mit der konstanten Winkelgeschwindigkeit  $\Omega$  um die ortsfeste  $z$ -Achse.
- Der Körper ist elastisch gelagert, wobei die Steifigkeit der Lagerung in allen Richtungen in der  $xy$ -Ebene den gleichen Wert hat.
- Der Schwerpunkt des Körpers hat den Abstand  $e$  von der Drehachse.
- Gesucht ist die Auslenkung  $u$  des starren Körpers im statischen Gleichgewicht.

## 5. Kritische Drehzahl

- Statisches Gleichgewicht:
  - Das statische Gleichgewicht wird in einem mitrotierenden Koordinatensystem  $O\xi\eta\zeta$  untersucht, dessen  $\zeta$ -Achse mit der ortsfesten  $z$ -Achse übereinstimmt.
  - Das Koordinatensystem wird so gewählt, dass der Schwerpunkt auf der  $\xi$ -Achse liegt.
  - Der Ursprung des mitrotierenden Koordinatensystems liegt auf der Drehachse.

## 5. Kritische Drehzahl

- Gleichgewicht in der ausgelenkten Lage:



- Zentrifugalkraft:

$$F_Z = m \Omega^2 (u + e)$$

- Federkraft:

$$F_F = c u$$

- Gleichgewicht:

$$-F_F + F_Z = 0$$

## 5. Kritische Drehzahl

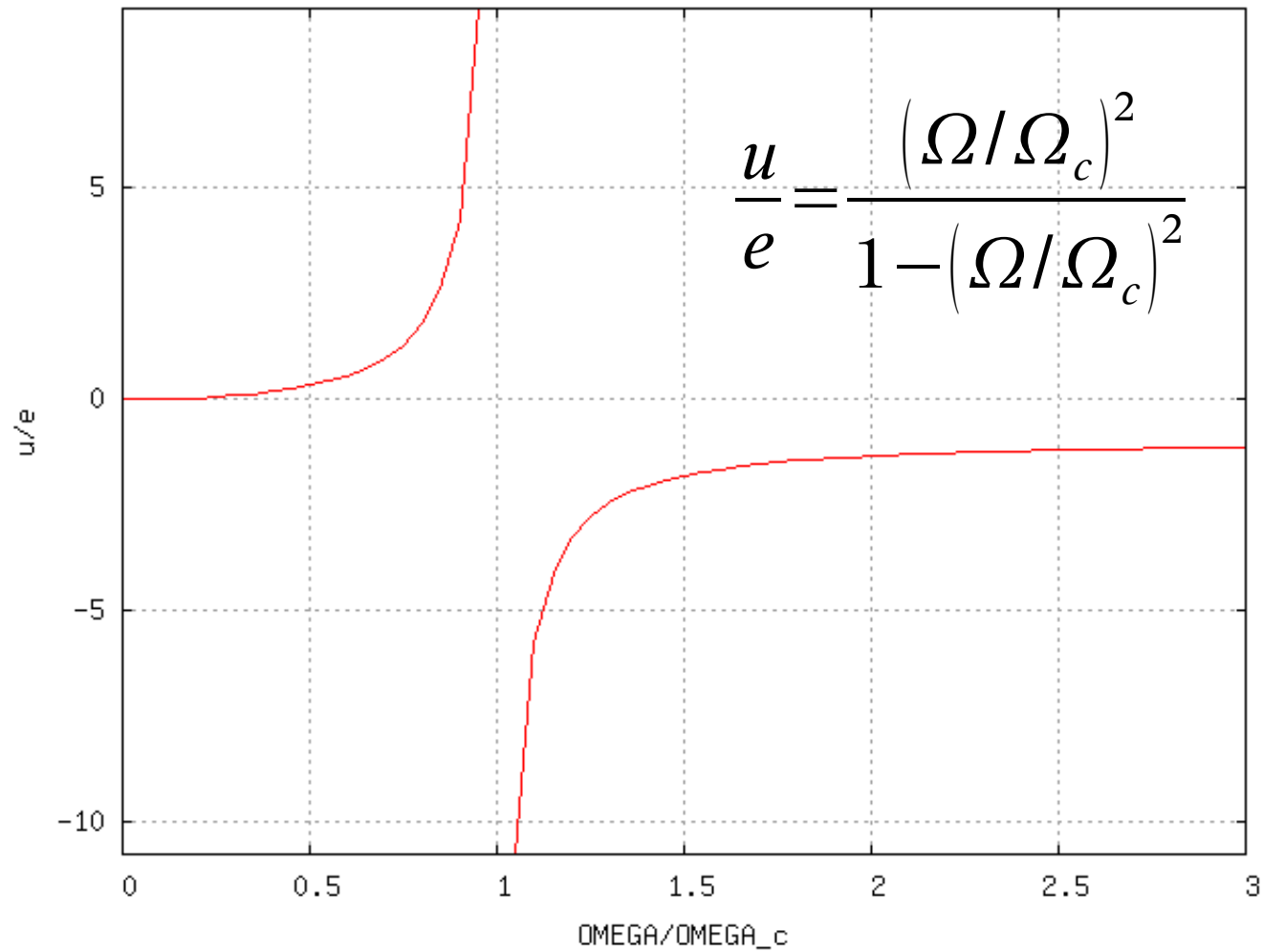
- Aus der Gleichgewichtsbedingung folgt für die statische Auslenkung:

$$-cu + m\Omega^2(u + e) = 0 \rightarrow u = \frac{m\Omega^2 e}{c - m\Omega^2}$$

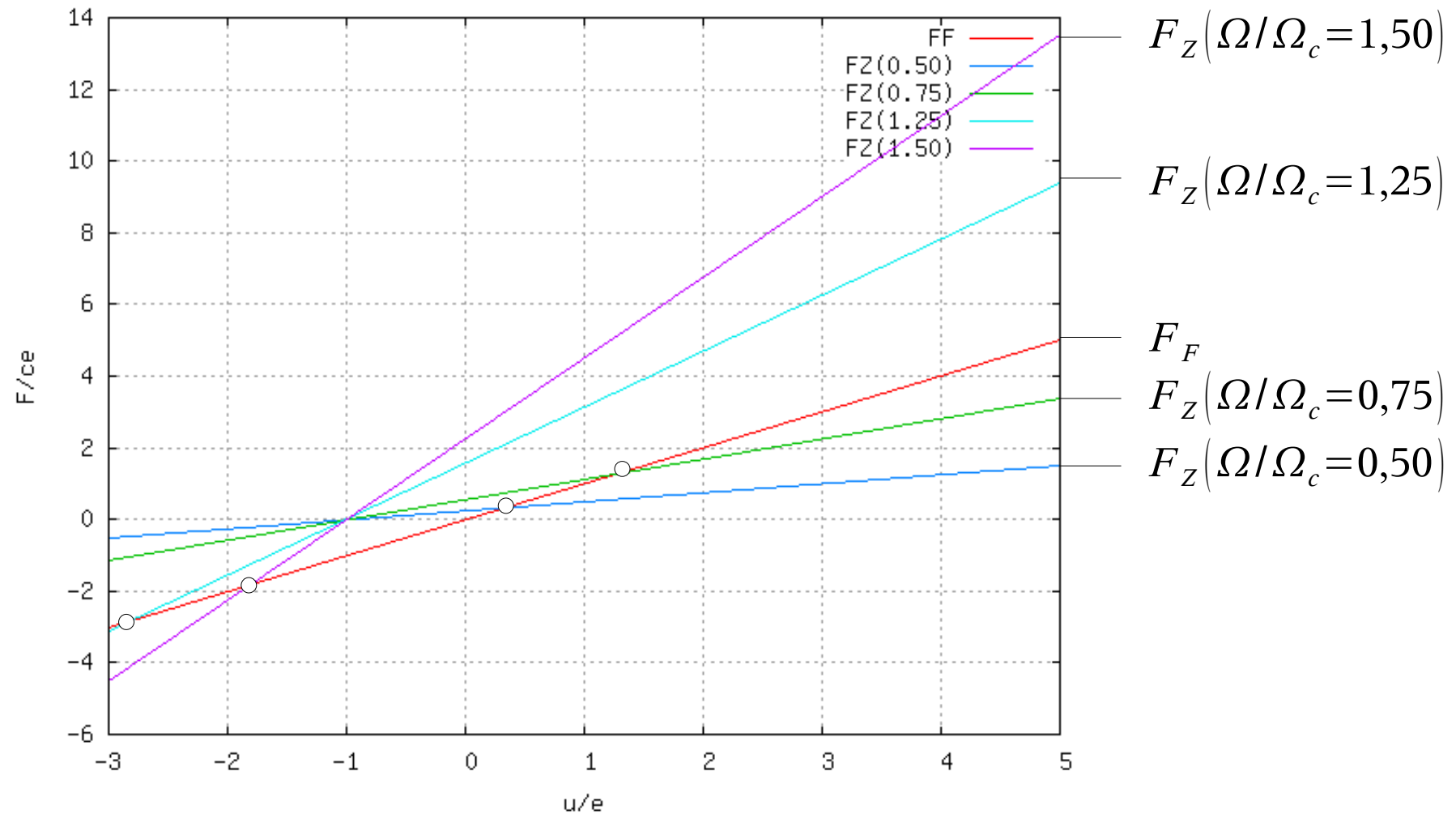
- Mit  $\Omega_c^2 = \frac{c}{m}$  gilt:

$$\frac{u}{e} = \frac{(\Omega/\Omega_c)^2}{1 - (\Omega/\Omega_c)^2}$$

## 5. Kritische Drehzahl



## 5. Kritische Drehzahl



## 5. Kritische Drehzahl

- Kritische Drehzahl:

- Die Drehzahl

$$n_c = \frac{\Omega_c}{2\pi}$$

wird als kritische Drehzahl bezeichnet.

- Die kritische Winkelgeschwindigkeit  $\Omega_c$  stimmt mit der Eigenkreisfrequenz des elastisch gelagerten starren Körpers überein.

## 5. Kritische Drehzahl

- Unterkritischer Bereich:
  - Die Drehzahl ist kleiner als die kritische Drehzahl.
  - Die statische Auslenkung ist positiv.
  - Die statische Auslenkung nimmt mit zunehmender Drehzahl zu.
- Kritische Drehzahl:
  - Wenn die Drehzahl mit der kritischen Drehzahl übereinstimmt, wird die statische Auslenkung unendlich groß.
  - Ein Betrieb mit der kritischen Drehzahl führt zur Zerstörung des Bauteils.

## 5. Kritische Drehzahl

- Überkritischer Bereich:
  - Die Drehzahl ist größer als die kritische Drehzahl.
  - Die statische Auslenkung ist negativ.
  - Die statische Auslenkung nimmt mit zunehmender Drehzahl ab.

## 5. Kritische Drehzahl

- Selbstzentrierung:
  - Für sehr große Drehzahlen gilt:

$$\lim_{\Omega \rightarrow \infty} \frac{u}{e} = \lim_{\Omega \rightarrow \infty} \frac{\left(\Omega / \Omega_c\right)^2}{1 - \left(\Omega / \Omega_c\right)^2} = -1$$

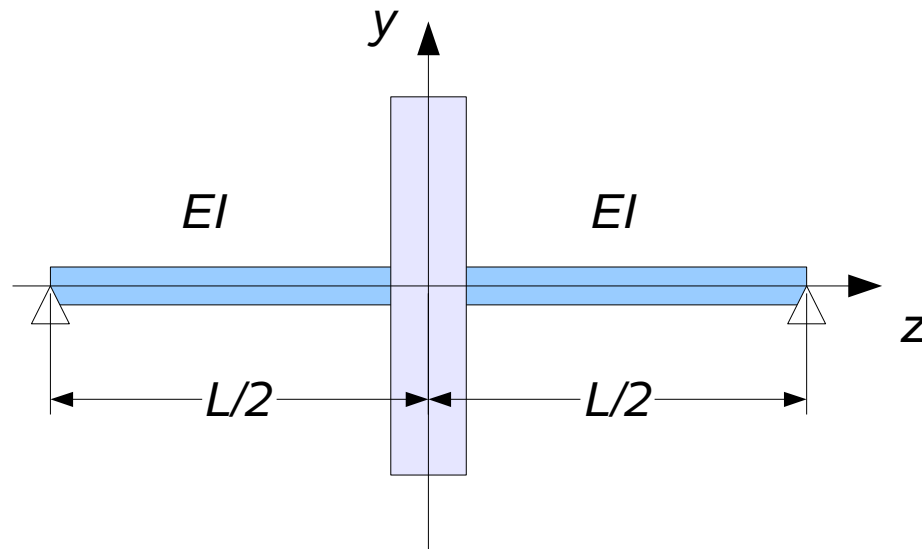
- Die statische Verschiebung stellt sich so ein, dass der Schwerpunkt auf der Drehachse liegt.
  - Dieser Effekt wird als Selbstzentrierung bezeichnet.

## 5. Kritische Drehzahl

- Bauteile, bei denen sich eine statische Unwucht nicht vermeiden lässt, werden weich gelagert und überkritisch betrieben.
- Beim Ein- und Ausschalten muss der kritische Bereich schnell durchfahren werden.
- Beispiel: Waschmaschine

## 5. Kritische Drehzahl

- Biegewellen:
  - Eine starre Scheibe sitzt auf einer elastischen Welle, die um die  $z$ -Achse rotiert.



## 5. Kritische Drehzahl

- Anstelle der Lagersteifigkeit ist die Biegesteifigkeit für die Auslenkung der Welle an der Stelle, an der sich die Scheibe befindet, zu nehmen.
- Für eine beidseitig gelenkig gelagerte Welle, bei der sich die Scheibe in der Mitte befindet, gilt z.B.

$$c = 48 \frac{EI}{L^3}$$

- Die kritische Drehzahl bei Biegewellen wird als biegekritische Drehzahl bezeichnet.

## 5. Kritische Drehzahl

- Überkritisch laufende Wellen wurden zuerst von Gustav de Laval im Jahre 1883 experimentell untersucht.
- Der theoretische Nachweis für die Stabilität wurde von Föppl (1895) und Stodola (1904) erbracht.

## 5. Kritische Drehzahl

- Stabilität:
  - Zur Untersuchung der Stabilität wird die Bewegungsgleichung im mitrotierenden Bezugssystem verwendet.
  - Es muss untersucht werden, wie das System auf eine kleine Störung der statischen Ruhelage reagiert.
  - Im mitrotierenden Bezugssystem lautet die Bewegungsgleichung:

$$m \mathbf{a}_r = \mathbf{F} + \mathbf{F}_f + \mathbf{F}_c$$

- Für die Relativbeschleunigung gilt:  $\mathbf{a}_r = \ddot{u} \mathbf{b}_\xi + \ddot{v} \mathbf{b}_\eta$
- Die einzige äußere Kraft ist die Federkraft:

$$\mathbf{F} = -c(u \mathbf{b}_\xi + v \mathbf{b}_\eta)$$

## 5. Kritische Drehzahl

- Wenn das Bauteil mit einer konstanten Winkelgeschwindigkeit rotiert, stimmt die Führungskraft mit der Zentrifugalkraft überein:

$$\mathbf{F}_f = -m \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}_s)$$

- Für die Winkelgeschwindigkeit gilt:  $\boldsymbol{\omega} = \Omega \mathbf{b}_\zeta$
- Für den Ortsvektor des Schwerpunkts gilt:

$$\mathbf{r}_s = (e + u) \mathbf{b}_\xi + v \mathbf{b}_\eta$$

- Damit berechnet sich die Zentrifugalkraft zu

$$\begin{aligned} \mathbf{F}_f &= -m \Omega^2 \mathbf{b}_\zeta \times [\mathbf{b}_\zeta \times ((e + u) \mathbf{b}_\xi + v \mathbf{b}_\eta)] \\ &= -m \Omega^2 \mathbf{b}_\zeta \times [(e + u) \mathbf{b}_\eta - v \mathbf{b}_\xi] \\ &= m \Omega^2 [(e + u) \mathbf{b}_\xi + v \mathbf{b}_\eta] \end{aligned}$$

## 5. Kritische Drehzahl

- Für die Corioliskraft gilt:

$$\mathbf{F}_c = -2m\boldsymbol{\omega} \times^B \mathbf{v}_s = -2m\Omega \mathbf{b}_\zeta \times (\dot{u} \mathbf{b}_\xi + \dot{v} \mathbf{b}_\eta) = -2m\Omega (\dot{u} \mathbf{b}_\eta - \dot{v} \mathbf{b}_\xi)$$

- Damit lautet die Bewegungsgleichung:

$$\begin{aligned} m\ddot{u} &= -(c - m\Omega^2)u + 2m\Omega\dot{v} + m\Omega^2 e \\ m\ddot{v} &= -(c - m\Omega^2)v - 2m\Omega\dot{u} \end{aligned}$$

- In der statischen Ruhelage gilt:  $u = u_s = \text{const.}$  und  $v = 0$
- Für den gestörten Zustand gilt:

$$u(t) = u_s + \Delta u(t) \quad \text{und} \quad v(t) = \Delta v(t)$$

## 5. Kritische Drehzahl

- Mit  $(c - m\Omega^2)u_s = m\Omega^2 e$  folgt:

$$m\Delta\ddot{u} - 2m\Omega\Delta\dot{v} + (c - m\Omega^2)\Delta u = 0$$

$$m\Delta\ddot{v} + 2m\Omega\Delta\dot{u} + (c - m\Omega^2)\Delta v = 0$$

- Lösungsansatz:  $\Delta u(t) = U \exp(i\omega t)$ ,  $\Delta v(t) = V \exp(i\omega t)$
- Eingesetzt:

$$\left[ c - m(\omega^2 + \Omega^2) \right] U - 2im\Omega\omega V = 0$$

$$2im\Omega\omega U + \left[ c - m(\omega^2 + \Omega^2) \right] V = 0$$

## 5. Kritische Drehzahl

- Mit  $c/m = \Omega_c^2$  folgt:

$$\begin{bmatrix} \Omega_c^2 - \Omega^2 - \omega^2 & -2i\Omega\omega \\ 2i\Omega\omega & \Omega_c^2 - \Omega^2 - \omega^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} U \\ V \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

- Dieses homogene Gleichungssystem hat nur dann von Null verschiedene Lösungen, wenn die Determinante Null ist:

$$\begin{vmatrix} \Omega_c^2 - \Omega^2 - \omega^2 & -2i\Omega\omega \\ 2i\Omega\omega & \Omega_c^2 - \Omega^2 - \omega^2 \end{vmatrix} = 0$$

- Daraus folgt die charakteristische Gleichung

$$\left[ (\Omega_c^2 - \Omega^2) - \omega^2 \right]^2 - 4\Omega^2\omega^2 = 0$$

## 5. Kritische Drehzahl

- Die charakteristische Gleichung lässt sich umformen zu

$$\left[ \left( \Omega_c^2 - \Omega^2 \right) - \omega^2 \right]^2 = 4 \Omega^2 \omega^2$$

- Die ersten beiden Lösungen berechnen sich aus

$$\Omega_c^2 - \Omega^2 - \omega^2 = 2 \Omega \omega \rightarrow \omega^2 + 2 \Omega \omega - \left( \Omega_c^2 - \Omega^2 \right) = 0$$

zu  $\omega_{1/2} = -\Omega \pm \sqrt{\Omega^2 + \Omega_c^2 - \Omega^2} = -\Omega \pm \Omega_c$

- Die verbleibenden beiden Lösungen berechnen sich aus

$$\Omega_c^2 - \Omega^2 - \omega^2 = -2 \Omega \omega \rightarrow \omega^2 - 2 \Omega \omega - \left( \Omega_c^2 - \Omega^2 \right) = 0$$

zu  $\omega_{3/4} = \Omega \pm \sqrt{\Omega^2 + \Omega_c^2 - \Omega^2} = \Omega \pm \Omega_c$

## 5. Kritische Drehzahl

- Für  $\Omega \neq \Omega_c$  existieren immer vier verschiedene reelle Lösungen.
- Damit bleibt die Störung beschränkt. Das System ist stabil.
- Für  $\Omega = \Omega_c$  gibt es keine statische Gleichgewichtslage. Die Bewegungsgleichungen vereinfachen zu

$$\begin{aligned}\ddot{u} &= 2\Omega_c \dot{v} + \Omega_c^2 e \\ \ddot{v} &= -2\Omega_c \dot{u}\end{aligned}$$

- Integration der zweiten Gleichung ergibt:

$$\dot{v} = -2\Omega_c u + C_1$$

## 5. Kritische Drehzahl

- Einsetzen in die erste Gleichung führt auf

$$\ddot{u} = 2\Omega_c(-2\Omega_c u + C_1) + \Omega_c^2 e \rightarrow \ddot{u} + 4\Omega_c^2 u = 2\Omega_c C_1 + \Omega_c^2 e$$

- Diese Gleichung hat die Lösung

$$u(t) = U_s \sin(2\Omega_c t) + U_c \cos(2\Omega_c t) + \frac{2\Omega_c C_1 + \Omega_c^2 e}{4\Omega_c^2}$$

- Daraus folgt:

$$v(t) = U_s \cos(2\Omega_c t) - U_c \sin(2\Omega_c t) - \frac{2\Omega_c C_1 + \Omega_c^2 e}{2\Omega_c} t + C_2$$

## 5. Kritische Drehzahl

- Einsetzen in die Bewegungsgleichung ergibt

$$-2\Omega_c C_1 - \Omega_c^2 e + \Omega_c^2 e = 0 \rightarrow C_1 = 0$$

- Aus  $v(0)=0$  folgt:  $C_2 = -U_s$

- Damit lautet die Lösung:

$$u(t) = U_s \sin(2\Omega_c t) + U_c \cos(2\Omega_c t) + \frac{e}{4}$$

$$v(t) = U_s (\cos(2\Omega_c t) - 1) - U_c \sin(2\Omega_c t) - \frac{e}{2} \Omega_c t$$

- Die Verschiebung  $v(t)$  nimmt unbeschränkt zu.