

ÓPTICA GEOMÉTRICA

Construções Geométricas em Lentes Delgadas (aproximação paraxial)

1 Objectivos

A óptica geométrica, ou óptica de raios, é uma abordagem que consiste em descrever a propagação da luz através de raios. Um raio é um modelo simplificado, na forma de uma linha, que descreve o caminho percorrido pela luz entre duas superfícies. Para descrever a propagação de um feixe de luz através de um sistema, utilizamos um conjunto de raios, que se propagam utilizando o método do traçado de raios. A óptica geométrica é particularmente útil na descrição de sistemas e instrumentos ópticos, e é válida desde que os objectos envolvidos sejam muito maiores que o comprimento de onda da luz ($\sim 0,4$ a $0,7\,\mu\text{m}$).

Neste trabalho pretende-se estudar vários aspectos da luz do ponto de vista da óptica geométrica, tais como a reflexão e refracção em superfícies ópticas, a polarização, lentes delgadas e associações de lentes. Iremos estudar a formação de imagens reais e virtuais, e verificar como estas dependem das distâncias envolvidas no sistema óptico. Este estudo servirá de base à compreensão do funcionamento dos instrumentos ópticos como o microscópio e o telescópio.

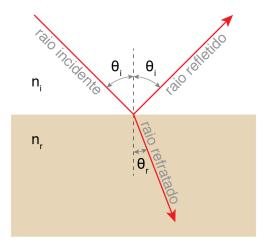
2 Traçado de raios

Em óptica geométrica, a luz é representada por raios. Esta simplificação é suficiente para explicar fenómenos como a reflexão e a refracção da luz quando esta muda de meio óptico. O comportamento dos raios obedece a algumas regras simples:

- 1. Num meio uniforme, como o ar ou um vidro, um raio é uma linha recta
- 2. Um meio óptico é caracterizado por uma quantidade $n \geq 1$, chamada índice de refracção
- 3. Na fronteira entre dois meios, um raio pode ser reflectido e/ou refractado, verificandose o seguinte
 - o ângulo de reflexão é igual ao ângulo de incidência, relativamente à normal à superfície
 - o ângulo de refracção θ_r e o ângulo de incidência θ_i têm a seguinte relação:

$$n_i \sin \theta_i = n_r \sin \theta_r \tag{1}$$

designada Lei de Snell-Descartes, em que n_i e n_r são respectivamente os índices de refracção do meio de incidência e do meio de refracção (ver Figura).



2.1 Reflexão, refracção e polarização

A eficiência com que um feixe luminoso é reflectido ou emitido numa fronteira entre dois meios de índices de refraçção n_1 e n_2 depende, entre outros, do ângulo de incidência e da polarização da luz. A figura em baixo mostra como varia a reflectividade de uma superfície de vidro em função do ângulo de incidência, para polarizações horizontal e vertical (admitindo que o plano de incidência e reflexão é horizontal). Para um ângulo específico, designado ângulo de Brewster e dado por $\theta_B = \arctan(n_2/n_1)$, a componente horizontal da polarização não é reflectida, pelo que a luz reflectida fica com polarização vertical. Esta é uma forma de criar luz polarizada a partir de uma fonte não polarizada.

A figura ilustra também a geometria dos raios luminosos numa separação entre dois meios, no caso de incidência em ângulo de Brewster. Como se pode apreciar, nessa configuração o raio reflectido e o raio refractado fazem entre si um ângulo de 90°.

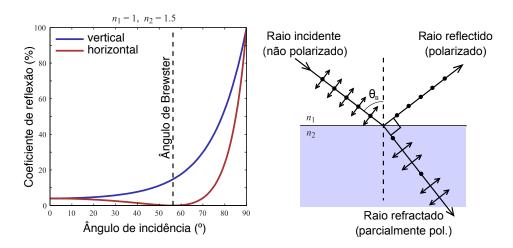


Figura 1: Reflectividade vs. ângulo de incidência e direcção de polarização (esq.) e geometria para ângulo de Brewster (dir.).

A figura seguinte ilustra como se pode polarizar a luz emitida por uma fonte não polarizada através de um simples filtro polarizador (ou *polaroide*). Orientando o ângulo do filtro relativamente à direcção dos raios luminosos, é possível definir a direcção de polarização.

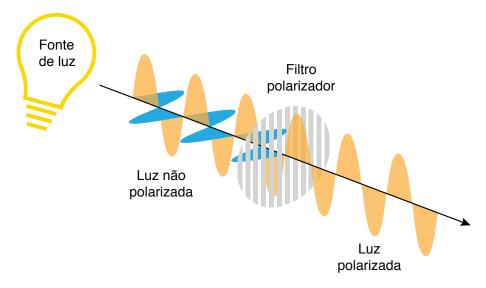


Figura 2: Obtenção de luz polarizada (verticalmente, no caso da imagem) através de um filtro polarizador.

3 Construções geométricas em lentes delgadas (aproximação paraxial)

Uma das principais aplicações da óptica geométrica consiste no estudo da formação de imagens: dado um objecto numa dada posição, como desenhar um sistema óptico que permita transferir uma imagem desse objecto para uma posição diferente? É um problema que tem aplicações desde o olho humano até ao desenho de lentes e fibras ópticas.

Um *objecto* iluminado uniformemente é considerado como uma fonte de raios, emitidos em todas as direcções. Podemos escolher um conjunto adequado de raios e traçar o seu percurso através do sistema, até encontrar o correspondente ponto na *imagem*. Por convenção, desenha-se o sistema óptico em torno de um eixo, que coincide com o seu eixo geométrico, e os raios propagam-se da esquerda para a direita.

3.1 Aproximações

Utilizaremos as duas seguintes aproximações comuns, que facilitam grandemente os cálculos a efectuar:

Lentes delgadas – uma lente é considerada delgada quando a sua espessura d é desprezável face à sua distância focal f.

Aproximação paraxial – admitimos que todos os raios envolvidos são paraxiais, isto é, (i) situam-se próximo do eixo óptico e (ii) o ângulo α que fazem com esse eixo permite utilizar as aproximações $\sin \alpha \approx \alpha$ e $\tan \alpha \approx \alpha$, tipicamente válidas para $\alpha \leq \sim 5^{\circ}$.

3.2 Convenções

A Figura 4 ilustra os principais parâmetros envolvidos no traçado de raios através de uma lente simples.

- O objecto AB fica (por definição) do lado esquerdo da lente, a uma distância $d_O > 0$ desta; caso o objecto esteja do lado direito, temos $d_O < 0$ (que é o caso do "objecto virtual" abordado mais à frente)
- A imagem A'B' está do lado direito da lente, a uma distância $d_I > 0$ desta; ; caso a imagem esteja do lado esquerdo, temos $d_I < 0$
- F_0 é a distância focal do lado do objecto, F_I é a distância focal do lado da imagem. No caso de uma lente fina, ambas são iguais a f, e marcam-se para auxiliar no traçado.

O raios ópticos que emergem de um dado objecto atravessam a lente e dão origem a uma imagem. As imagens dizem-se *reais* quando os raios de luz passam de facto na posição da imagem, isto é, raios que saem do plano do objecto convergem no plano da imagem; e dizem-se *virtuais* quando os raios não passam na imagem, mas esta é visível através da lente. As imagens reais podem ser projectadas num alvo, as virtuais não. Um bom exemplo é considerar a imagem de uma lâmpada brilhante: ao passar a mão pelo plano da imagem, se estar for real sente-se o calor, mas se for virtual parecerá apenas "flutuar" no espaço.

De seguida vamos analisar a formação de imagens para lentes convergentes (f > 0) e divergentes (f < 0) em função da posição relativa do objecto e do foco da lente, e derivar relações úteis para lentes delgadas.

3.3 Objecto e imagem - focos conjugados e ampliação transversal

Considere de novo a Fig. 4. Cada ponto do objecto em d_O tem um único ponto correspondente na imagem em d_I . Isto implica que, caso colocássemos o objecto em d_I , a imagem seria formada em d_O . Chama-se a estas posições focos conjugados. Pela semelhança de triângulos temos as seguintes relações entre as dimensões do objecto e da imagem:

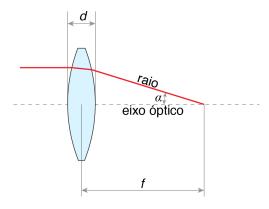


Figura 3: Definições utilizadas: f – distância focal, d << f – espessura da lente delgada, α – ângulo entre o raio e o eixo óptico.

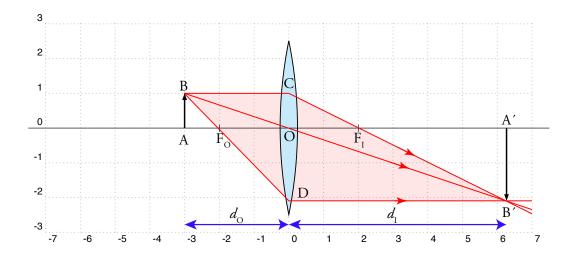


Figura 4: Convenções utilizadas para formação de imagens por lentes.

$$\Delta ABF_O \sim \Delta ODF_O \to AB/A'B' = AF_O/F_O 0 \to AB/A'B' = \frac{d_O - f}{f}$$
 (2)

$$\Delta ABO \sim \Delta A'B'O \to AB/A'B' = AO/OA' \to AB/A'B' = d_O/d_I \tag{3}$$

$$\Delta COF_I \sim \Delta A'B'F_I \to AB/A'B' = OF_I/F_IA' \to AB/A'B' = \frac{f}{d_I - f}$$
 (4)

Das expressões (2) e (4) obtemos a equação dos focos conjugados:

$$\boxed{\frac{1}{f} = \frac{1}{d_O} + \frac{1}{d_I}} \tag{5}$$

Uma forma alternativa e muitas vezes conveniente de exprimir esta relação consiste em utilizar as distâncias do objecto e da imagem aos respectivos focos. Designando estas distâncias por $x_O = AF_O$ e $x_I = A'F_I$, tem-se $d_O = f + x_O$ e $d_I = f + x_I$. Substituindo na expressão acima, obtém-se a chamada formulação de Newton para a equação dos focos conjugados:

$$x_O x_I = f^2 \tag{6}$$

Por outro lado, sendo AB e A'B' respectivamente as dimensões lineares transversais do objecto e da imagem, usamos a igualdade (3) para definir a ampliação transversal A como:

$$A = \frac{A'B'}{AB} = \frac{d_I}{d_O} \tag{7}$$

A imagem é direita se A < 0 e invertida se A > 0. Podemos usar estas duas equações para, dados f e d_O , determinar as seguintes expressões para a posição da imagem d_I e a respectiva ampliação A:

$$A = \frac{1}{\frac{d_O}{f} - 1} \tag{8}$$

$$d_I = d_O A (9)$$

Como exemplo, temos no caso da Fig. 4: $d_O > f \rightarrow A > 0$; $d_I > 0$. A imagem resultante é real e invertida.

Lente convergente (f > 0) – Imagem real

Este caso verifica-se para $d_O>f,$ a imagem é real é pode ser projectada. A imagem é menor (A < 1) que o objecto se $d_O > 2f$ ou maior (A > 1) se $2f > d_O > 0$. Um exemplo do primeiro caso é uma máquina fotográfica: a imagem é posicionada no sensor da câmara, e é (tipicamente) menor que o objecto fotografado. Verifica-se $|0 < A \le 1|$ pois

$$\infty > d_O \ge 2f \quad \to \quad f < d_I \le 2f \quad \to \quad 0 < A \le 1$$
 (10)

Um exemplo do segundo caso é um projetor de cinema ou de imagem de computador: a imagem é posicionada num écran, e é maior que o objecto (película ou chip). Verifica-se $1 \le A < \infty$ pois

$$f < d_O \le 2f \quad \to \quad \infty > d_I \ge 2f \quad \to \quad \infty > A \ge 1$$
 (11)

Lente convergente (f > 0) – Imagem virtual 3.5

Este caso verifica-se quando $d_O < f$, por exemplo quando utilizamos uma lupa para ver objectos com um tamanho aumentado, e está esquematizada na Fig. 5. Dependendo da posição d_O , verificam-se as seguintes relações

$$0 < d_O \le \frac{f}{2} \qquad 0 > d_I \ge -f \qquad -1 > A \ge -2$$

$$\frac{f}{2} \le d_O < f \qquad -f \ge d_I > -\infty \qquad -2 > A > -\infty$$
(12)

$$\frac{f}{2} \le d_O < f \qquad -f \ge d_I > -\infty \quad -2 > A > -\infty \tag{13}$$

Repare-se que resulta $d_I < 0$ (a imagem está do mesmo lado que o objecto) e A < 0 pelo que a imagem \acute{e} (i) virtual e (ii) direita, para um observador colocado à direita da lente.

Lente divergente (f < 0) 3.6

Considere-se a situação representada na Fig. 6, que mostra uma lente divergente (f < 0)e um objecto AB $(d_O > 0)$. Note-se que, no caso da lente divergente, os pontos F_O e F_I trocam de posição. Nesta configuração a imagem resultante A'B' é sempre virtual e direitacom $d_I < 0$ (imagem do mesmo lado do objeto), pois

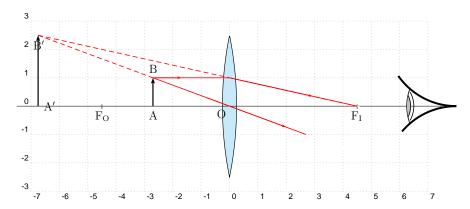


Figura 5: Formação de imagem virtual com uma lente convergente.

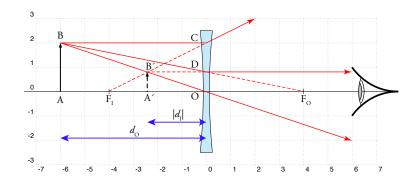


Figura 6: Formação de imagem virtual com uma lente divergente.

$$f < 0;$$
 $d_O > 0$ \rightarrow $A < 0;$ $d_I < 0$

Podemos verificar que a equação (5) se mantém válida neste caso, recorrendo à semelhança de triângulos:

$$\Delta ABO \sim \Delta A'B'O \to AB/A'B' = \frac{d_0}{d_I} \qquad \to -\infty < A < 0$$
 (14)

$$\Delta ABF_0 \sim \Delta ODF_O \to \frac{d_0 + |f|}{|f|} = AB/A'B' \to \frac{d_0 + |f|}{|f|} = \frac{d_0}{d_I}$$
 (15)

$$\Delta F_I O C \sim \Delta F_I A' B' \to \frac{|f|}{|f| - |d_I|} = A B / A' B' \to \frac{|f|}{|f| - |d_I|} = \frac{d_0}{|d_I|}$$
 (16)

Nestas expressões, que descrevem distâncias, foi necessário utilizar os valores em módulo de f e de d_I , que são ambos negativos. Fazendo agora as substituições $|f| \to -f$ e $|d_I| \to -d_I$ recupera-se a equação dos focos conjugados.

4 Objetos virtuais $(d_O < 0)$

Em determinadas situações, podemos lidar com "objectos virtuais" – isto é, os raios ópticos têm origem não num objecto sólido, mas num plano do espaço, e estamos interessados em

estudar a sua propagação a partir desse plano e a formação da imagem correspondente. Um exemplo típico consiste em estudar a formação da imagem de uma imagem primária. Nestes casos, o objecto virtual é identificado a tracejado no diagrama de raios, como ilustrado nos exemplos em baixo.

4.1 Lente convergente

A Fig. 7 representa um objecto virtual ($d_O < 0$, à direita da lente) e a correspondente imagem. A imagem resultante é real ($d_I > 0$, também à direita) e direita (A < 0), verificando-se

$$d_O < 0;$$
 $f > 0 \rightarrow A < 0$ $\frac{d_I}{-|d_O|} = \frac{f}{-|d_O| - f}$

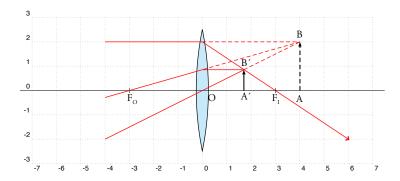


Figura 7: Lente convergente com objecto virtual e imagem real.

4.2 Lente divergente – Imagem virtual

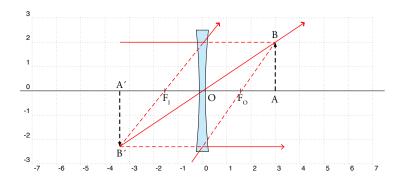


Figura 8: Lente divergente com objecto virtual e imagem virtual.

A Fig. 8 representa um objecto virtual ($d_O < 0$, à direita da lente) para uma lente divergente (f < 0) e a correspondente imagem. Na situação da figura, o objecto está à direita do foco F_O : $|d_O| > |f|$. Verifica-se assim:

$$d_O < 0$$
 $f < 0$ $\frac{d_I}{|d_O|} = \frac{|f|}{|d_O| - |f|}$

A imagem resultante é também virtual $d_I < 0$, à esquerda da lente) e invertida (A > 0), verificando-se as seguintes relações em função da distância:

$$|d_{O}| = \begin{cases} |d_{O}| = |f| : |d_{I}| \to \infty, & A \to \infty, \\ |f| < |d_{O}| < 2|f| : |d_{I}| > |d_{O}|, & A > 1, \\ |d_{O}| = 2|f| : |d_{I}| = |d_{O}|, & A = 1, \\ |d_{O}| > 2|f| : |d_{I}| < |d_{O}|, & 0 < A < 1. \end{cases}$$

$$(17)$$

4.3 Lente divergente - Imagem real

A Fig. 9 representa um objecto virtual ($d_O < 0$, à direita da lente) para uma lente divergente (f < 0) e a correspondente imagem. Na situação da figura, o objecto está à esquerda do foco F_O : $|d_O| < |f|$. Verifica-se assim:

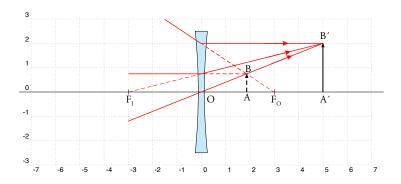


Figura 9: Lente divergente com objecto virtual e imagem real.

$$d_O < 0$$
 $f < 0$ $\frac{d_I}{|d_O|} = \frac{|f|}{|f| - |d_O|}$ \rightarrow $A = \frac{d_I}{d_O} = \frac{f}{d_O - f} < 0$

A imagem resultante é agora real ($d_I > 0$, à direita da lente) e direita (A < 0), verificandose as seguintes relações em função da distância:

$$|d_O| = \begin{cases} |d_O| \to |f| : |d_I| \to \infty, \quad A \to -\infty, \\ |d_O| = |f|/2 : |d_I| = f, \quad A = -2, \\ |d_O| = 0 : |d_I| = 0, \quad A = -1. \end{cases}$$
(18)

5 Associação de lentes delgadas

Para duas lentes delgadas de distâncias focais f_1 e f_2 afastadas de D (para $D \ll f_1, f_2$) pode calcular-se a distância focal equivalente do conjunto através de:

$$\frac{1}{f_{equiv}} = \frac{1}{f_1} + \frac{1}{f_2} - \frac{D}{f_1 f_2} \tag{19}$$

A dificuldade na determinação da distância focal equivalente f_{equiv} é a medição das distâncias d_O e d_I (que são diferentes das distância do objecto e da imagem às superfícies das lentes ou aos seus planos médios).

Uma abordagem preferível consiste em usar a equação (5) separadamente para cada uma das lentes, e considerar que a *primeira imagem* (real ou virtual) irá constituir-se como o *objecto* para a segunda lente. Neste caso, as regras descritas acima para o traçado de raios de lentes individuais aplicam-se consecutivamente:

- 1. A partir da posição do objecto AB e do tipo da primeira lente L_1 , determina-se a posição da imagem intermédia A'B'
- 2. A partir da posição da imagem intermédia (agora tomada como objecto da segunda lente) e do tipo da segunda lente L_2 , determina-se a posição da imagem final A''B''

Vamos aplicar este método para várias combinações de lentes convergentes e divergentes.

5.1 Lente convergente - lente convergente

A figura 10 representa duas lentes convergentes, L_1 e L_2 , de distâncias focais f_1 e f_2 respectivamente, separadas de uma distância D. O objecto (real) AB situa-se à esquerda de L_1 , e tem uma imagem A'B' por intermédio de L_1 . Esta imagem constitui-se como objecto virtual para L_2 , resultando no final a imagem A''B''. Esta é a montagem mais simples de um **telescópio**, a partir do qual se podem obter grandes ampliações.

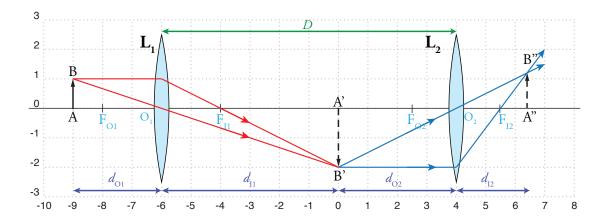


Figura 10: Sistema de duas lentes convergentes, com objecto intermédio real.

Apliguemos as equações de lentes individuais para cada caso:

$$|d_{O}| = \begin{cases} \frac{1}{d_{O_{1}}} + \frac{1}{d_{I_{1}}} = \frac{1}{f_{1}} & d_{O_{1}} = AO_{1} \quad d_{I_{1}} = O_{1}A' \quad f_{1} = O_{1}F_{O_{1}} = O_{1}F_{I_{1}} \\ \frac{1}{d_{O_{2}}} + \frac{1}{d_{I_{2}}} = \frac{1}{f_{2}} & d_{O_{2}} = A'O_{2} \quad d_{I_{2}} = O_{2}A'' \quad f_{2} = F_{O_{2}}O_{2} = O_{2}F_{I_{2}} \\ O_{1}O_{2} = D = d_{I_{1}} + d_{O_{2}} \end{cases}$$

$$(20)$$

Estas três expressões permitem calcular o valor de uma das incógnitas, conhecidos os valores das outras. Por exemplo, uma aplicação comum desta montagem consiste em determinar o valor de uma distância focal desconhecida f_2 , conhecidos os valores de f_1 , d_{O_1} , d_{I_2} e D.

As mesmas expressões aplicam-se para o caso de uma imagem obtida por uma lente L_1 que passa a ser um "objecto" virtual para L_2 , isto é, em que $d_{O2} < 0$, situação ilustrada na Fig. 11.

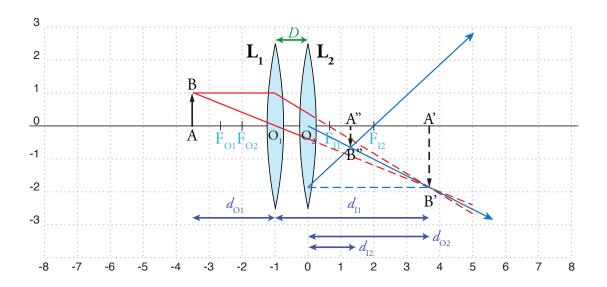


Figura 11: Duas lentes convergentes, com objecto intermédio virtual.

5.2 Lente convergente - lente divergente

O outro sistema de lente dupla de interesse é o caso em que temos uma lente convergente e uma divergente separadas de D, ilustrado na Fig. 12, em que L_1 é convergente e L_2 é divergente. A lente L_1 produz uma imagem intermédia A'B' real e invertida, que é o objecto (real) de L_2 . Uma vez que a segunda lente é divergente, a sua imagem A''B'' (a imagem final) é sempre virtual e invertida.

A figura 13 ilustra a situação em que A'B' está numa posição à direita de L_2 : é uma imagem real (de L_1) mas um objecto virtual (de L_2), já que $d_{O2} < 0$. A imagem A''B'' resultante é real e invertida.

Por fim, se nesta montagem permutarmos L_1 e L_2 (Fig. 14), obtém-se também uma imagem real A''B'', desde que a distância $d_{O1} = AO_1$ seja idêntica. Em qualquer destas situações, pode sempre calcular-se $f_2 < 0$ usando o conjunto das três equações (20).

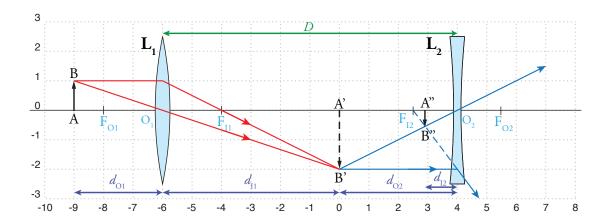


Figura 12: Sistema de lente convergente e divergente com objecto intermédio real: a imagem final é virtual e invertida.

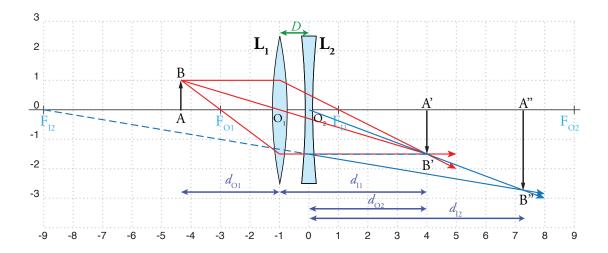


Figura 13: Sistema de lente convergente e divergente com objecto intermédio virtual: a imagem final é real e invertida.

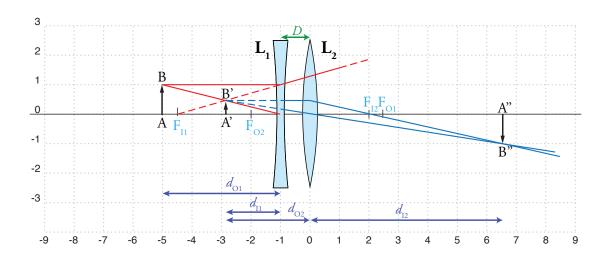


Figura 14: Sistema de lente convergente e divergente.

6 Protocolo Experimental

6.1 Material utilizado

Caixa de óptica equipada com

- calha graduada
- lentes convergentes e divergente
- semi-cilindro de vidro acrílico
- diafragmas
- polaroides
- suportes
- fonte luminosa com lâmpada de incandescência linear

6.2 Procedimento Experimental

6.2.1 Índice de refraçção dum vidro acrílico

- 1. Utilizando a fonte luminosa, obtenha um feixe de luz branca de raios paralelos. Que tipo de lente necessita? (Sugestão: Observe a lâmpada que está no interior da fonte e determine que tipo de simetria tem: planar, esférica, cilíndrica...)
- 2. Com os diafragmas, obtenha um feixe de luz estreito (≈ 1 mm), alinhado com o eixo do transferidor.
- 3. Faça incidir luz branca na superfície plana do semi-cilindro de vidro acrílico. Observe e obtenha os ângulos de reflexão e de transmissão para vários ângulos do feixe incidente, à esquerda e à direita. Faça medições para pelo menos nove valores diferentes do ângulo de incidência.
- 4. Determine a partir do gráfico, por ajuste, o índice de refracção do vidro acrílico.
- 5. Repita as medidas e a análise dos resultados, fazendo agora a incidência na superfície cilíndrica.
- 6. Compare o índice de refração do vidro acrílico a partir da incidência nas duas faces.
- 7. Estime também o valor do índice de refracção a partir do ângulo limite de reflexão total.
- 8. Compare a precisão dos diferentes valores obtidos de n_{vidro} .

6.2.2 Polarização da luz. Ângulo de Brewster

- 1. Observe o efeito de interposição de dois filtros polarizadores, paralelos ou cruzados, no percurso de um feixe luminoso.
- 2. Usando a mesma montagem do ponto anterior, polarize o feixe paralelamente ao plano de incidência, orientando o eixo $0^{\circ} 180^{\circ}$ do filtro polarizador na vertical.
- 3. Para valores do ângulo de incidência próximos do ângulo de Brewster (que pode calcular a partir do índice de refracção e verificar experimentalmente que, para esse valor, os raios reflectido e transmitido fazem 90° entre si) obtenha o intervalo angular em que se extingue praticamente o feixe reflectido.

6.2.3 Distância focal de uma lente convergente ($f \approx 75$ mm)

- 1. Obtenha um feixe de luz branca de raios paralelos, usando a lente colimadora. Determine a distância focal (d.f.) da lente pelo método directo. Repita a experiência duas vezes, colocando a lente noutra posição relativamente à lente de raios paralelos.
- 2. Coloque o *objecto* com mira no suporte da calha, iluminando-o directamente com a fonte luminosa. Coloque a mesma lente convergente a uma distância 150 mm $> d_O >$ 75 mm do objeto.
- 3. Com o écran plano, procure a posição correcta para obter uma *imagem* focada. Utilizando a equação dos focos conjugados, calcule de novo a d.f. da lente.
- 4. Na folha quadriculada em anexo, desenhe um diagrama com o eixo óptico, o objecto e a lente convergente. Utilizando as aproximações paraxial e das lentes delgadas, desenhe a construção geométrica e obtenha a posição da imagem e a respectiva ampliação.
- 5. Medindo agora a imagem, determine a ampliação linear. Compare-a com a que podia calcular pelas distância d_O e d_I .
- 6. Repita a experiência duas vezes, colocando a lente noutras posições relativamente ao objecto.
- 7. Compare o valor da distância focal com o obtido em a) e estime a precisão envolvida em cada um dos métodos que utilizou.

6.2.4 Distância focal de uma lente divergente ($f \approx -150$ mm)

- 1. Associe no mesmo suporte a lente divergente com uma convergente ($f \approx 75$ mm), de forma a que o par se comporte como um sistema convergente (com $D \approx 10$ mm). Utilize esta montagem para determinar a distância focal da lente divergente.
- 2. Repita a montagem para uma diferente distância ao objecto.

													_
												-	
													Ħ
										H			H
													H
													Ħ
													Ħ
													Ħ
													Ħ
													Π
													Ħ
									Ш				
												Ш	