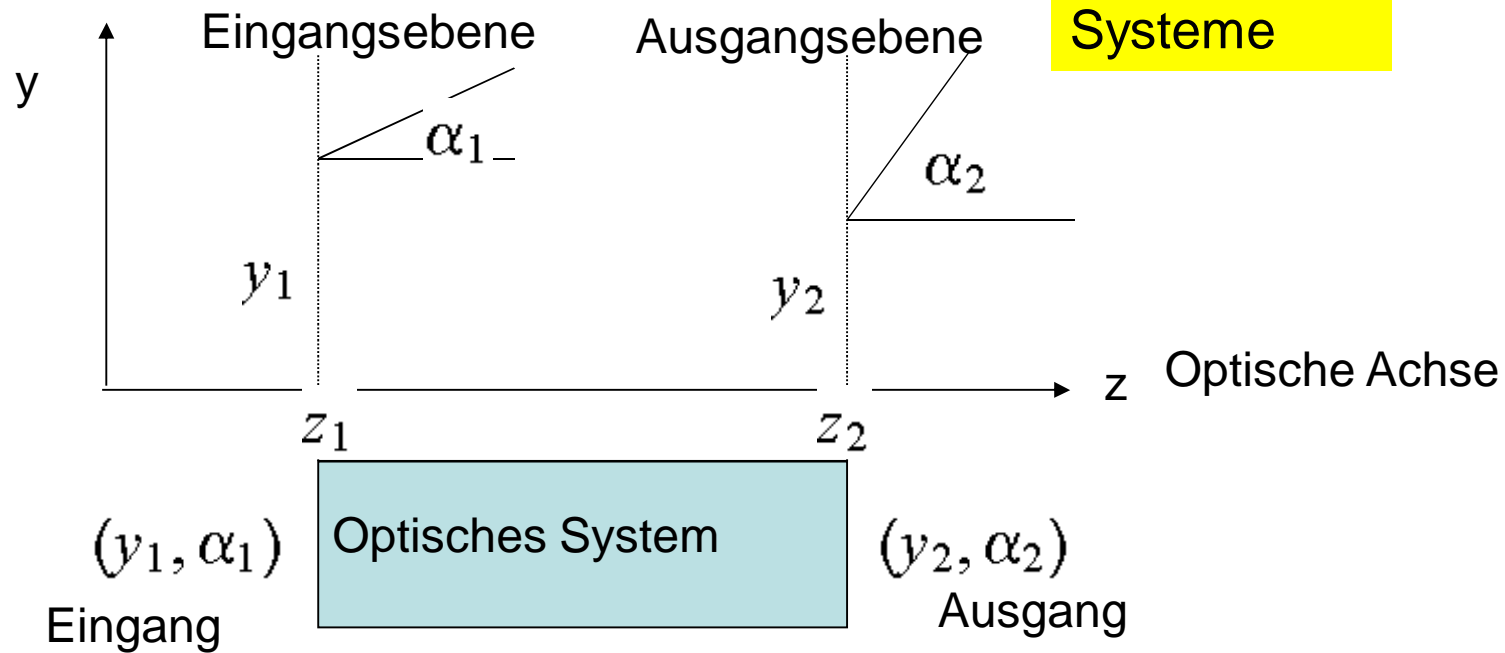


# Matrixelemente für paraxiale Strahlen

Berechnung optischer Systeme



Paraxiale Näherung  $\sin \alpha \approx \tan \alpha \approx \alpha$   $\rightarrow$  Linearer Zusammenhang zwischen Eingangsgrößen  $(y_1, \alpha_1)$  und Ausgangsgrößen  $(y_2, \alpha_2)$

$$\begin{bmatrix} y_2 \\ \alpha_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A & B \\ C & D \end{bmatrix} \begin{bmatrix} y_1 \\ \alpha_1 \end{bmatrix}$$

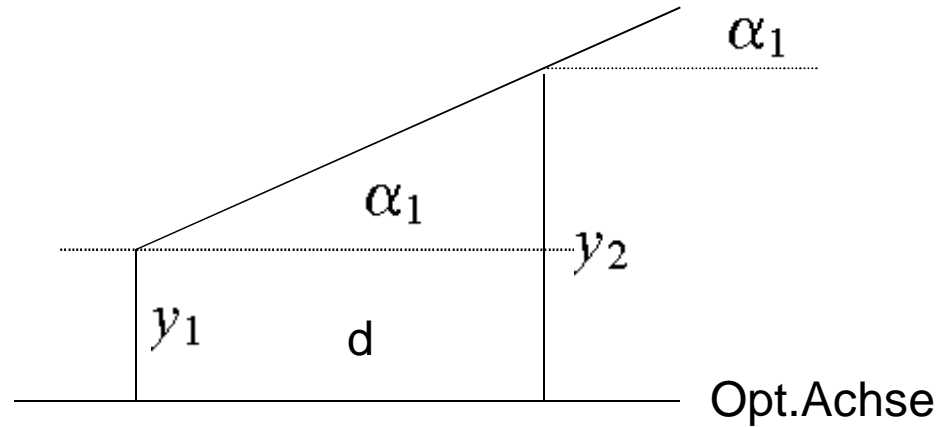
## Translation

$$\alpha_1 = \alpha$$

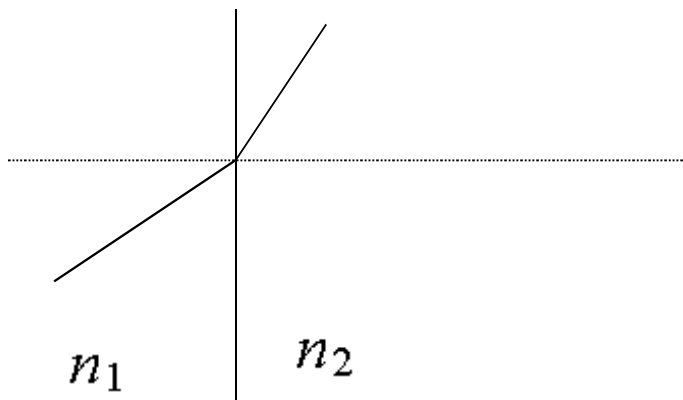
$$y_2 = y_1 + d \cdot \tan \alpha_1$$

$$\approx y_1 + d \cdot \alpha_1$$

$$\begin{bmatrix} y_2 \\ \alpha_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & d \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} y_1 \\ \alpha_1 \end{bmatrix}$$



## Brechung an einer ebenen Grenzfläche



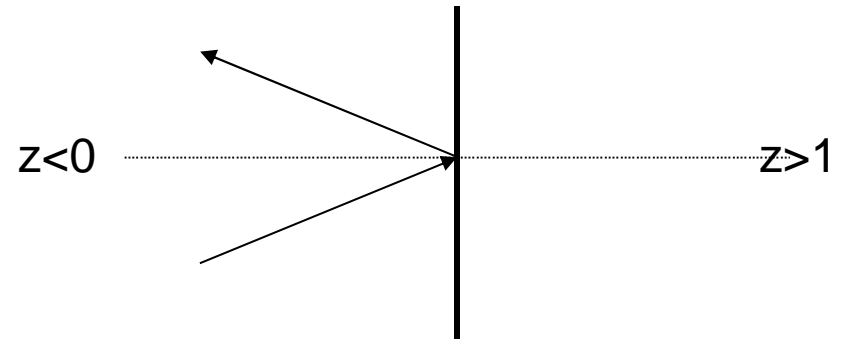
$$n_1 \sin \alpha_1 = n_2 \sin \alpha_2$$

$$n_1 \alpha_1 = n_2 \alpha_2$$

$$M = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & \frac{n_1}{n_2} \end{bmatrix}$$

Reflexion am Planspiegel:

$$M = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

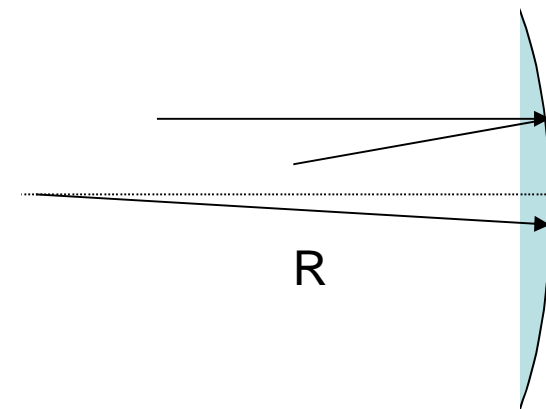


Reflexion am sphärischen Spiegel

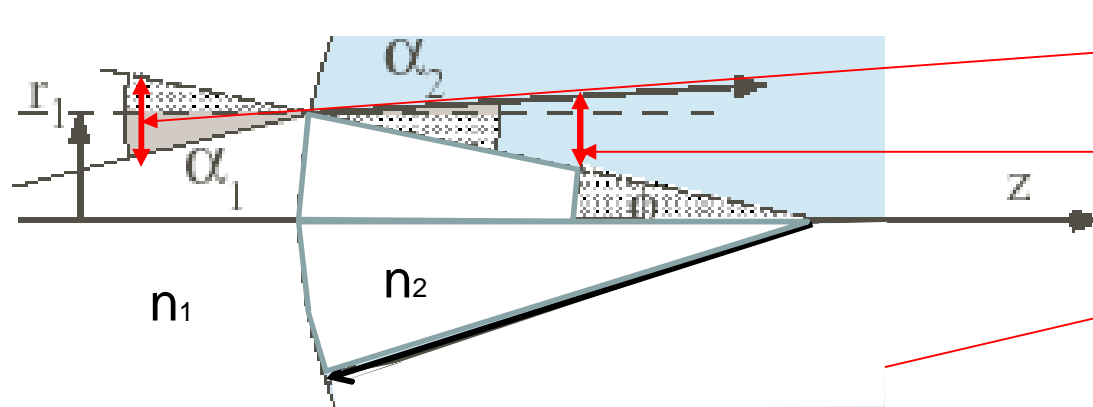
$$M = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 2/R & 1 \end{bmatrix}$$

$R > 0$ : konvex

$R < 0$ : konkav



## Brechung an sphärischer Grenzfläche



$$\theta_1 = \alpha_1 + \Phi$$

$$\theta_2 = \alpha_2 + \Phi$$

$$n_1 \cdot \theta_1 \approx n_2 \cdot \theta_2$$

$$\Phi \approx \frac{r_1}{R}$$

$$n_1 \left( \alpha_1 + \frac{r_1}{R} \right) = n_2 \left( \alpha_2 + \frac{r_2}{R} \right)$$

$$\begin{bmatrix} r_2 \\ \alpha_2 \end{bmatrix} = B \begin{bmatrix} r_1 \\ \alpha_1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ \frac{n_1 - n_2}{n_2 \cdot R} & \frac{n_1}{n_2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} r_1 \\ \alpha_1 \end{bmatrix}$$

Konvex:  $R > 0$

Konkav:  $R < 0$

## Transmission durch dünne Linse

$$L = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -D & 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -\frac{1}{f} & 1 \end{bmatrix} \quad D = \frac{1}{f}$$

Translation im Glas

Allgemein: Linse

$$\begin{bmatrix} r_2 \\ \alpha_2 \end{bmatrix} = L \begin{bmatrix} r_1 \\ \alpha_1 \end{bmatrix} = B'TB \begin{bmatrix} r_1 \\ \alpha_1 \end{bmatrix}$$

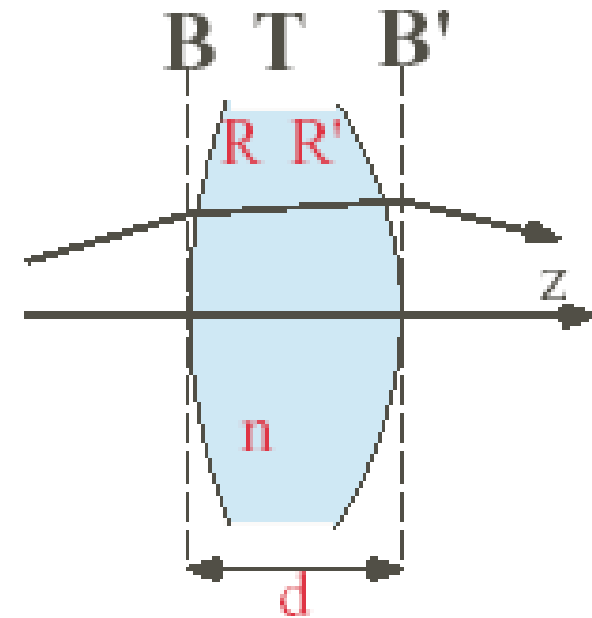
Brechung an der zweiten Grenzfläche

Brechung an der ersten Grenzfläche

$$L = \begin{bmatrix} 1 - \frac{n-1}{n} \frac{d}{R} & \frac{d}{n} \\ (n-1) \left( \frac{1}{R'} - \frac{1}{R} - \frac{d(n-1)^2}{RR'n} \right) & 1 + \frac{n-1}{n} \frac{d}{R'} \end{bmatrix}$$

$$L = \begin{bmatrix} 1 - \frac{n-1}{n} \frac{d}{R} & \frac{d}{n} \\ (n-1) \left( \frac{1}{R'} - \frac{1}{R} - \frac{d(n-1)^2}{RR'n} \right) & 1 + \frac{n-1}{n} \frac{d}{R'} \end{bmatrix}$$

Damit können auch dicke Linsen beschrieben werden.



Dünne Linsen:  $\frac{d}{R}, \frac{d}{R'} \ll 1 \longrightarrow L \approx \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ (n-1) \frac{1}{R'} - \frac{1}{R} & 1 \end{bmatrix}$

$D = - (n-1) \left( \frac{1}{R'} - \frac{1}{R} \right)$  Brechkraft der Linse

↑ Vorzeichen so, dass Sammellinse eine positive Brechkraft hat

Oder auch:  $L = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -D & 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -\frac{1}{f} & 1 \end{bmatrix}$   $D = \frac{1}{f}$   
 Dioptrie:  
 $1 \text{ dpt} = 1 \text{ m}^{-1}$

Für Linsensysteme: Zwei dünne Linsen im Abstand  $d$

$$M = L_2 TL_1 = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -\frac{1}{f_2} & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & d \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -\frac{1}{f_1} & 1 \end{bmatrix}$$

Linse 2
Abstand
Linse 1

$$= \begin{bmatrix} 1 - \frac{d}{f_1} & d \\ \underbrace{\frac{1}{f_2} + \frac{1}{f_1} - \frac{d}{f_1 f_2}}_{\frac{1}{f} = \frac{1}{f_2} + \frac{1}{f_1} - \frac{d}{f_1 f_2}} & 1 - \frac{d}{f_2} \end{bmatrix}$$

Zwei Fälle:

a)  $d \ll f_{1,2}$

Ohne Zwischenraum  
hintereinander:

$$M \approx L_2 L_1$$

mit  $D = D_1 + D_2$

b)  $d = f_1 + f_2$  Brennpunkte fallen aufeinander  $\longrightarrow$  Teleskop

z.B.: Paralleles Strahlbüschel wird aufgeweitet bzw kollimiert zum neuen Durchmesser:  $\frac{f_2}{f_1} r_1$  Mit  $D=0 \rightarrow$  afokal

