

## Gaußförmige Strahlen fortgesetzt:

Phasenkrümmung: Die Ausbreitung in z-Richtung bewirkt eine Krümmung der Phasenfronten

$\exp\left(i \frac{z}{z_R} \frac{x^2+y^2}{w_0^2 \left(1 + \left(\frac{z}{z_R}\right)^2\right)}\right)$  Vergleich mit Kugelwelle:

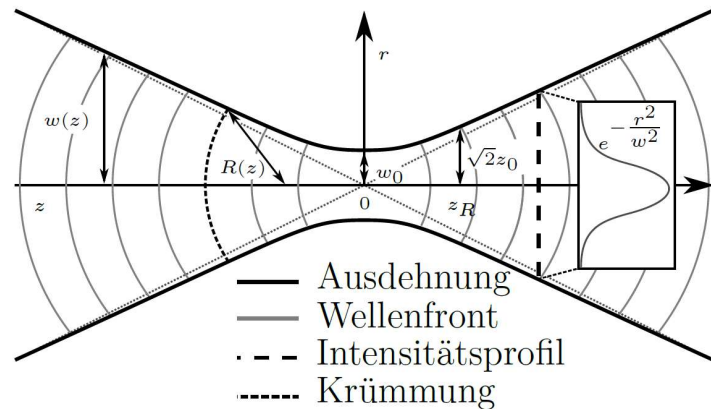
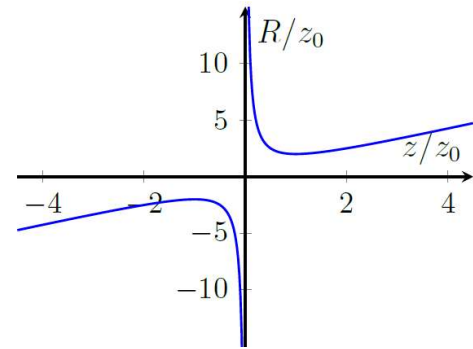
$$\exp(ikR) = \exp(ik \sqrt{x^2+y^2+z^2}) \approx \exp(ikz) \exp\left(ik \frac{x^2+y^2}{2z}\right)$$

$$\approx \exp(ikz) \exp\left(ik \frac{x^2+y^2}{2R}\right)$$

$$\Rightarrow \frac{zR}{k} = \frac{z_R}{z} w_0^2 \left(1 + \left(\frac{z}{z_R}\right)^2\right) = \frac{\lambda}{2\pi} z \left[\left(\frac{z_R}{z}\right)^2 + 1\right]$$

$$\Rightarrow R = z \left[1 + \left(\frac{z_R}{z}\right)^2\right]$$

Grenzfall:  $z = 0 \Rightarrow R \rightarrow \infty$  ebene Welle  
 $z \rightarrow \infty \Rightarrow R \rightarrow z$  Kugelwelle



## Gauß Optik mit q-Parametern

- der q-Parameter beschreibt einen Gaußstrahl
  - ↳ enthält den Krümmungsradius und die Strahlbreite am Punkt z
  - ↳ vollständige Beschreibung des Strahls

• Definition:  $q = z_F - i z_R$   $z_F$  - Abstand zur Strahltaille  $z_R = \frac{\pi w_0^2}{\lambda}$   
 $z_R$  - Rayleigh Länge

Reziprokes:  $\frac{1}{q} = \frac{1}{z_F - i z_R} = \frac{1}{R(z)} + i \frac{\lambda}{\pi} \frac{1}{W(z)^2} \leftarrow$  Strahlbreite  
 $\uparrow$  Krümmungsradius

Dynamik des q-Parameters:

$$q_{\text{out}} = \frac{A q_{\text{in}} + B}{C q_{\text{in}} + D}$$

Beispiel freier Raum  $\hat{M} = \begin{pmatrix} 1 & L \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$

$$q_{\text{out}} = q_{\text{in}} + L$$

- Rayleigh-Länge bleibt gleich
- Abstand von der Taille ändert sich

Ausbreitung durch eine dünne Linse:  $\hat{M} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ -1/f & 1 \end{pmatrix}$

Ausbreitung durch eine dünne Linse:  $\hat{M} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ -\frac{1}{f} & 1 \end{pmatrix}$

$$\Rightarrow q_{out} = \frac{q_{in}}{-q_{in}/f + 1} \Rightarrow \frac{q_{in}}{q_{out}} = 1 - \frac{q_{in}}{f}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{q_{out}} = \frac{1}{q_{in}} - \frac{1}{f}$$

Die Linse führt zu einer Veränderung des Krümmungsradius der Phasenfronten

• Weiterhin kommt es zu einer Veränderung der Rayleigh Länge  $z_R = \frac{\pi}{\lambda} W_0^2$

Übungsaufgabe: Berechne die Breite der Strahltaile hinter einer Linse

↳ Annahme: kollimierter Laserstrahl ( $z_R \gg 1$ )

$$\frac{1}{q_{out}} = \frac{1}{R} + i \frac{\lambda}{\pi} \frac{1}{W^2} - \frac{1}{f}$$

$\approx 0$

↳ für die Breite der Strahltaile brauchen wir die Rayleigh Länge  $z_R = -\text{Im}(q)$

$$\Rightarrow q_{out} = \frac{1}{i \frac{\lambda}{\pi W^2} - \frac{1}{f}} = \frac{-\frac{1}{f} - i \frac{\lambda}{\pi W^2}}{\frac{\lambda^2}{\pi^2 W^4} + \frac{1}{f^2}}$$

$$\Rightarrow z_R = \frac{\lambda}{\pi W^2} \frac{1}{\frac{\lambda^2}{\pi^2 W^4} + \frac{1}{f^2}} = \frac{\pi}{\lambda} W_0^2$$

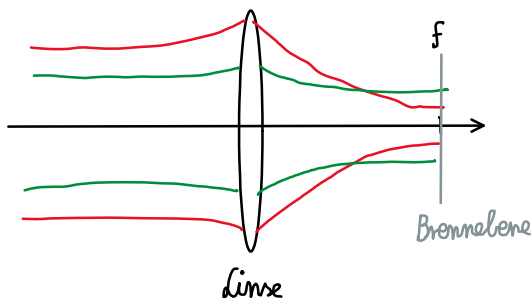
↳ neue Strahltaile

$$\Rightarrow W_0 = \frac{\lambda}{\pi W} \sqrt{\frac{1}{\frac{\lambda^2}{\pi^2 W^4} + \frac{1}{f^2}}} \quad \text{für } \frac{1}{f^2} \gg \frac{\lambda^2}{\pi^2 W^4} = \frac{W_0^4}{W^4} \frac{1}{z_R^2} \quad \text{ergibt sich}$$

kleiner Ausdruck  
<1    <<1

$$W_0 \approx \frac{\lambda f}{\pi W}$$

- kleinere Wellenlängen lassen sich besser fokussieren
- kleinere Brennweiten fokussieren stärker
- je größer der kollimierte Strahl, desto kleiner die Taile



- Problem kurze Brennweiten:
  - kleine Strahltaile führt zu einer kurzen Rayleigh Länge
  - starke Divergenz des Strahls!