

Elektrische Netze

Leitungen -
Welleneigenschaften

**Prof. Dr. Eberhard
Waffenschmidt**

TH-Köln 2023



Welleneigenschaften

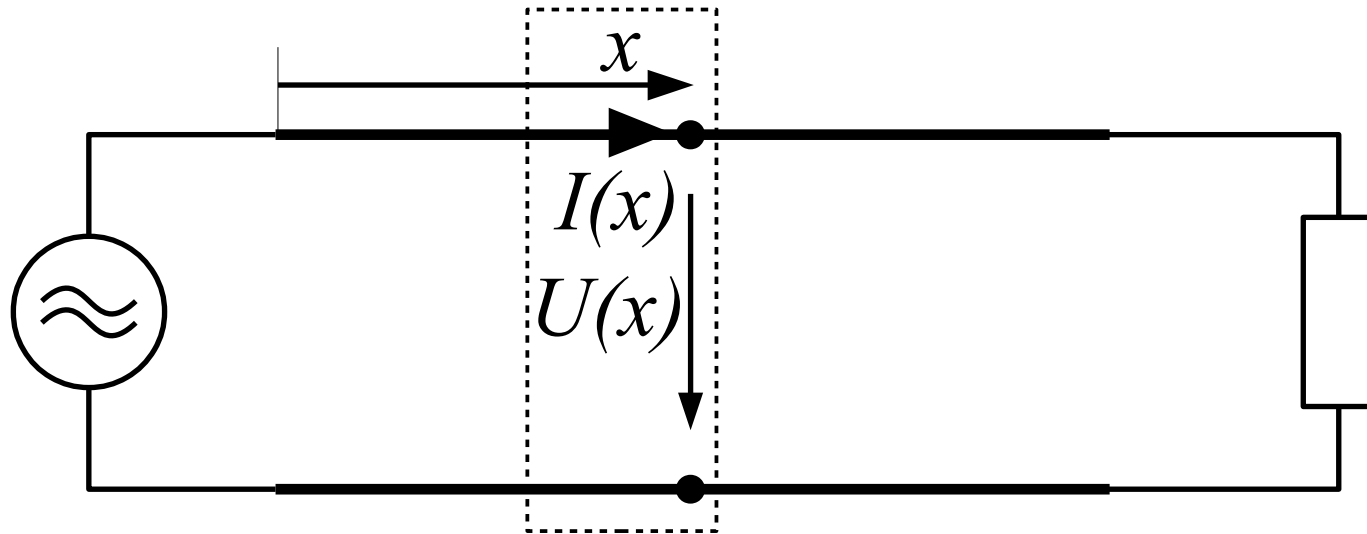
- Leitungsgleichungen
- Ausbreitungsmaß
- Wellenlänge
- Ausbreitungsgeschwindigkeit
- Hin- und rücklaufende Welle

Leitungseigenschaften



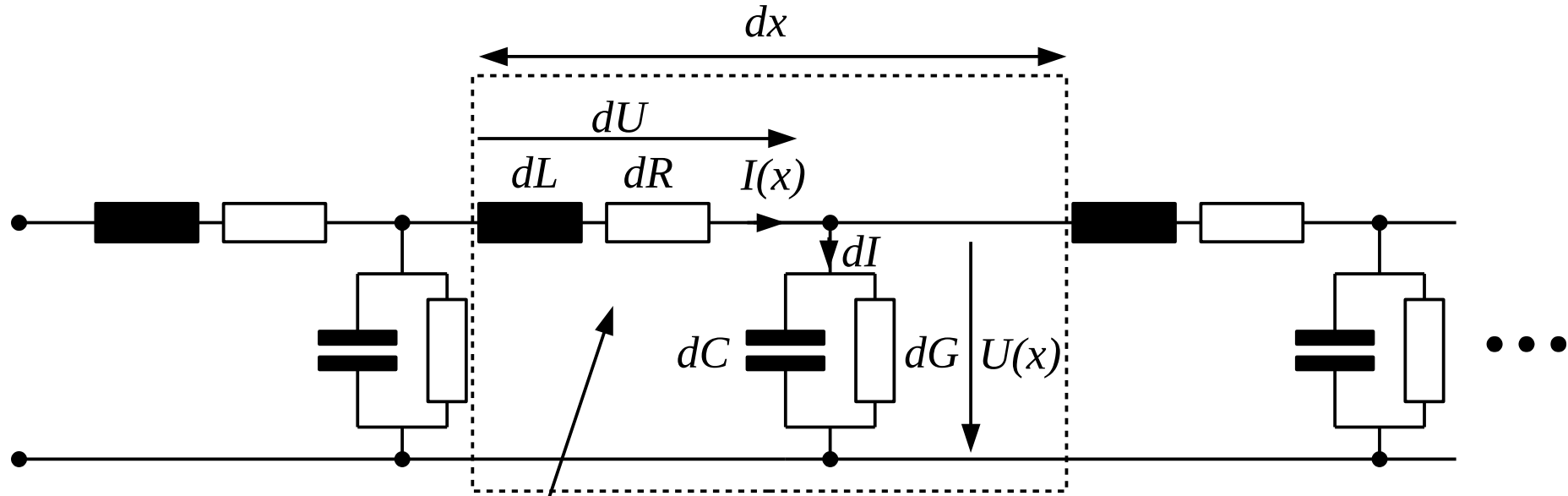
$U_A < U_E$ möglich !

Leitungseigenschaften



Spannungen und Ströme
auf der Leitung
sind ortsabhängig!

Leitungsgleichungen



Differenzialgleichungssystem:

$$-\frac{dU}{dx} = I(x) \cdot (R' + j\omega L')$$

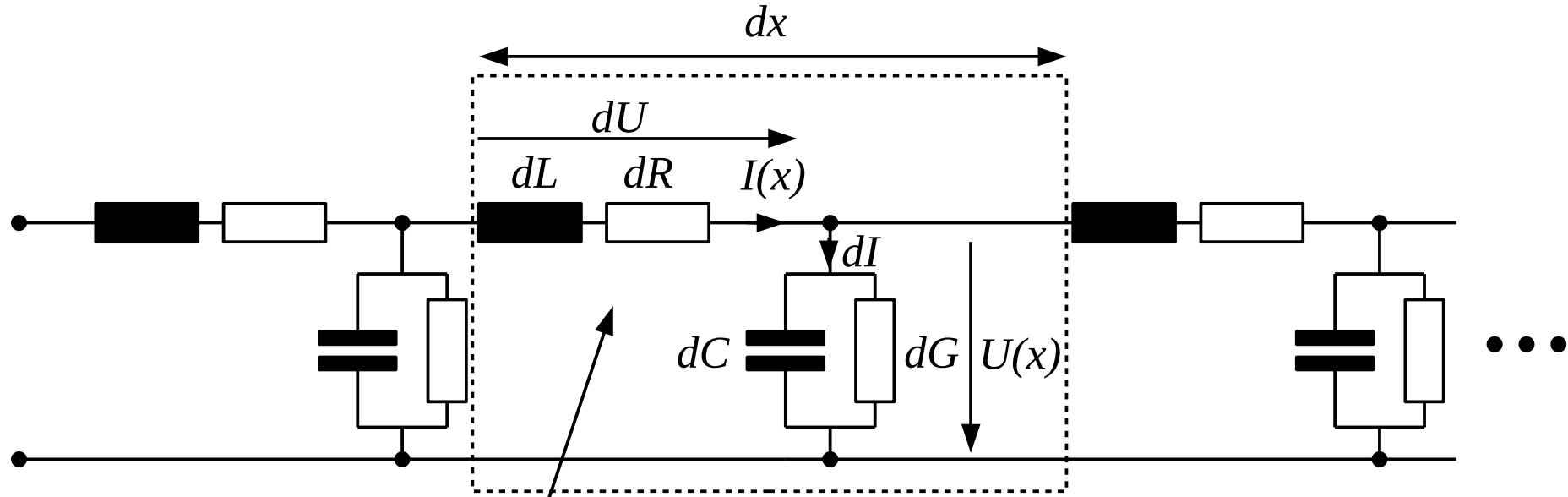
$$-\frac{dI}{dx} = U(x) \cdot (G' + j\omega C')$$

$$\frac{dU^2}{dx^2} = U(x) \cdot \gamma^2$$

$$\frac{dI^2}{dx^2} = I(x) \cdot \gamma^2$$

mit $\gamma^2 = (R' + j\omega L') \cdot (G' + j\omega C')$

Leitungsgleichungen



Differenzialgleichungssystem:



Allgemeine Lösung:

$$U(x) = U_1 \cdot e^{-\gamma x} + U_2 \cdot e^{\gamma x}$$
$$I(x) = I_1 \cdot e^{-\gamma x} + I_2 \cdot e^{\gamma x}$$

mit $\gamma = \sqrt{(R' + j\omega L') \cdot (G' + j\omega C')}$

Fortpflanzungsmaß

Konstanten aus Randbedingungen

$$U(x) = U_1 \cdot e^{-\gamma x} + U_2 \cdot e^{\gamma x}$$

Fortpflanzungsmaß: $\gamma = \alpha + j\beta$

Komplexe Größe

Dämpfungsmaß

Wellenmaß

$$\gamma = \sqrt{(R' + j\omega L') \cdot (G' + j\omega C')}$$

$$\beta \approx \omega \cdot \sqrt{L' \cdot C'}$$

$$\alpha \approx \frac{R'}{2} \cdot \sqrt{\frac{C'}{L'}} + \frac{G'}{2} \cdot \sqrt{\frac{L'}{C'}}$$

Für verlustarme Leitungen

Fortpflanzungsmaß

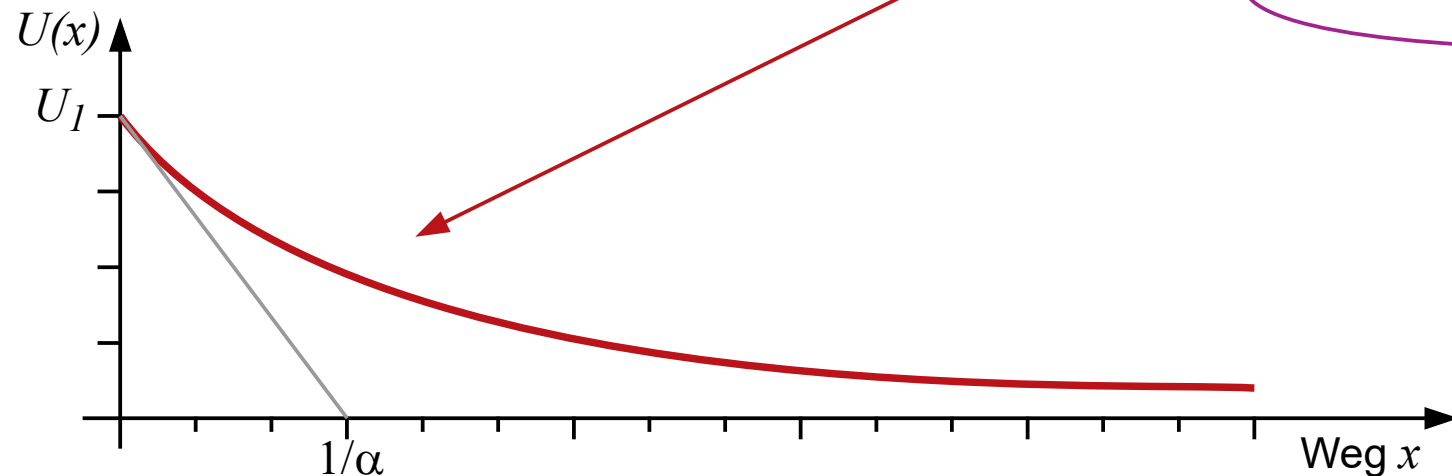
$$U(x) = U_1 \cdot e^{-\gamma x} + U_2 \cdot e^{\gamma x}$$

Fortpflanzungsmaß: $\gamma = \alpha + j\beta$

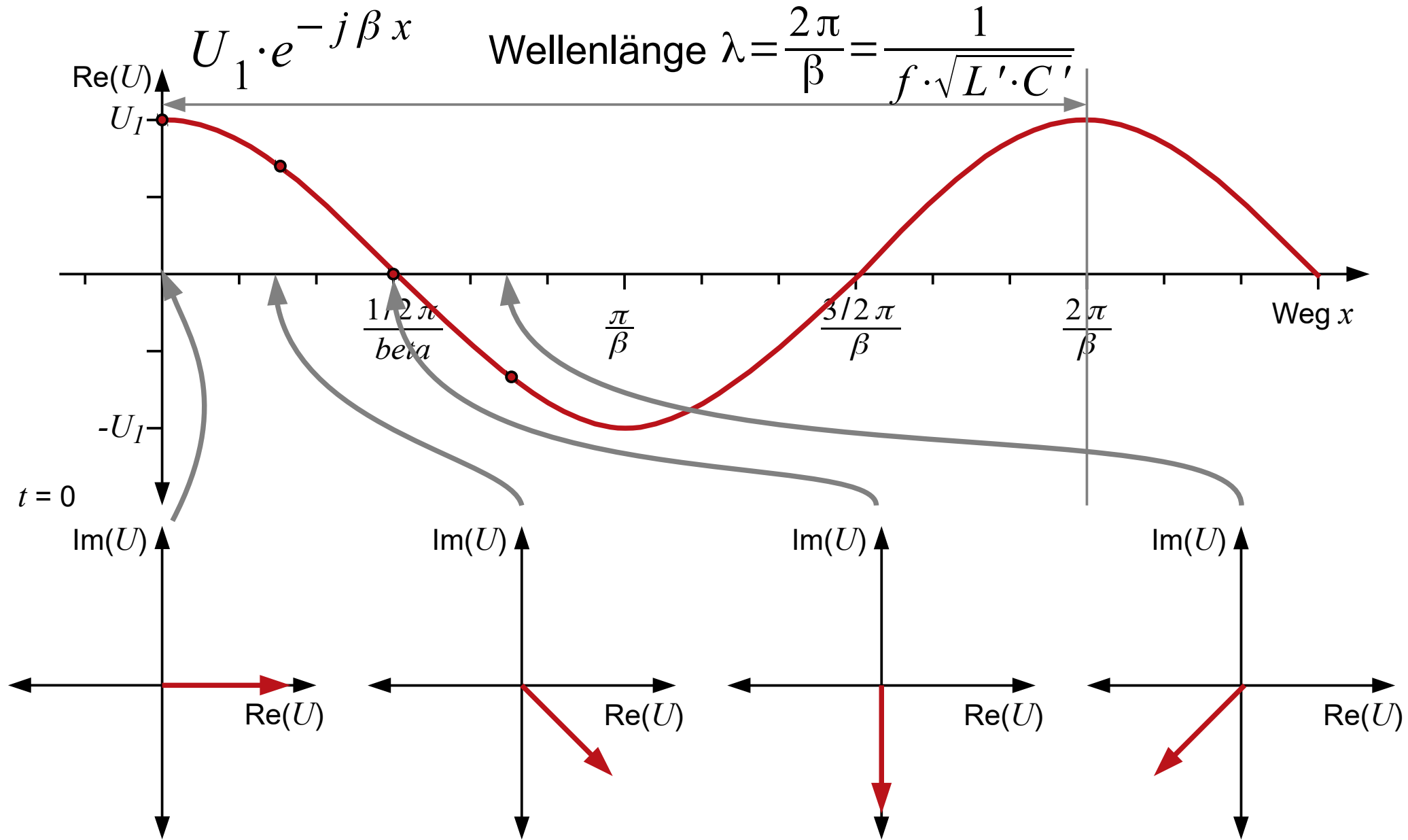
Dämpfungsmaß

Wellenmaß

$$U_1 \cdot e^{-\gamma x} = U_1 \cdot e^{-\alpha x - j\beta x} = U_1 \cdot e^{-\alpha x} \cdot e^{-j\beta x}$$



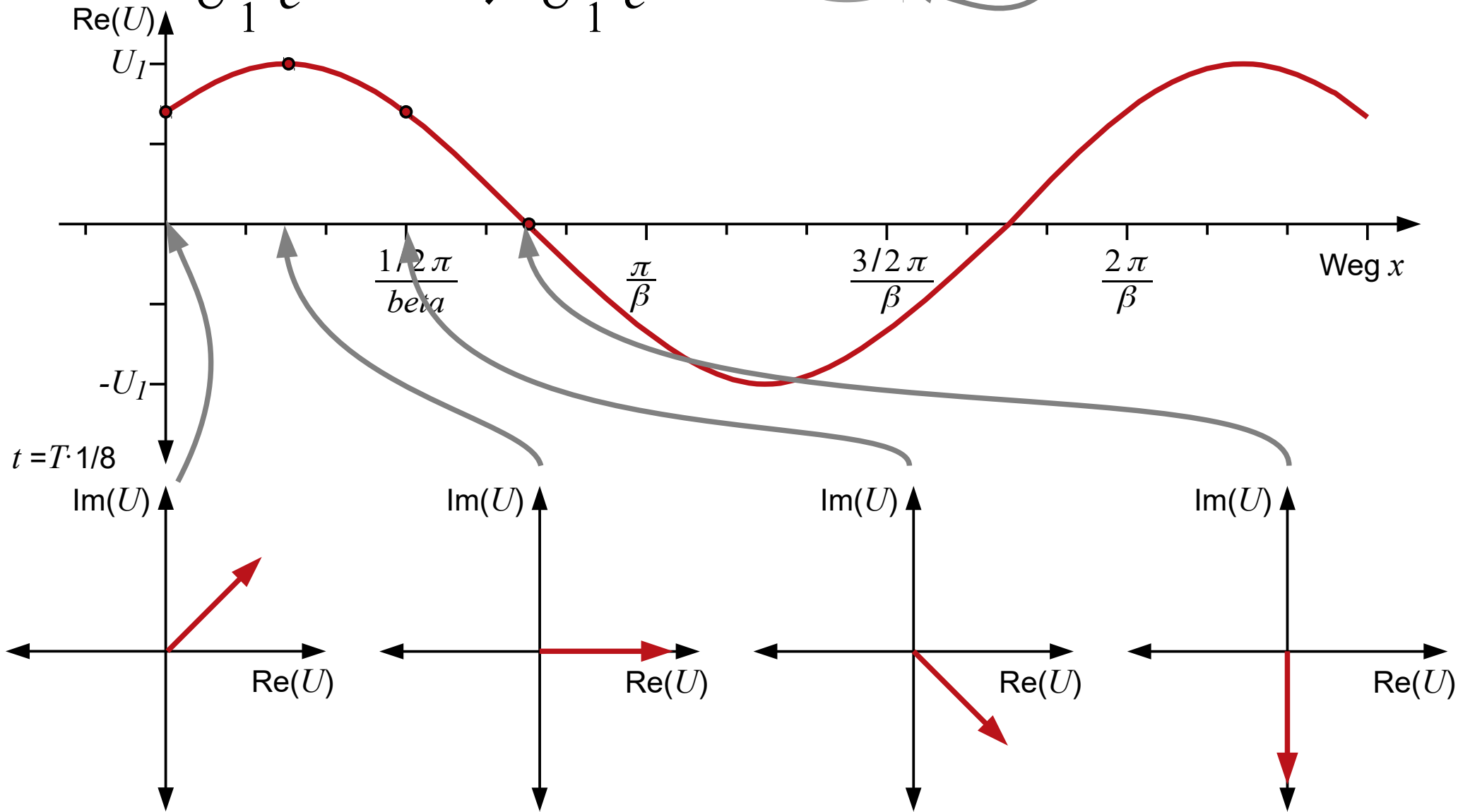
Wellenausbreitung



Wellenausbreitung

$$U_1 \cdot e^{-j\beta x} \rightarrow U_1 \cdot e^{-j\beta x + j\omega t}$$

Zeit berücksichtigen



Wellenausbreitung

$$U_1 \cdot e^{-j\beta x} \rightarrow U_1 \cdot e^{-j\beta x + j\omega t}$$

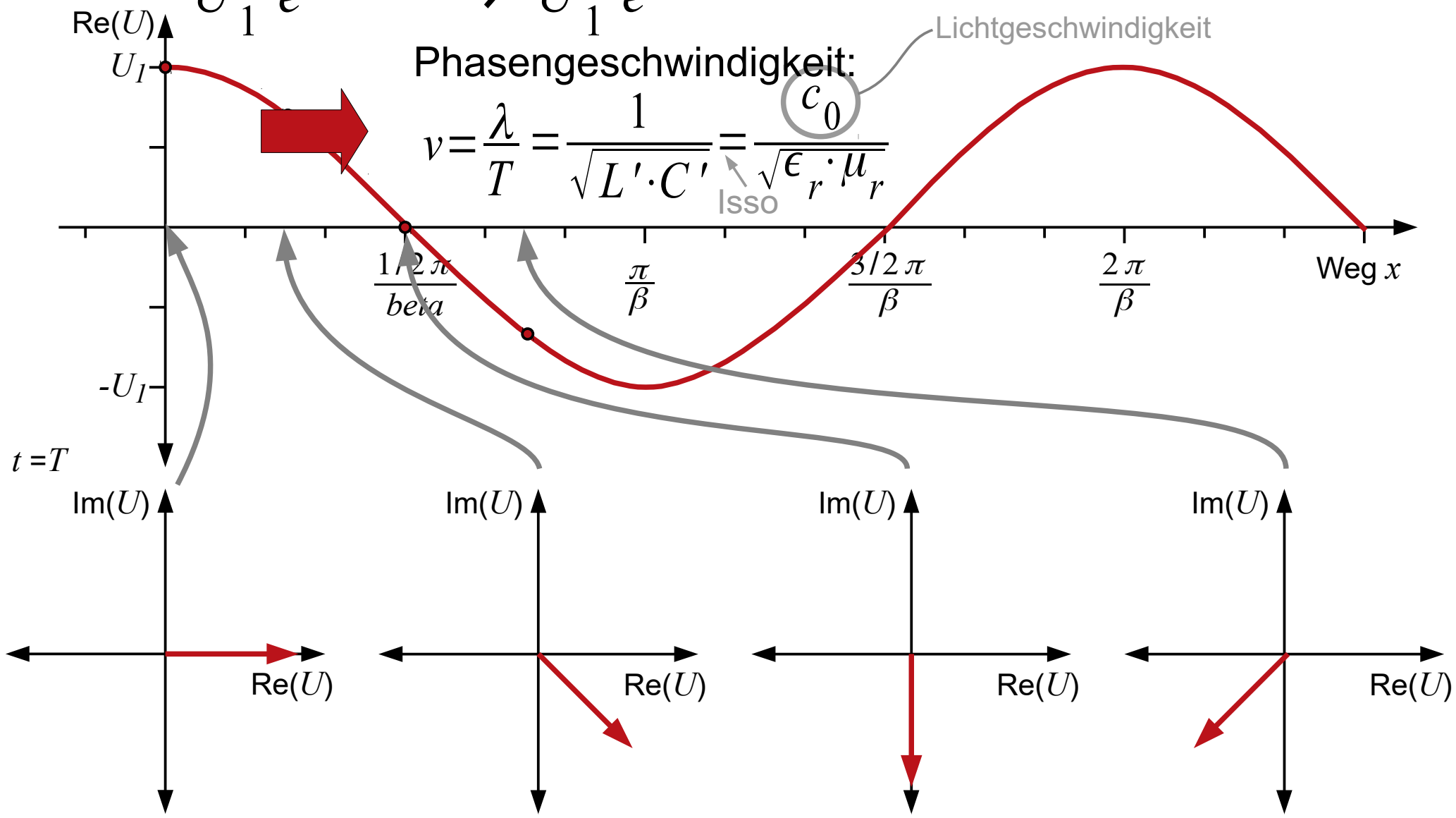
Phasengeschwindigkeit:

$$v = \frac{\lambda}{T} = \frac{1}{\sqrt{L' \cdot C'}} = \frac{c_0}{\sqrt{\epsilon_r \cdot \mu_r}}$$

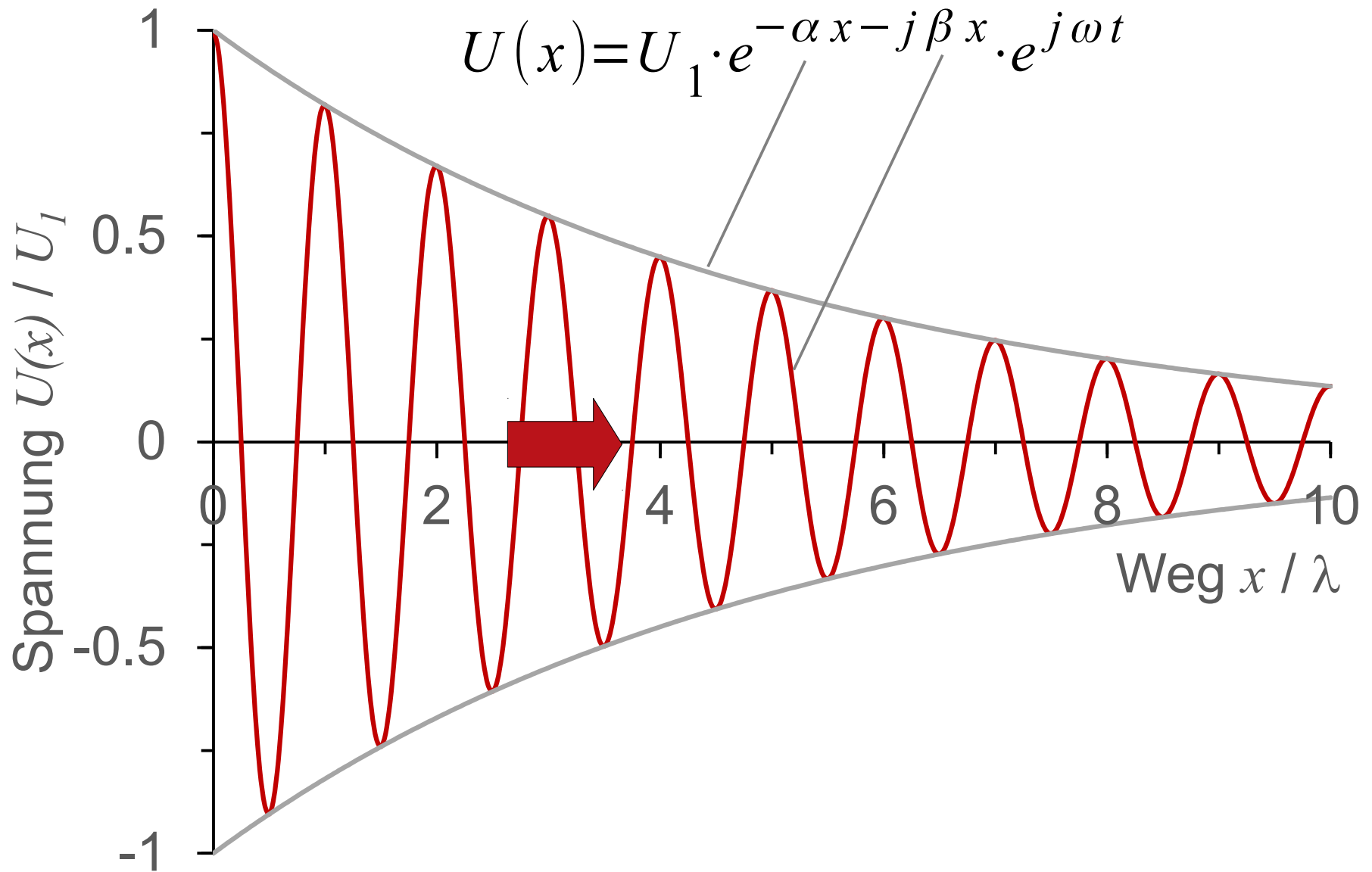
Lichtgeschwindigkeit

c_0

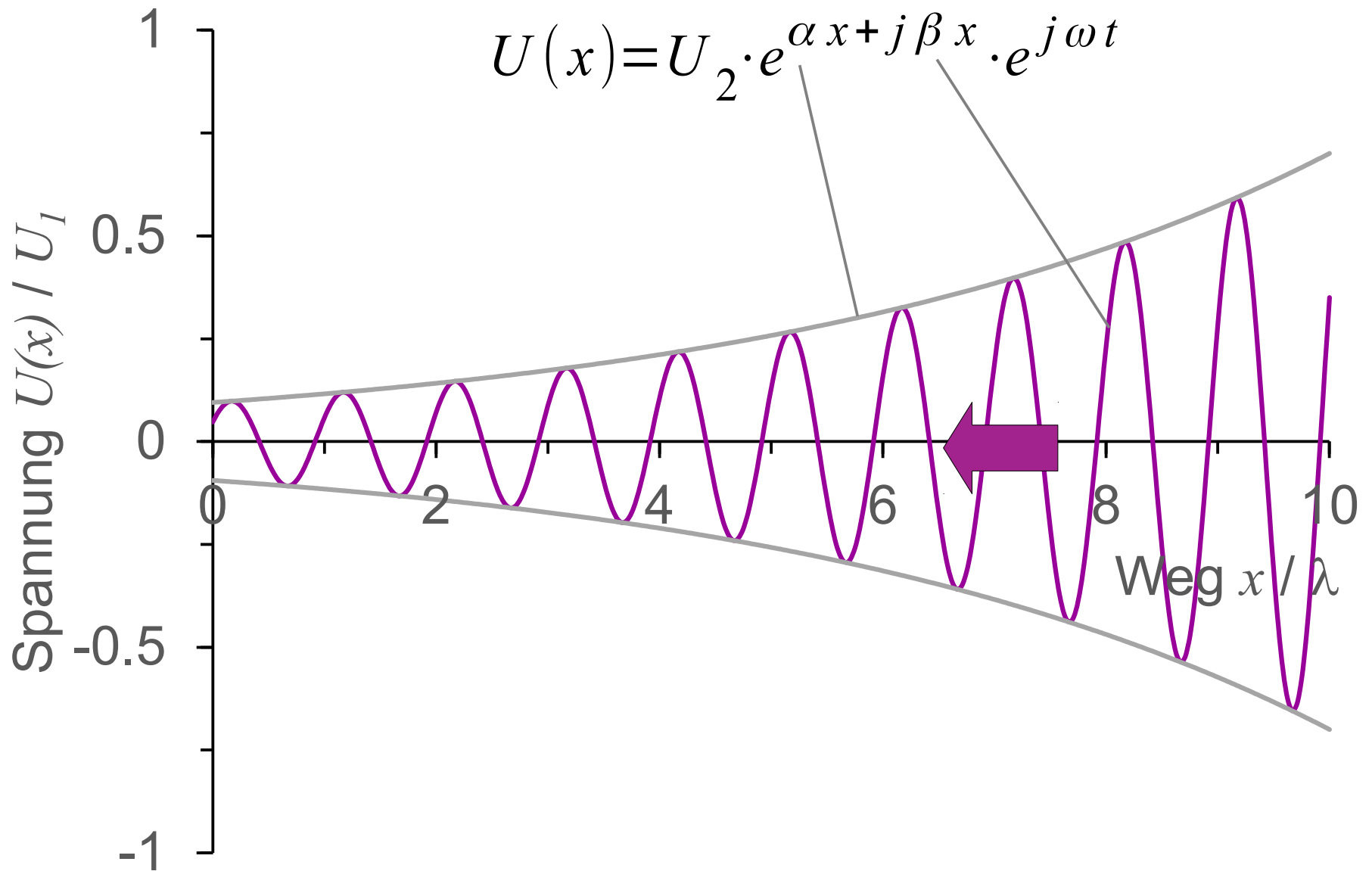
ISO



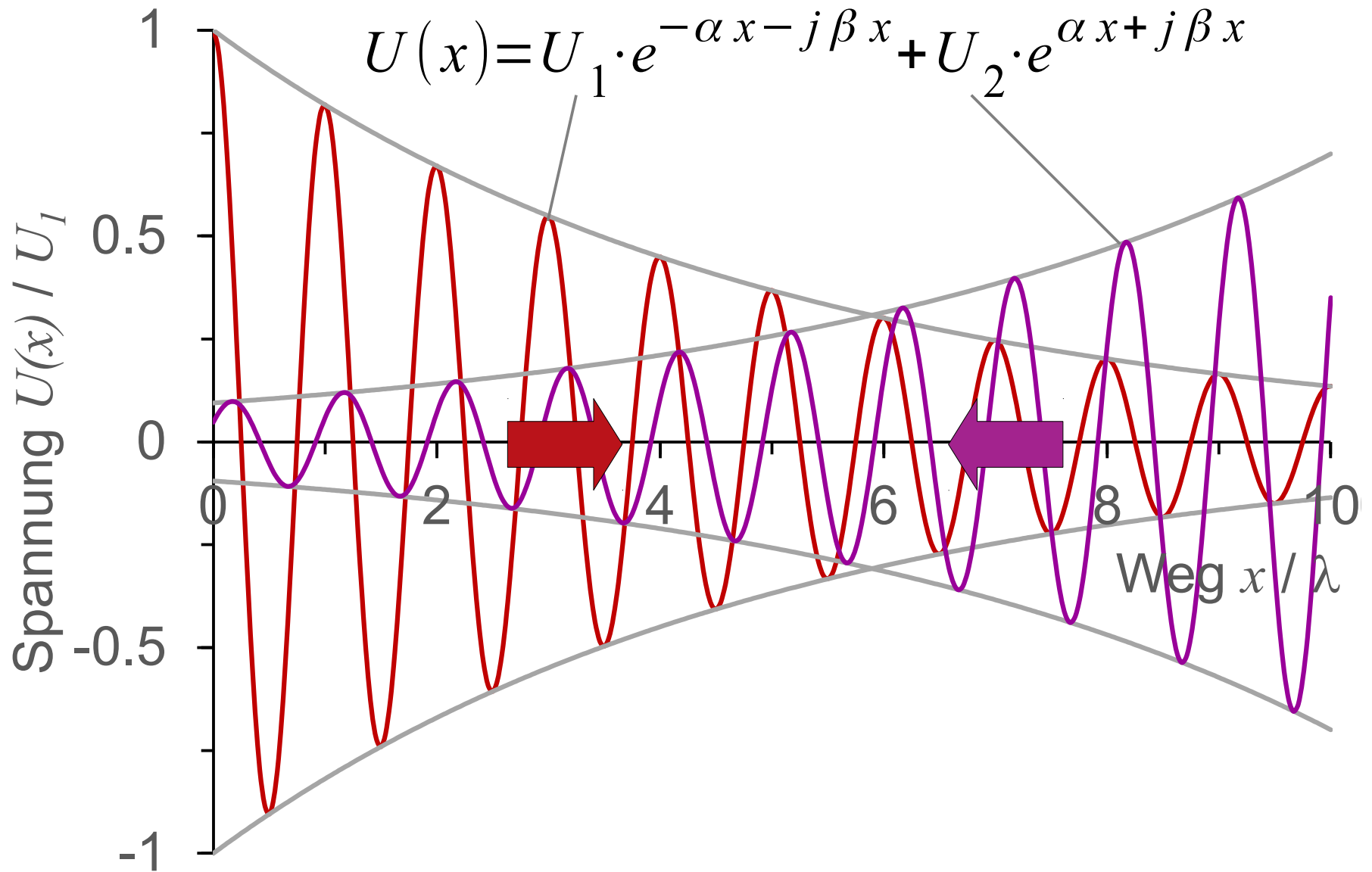
Wellenausbreitung



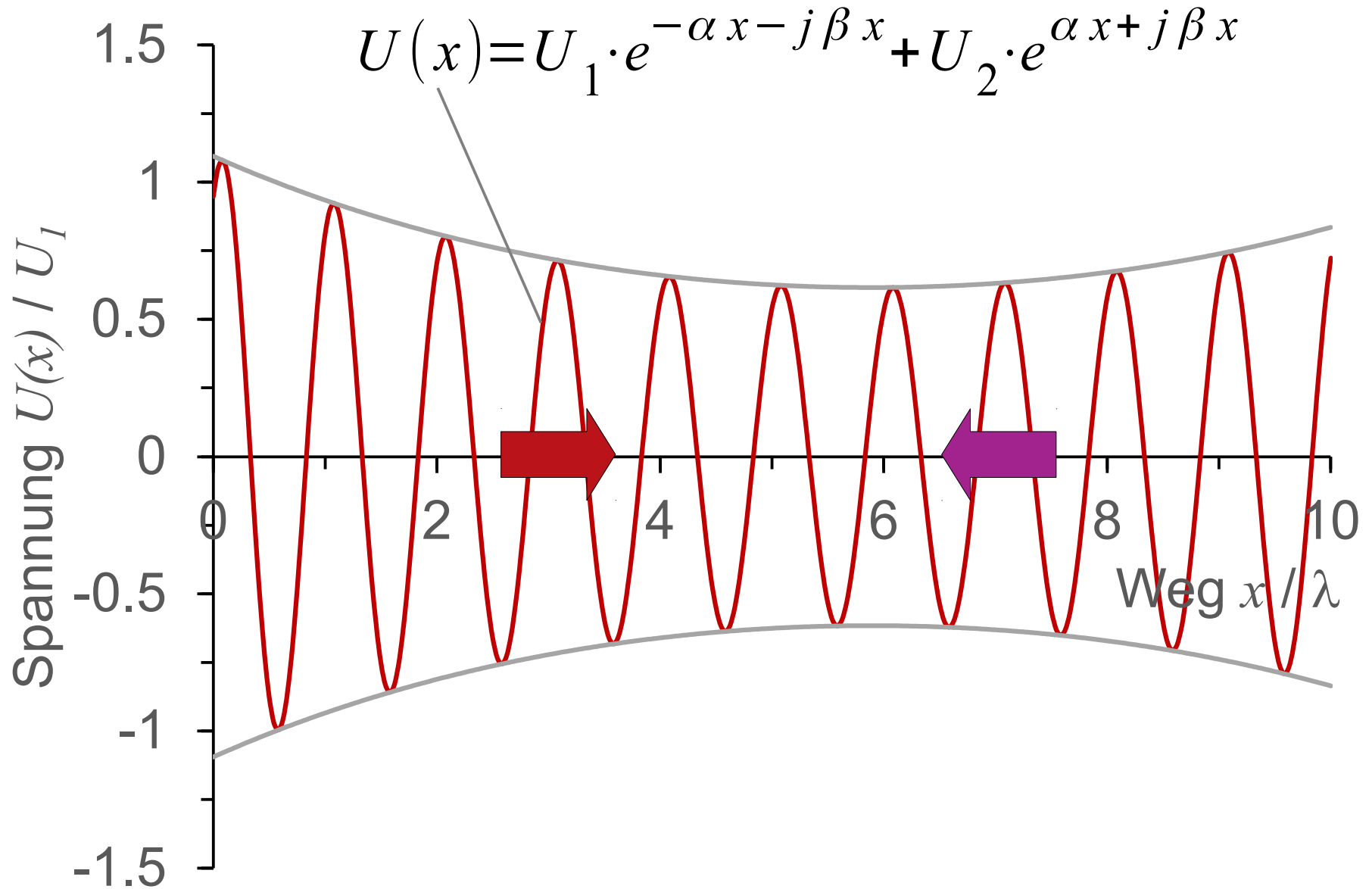
Wellenausbreitung



Wellenausbreitung



Wellenausbreitung



Kontakt

Prof. Dr. Eberhard Waffenschmidt

Professur Elektrische Netze

Fakultät für Informations-, Medien- und Elektrotechnik (F07)

Technische Hochschule Köln

Betzdorferstraße 2, Raum ZO 9-19

50679 Köln, Deutschland

Tel. +49 221 8275 2020

eberhard.waffenschmidt@th-koeln.de

<https://www.th-koeln.de/personen/eberhard.waffenschmidt/>

Lizenzbedingungen:

Diese Präsentation zur Vorlesung *Elektrische Netze* wird veröffentlicht von Eberhard Waffenschmidt unter der

Common Creatives Lizenz cc by nc sa



Sie dürfen:

- Das Material teilen und bearbeiten

Unter folgenden Bedingungen:

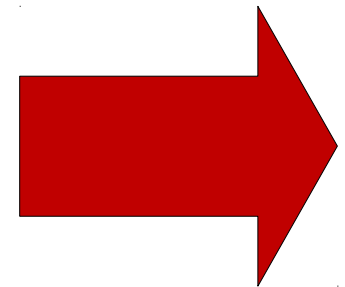
- Namensnennung
- Nicht für kommerzielle Zwecke
- Weitergabe unter gleichen Bedingungen

Details siehe:

<https://creativecommons.org/licenses/by-nc-sa/3.0/de/>



Anhang



Herleitung Leitungsgleichungen

$$-\frac{dU}{dx} = I(x) \cdot \left(\frac{dR}{dx} + j\omega \frac{dL}{dx} \right)$$

$$-\frac{dU}{dx} = I(x) \cdot (R' + j\omega L')$$

$$-\frac{dI}{dx} = U(x) \cdot \left(\frac{dG}{dx} + j\omega \frac{dC}{dx} \right)$$

$$-\frac{dI}{dx} = U(x) \cdot (G' + j\omega C')$$

$$-\frac{dU^2}{dx^2} = \frac{dI}{dx} \cdot (R' + j\omega L')$$

$$\frac{dU^2}{dx^2} = U(x) \cdot (R' + j\omega L') \cdot (G' + j\omega C')$$

$$\frac{dU^2}{dx^2} = U(x) \cdot \gamma^2 \quad \text{mit } \gamma^2 = (R' + j\omega L') \cdot (G' + j\omega C')$$

$$U(x) = U_1 \cdot e^{-\gamma x} + U_2 \cdot e^{+\gamma x}$$

$$-\frac{dI^2}{dx^2} = \frac{dU}{dx} \cdot (G' + j\omega C')$$

$$\frac{dI^2}{dx^2} = I(x) \cdot (R' + j\omega L') \cdot (G' + j\omega C')$$

$$\frac{dI^2}{dx^2} = I(x) \cdot \gamma^2 \quad \text{mit } \gamma^2 = (R' + j\omega L') \cdot (G' + j\omega C')$$

$$I(x) = I_1 \cdot e^{-\gamma x} - I_2 \cdot e^{+\gamma x}$$

Vereinfachung Phasenmaß

$$\begin{aligned} \gamma &= \sqrt{(R' + j\omega L') \cdot (G' + j\omega C')} \\ &= \sqrt{R'G' - \omega^2 L'C' + j\omega(G'L' + R'C')} \end{aligned}$$

Verlustlos: $R' \rightarrow 0$, $G' \rightarrow 0$

$$\begin{aligned} \gamma &= \sqrt{\cancel{R'}\cancel{G}' - \omega^2 L'C' + j\omega(\cancel{G}'L' + \cancel{R}'C')} \\ \gamma &\approx \sqrt{-\omega^2 L'C'} = j\omega \cdot \sqrt{L'C'} \Rightarrow \beta \approx \omega \cdot \sqrt{L' \cdot C'} \end{aligned}$$

Vereinfachung Dämpfungsmaß

$$\gamma = \sqrt{R'G' - \omega^2 L'C' + j\omega(G'L' + R'C')}$$

Für verlustarme Leitungen

$$\sqrt{z} = \sqrt{x + iy} = \pm \left(\sqrt{\frac{|z| + x}{2}} + i \cdot \text{sgn}(y) \cdot \sqrt{\frac{|z| - x}{2}} \right)$$

https://mathepedia.de/Potenzen_und_Wurzeln.html

$$\Re(\gamma) = \sqrt{\frac{\sqrt{(\cancel{R'G'} - \omega^2 L'C')^2 + (\omega(G'L' + R'C'))^2} + \cancel{R'G'} - \omega^2 L'C'}{2}}$$

$$\Re(\gamma) \approx \sqrt{\frac{\sqrt{(\omega^2 L'C')^2 + (G' \cdot \omega L' + R' \cdot \omega C')^2} - \omega^2 L'C'}{2}}$$

$$\Re(\gamma) \approx \sqrt{\frac{\sqrt{(\omega^2 L'C')^2 + \omega^2 \cdot L'C' \cdot (G' \cdot \sqrt{\frac{L'}{C'}} + R' \cdot \sqrt{\frac{C'}{L'}})^2} - \omega^2 L'C'}{2}}$$

$$\Re(\gamma) \approx \sqrt{\frac{\sqrt{(\omega^2 L'C')^2 + \frac{(\omega^2 \cdot L'C')^2}{\omega^2 \cdot L'C'} \cdot (G' \cdot \sqrt{\frac{L'}{C'}} + R' \cdot \sqrt{\frac{C'}{L'}})^2} - \omega^2 L'C'}{2}}$$

$$\Re(\gamma) \approx \omega \cdot \sqrt{L'C'} \cdot \sqrt{\frac{1 + \frac{1}{\omega^2 \cdot L'C'} \cdot (G' \cdot \sqrt{\frac{L'}{C'}} + R' \cdot \sqrt{\frac{C'}{L'}})^2}{2}} - 1$$

Na gut, ich glaube die Vereinfachungen bei Moser mal...

$$\alpha \approx \frac{R'}{2} \cdot \sqrt{\frac{C'}{L'}} + \frac{G'}{2} \cdot \sqrt{\frac{L'}{C'}}$$