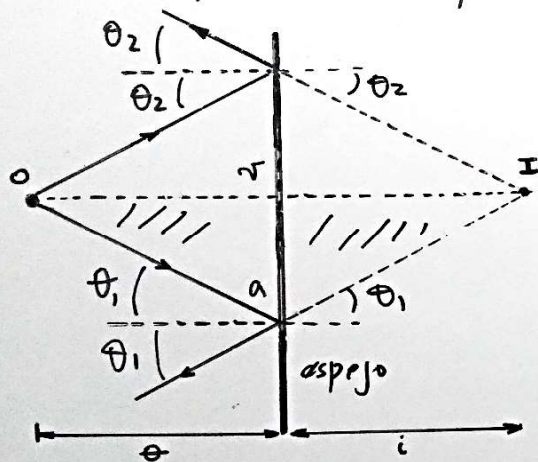


Espejos planos - ondas esféricas

Consideremos una fuente puntual de luz O (objeto) que emite una onda esférica y se encuentra a una distancia " θ " de un espejo.

Si graficamos los rayos reflejados y los extendemos por detrás del espejo se interceptan en el punto I , que resulta la imagen de O .



Esta imagen es "virtual"

Los triángulos OAB y IAB son similares por lo que

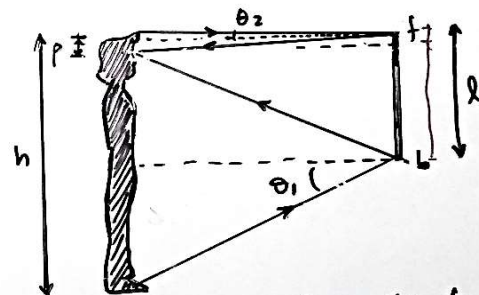
$$\theta = -i$$

En este caso el signo negativo indica que " i " se encuentra del lado opuesto de " θ ".

Si el objeto es una fuente extendida (no puntual) como por ejemplo una cabeza, también se forma una imagen punto a punto con la diferencia de que la izquierda se intercambia con la derecha.

es decir la imagen de una mano derecha, es una mano izquierda.

Ejemplo: ¿Cuál es la altura de un espejo vertical para ver de manera completa una persona de altura h ?



Si los ojos están a una distancia \uparrow de la parte + alta de la cabeza.

El haz q' proviene de la parte + alta se refleja en f y el haz

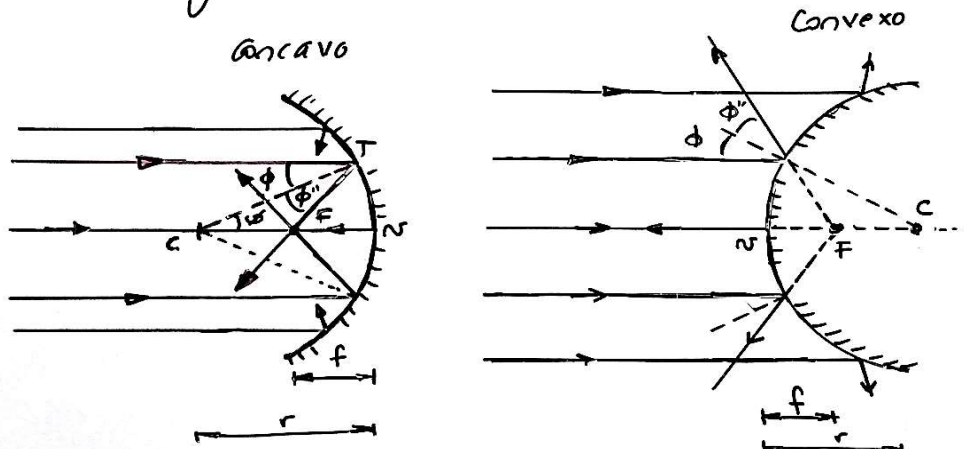
que viene de la parte + baja en b para llegar a los ojos. La dimensión del espejo corresponde al segmento \bar{fb}

$$l = \bar{fb} = (h - p) + p/2 = h/2$$

La altura del espejo tiene que ser $1/2$ de la altura del objeto.

Espejos esféricos

En las figuras se muestra la reflexión de un haz de luz de rayos paralelos en un espejo cóncavo y uno convexo.



El haz de luz reflejado en estos espejos esféricos debe cumplir con la ley de reflexión de manera que $\phi = \phi'$

Por otra parte todos los rayos de luz (que son paralelos, es decir provienen del ∞) reflejados pasan por un punto en común en el caso de un espejo cóncavo y surgen de un punto en común en el caso de un espejo convexo, que denominamos punto focal (F).

Puede verse que el triángulo TCF es isósceles y en el límite que $\phi \rightarrow 0$ $\overline{CF} = \overline{FR}$ es decir que $\overline{FR} = \frac{1}{2} \overline{CR} \Rightarrow$

$$f = \frac{r}{2}$$

Ondas esféricas y espejos esféricos

De las propiedades de los triángulos tenemos que

$$\beta = \alpha + \theta$$

$$\gamma = \alpha + 2\theta$$

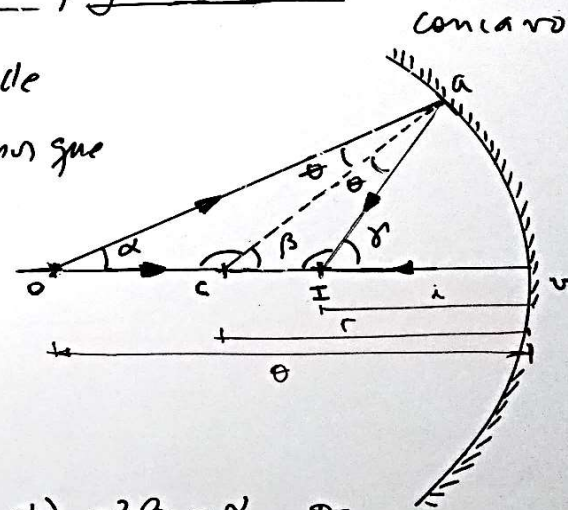
$$\text{si } \theta = \beta - \alpha$$

$$\Rightarrow \gamma = \alpha + 2(\beta - \alpha) = 2\beta - \alpha$$

$$\boxed{\gamma + \alpha = 2\beta}$$

Si en particular α es pequeño, es decir

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{tg } \alpha \approx \alpha \approx \frac{\overline{a\overline{r}}}{\overline{O\overline{r}}} \approx \frac{\overline{a\overline{r}}}{r} \\ \beta = \frac{\overline{a\overline{r}}}{r} \\ \gamma \approx \frac{\overline{a\overline{r}}}{f} \end{array} \right.$$



Si además suponemos que el haz de luz surge del punto O con un ángulo $\alpha \ll 1$, luego podemos reemplazar en la ecuación

$$\alpha + \theta = 2\beta$$

que queda

$$\frac{\alpha r}{\theta} + \frac{\alpha r}{i} = \frac{2 \alpha r}{r}$$

es decir

$$\boxed{\frac{1}{\theta} + \frac{1}{i} = \frac{2}{r} = \frac{1}{f}}$$

observar que si $\theta \rightarrow \infty$

$$\boxed{i = f}$$

ecuación válida para espejos esféricos

A partir de aquí es necesario establecer una convención de signos consistente para θ , i y r .

Definimos dos lados el lado real (R) y el lado virtual (V)

El lado del espejo de donde viene la luz es el lado R

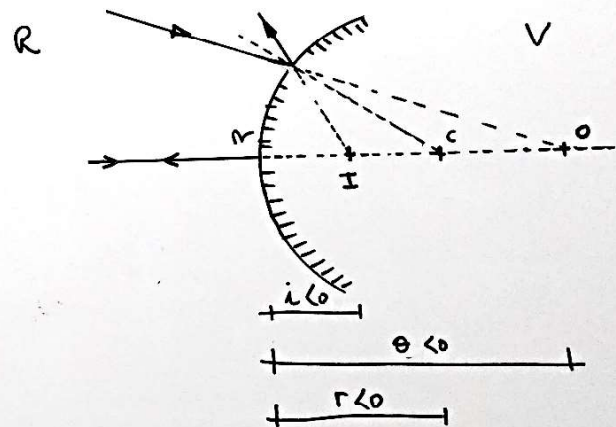
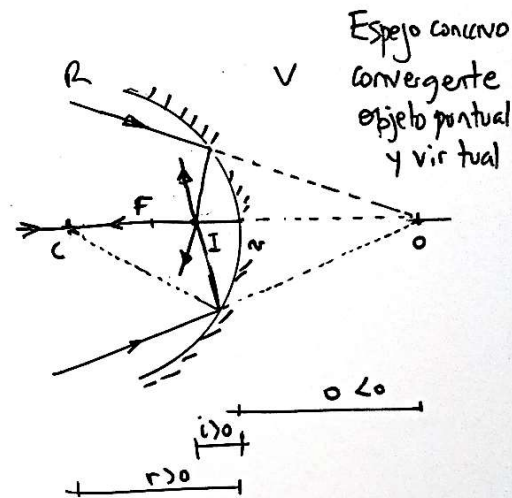
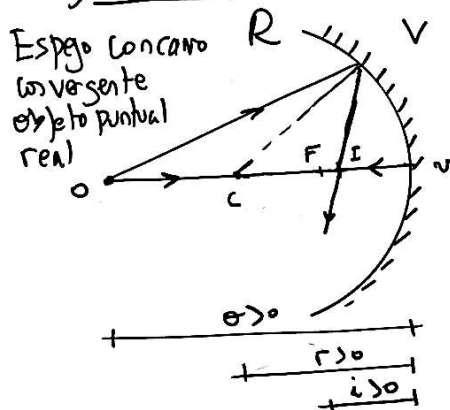
El lado posterior al espejo es el lado virtual o V.

Convención de signos para espejos esféricos

- ① $\theta, i > 0$ si la imagen se encuentra del lado R
 $\theta, i < 0$ si la imagen se encuentra del lado V

- ② $r > 0$ si el centro de curvatura se encuentra del lado R
 $r < 0$ si está del lado V

Ejemplos



Ejemplo:

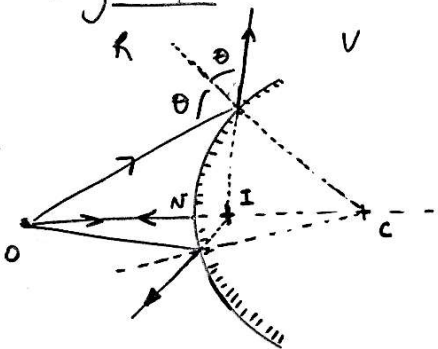
Para un espejo cóncavo tenemos

$$o = 14 \text{ cm} > 0$$

$$r = 20 \text{ cm} < 0$$

Si usamos la fórmula para espejos esféricos

$$\frac{1}{o} + \frac{1}{i} = \frac{2}{r}$$



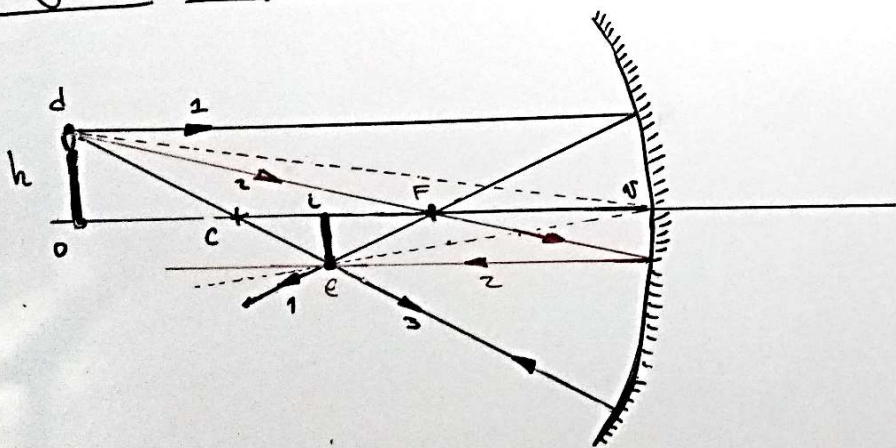
luego $\frac{1}{14 \text{ cm}} + \frac{1}{i} = -\frac{2}{20 \text{ cm}} = -\frac{1}{10} \Rightarrow \frac{1}{i} = -\frac{1}{10} - \frac{1}{14}$

$$i = -5.83 \text{ cm}$$

Si el haz viene del infinito $o \rightarrow \infty \Rightarrow i = -10 \text{ cm}$

Objetos no puntuales

construcción



Observando los triángulos $o\theta d$ y $i\theta v$ podemos ver que son semejantes por lo tanto

$$\frac{de}{od} = \frac{iv}{ov} = \frac{i}{o}$$

esta cantidad se denomina "aumento lateral" y se define arbitrariamente como

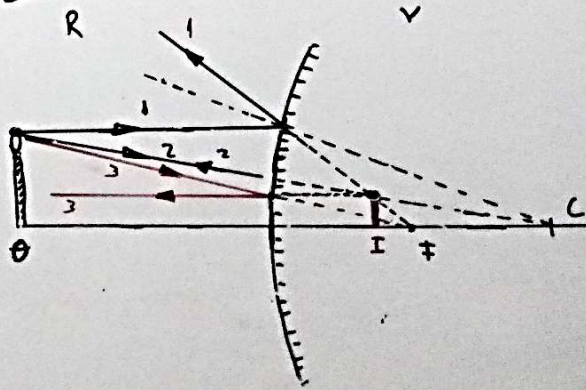
$$m = -\frac{i}{o}$$

por ejemplo en un espejo plano

$$o = -i \Rightarrow m = +1$$

La magnificación describe el aumento de un espejo ya sea esférico o plano. Si el signo es positivo $m > 0$ la imagen será derecha, si $m < 0$ la imagen será invertida.

Ejemplo: Espejo cóncavo



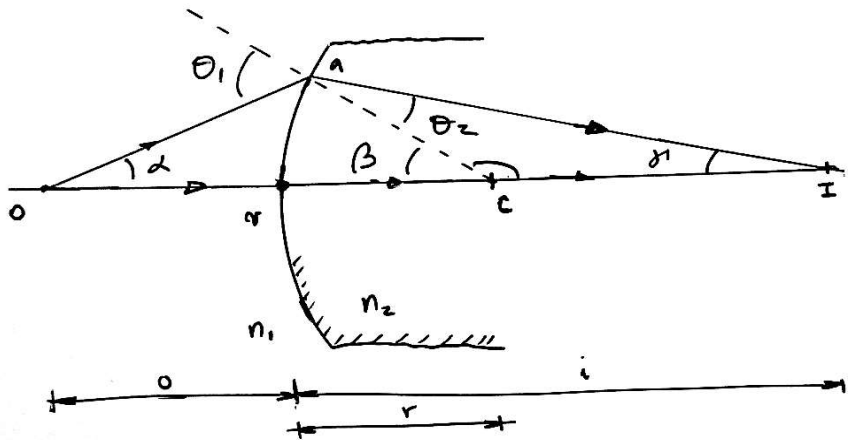
$$r < 0$$

$$o > 0$$

$$i < 0$$

$$m = -\frac{i}{o}$$

Superficies refractantes esféricas



Tenemos una fuente puntual O , cerca de una superficie refractante esférica convexa de radio r . La superficie esférica separa dos medios con \neq índice de refracción n_1 y n_2 .

Trazamos dos rayos, uno a través del punto A , el vértice de la superficie esférica y otro formando un ángulo α y que incide en la superficie en el punto a . En este punto se cumple la Ley de Snell

$$n_1 \sin \theta_1 = n_2 \sin \theta_2$$

e intersecta al eje de la superficie esférica en I ,

que a la imagen de O .

De acuerdo a las propiedades de los triángulos.

$$\rightarrow \theta_1 = \alpha + \beta$$

$$\beta = \theta_2 + \gamma$$

Si $\alpha \ll$ también lo son β, γ, θ_1 y θ_2 por lo tanto usamos la aproximación

$$\sin x \approx x$$

\Rightarrow la ley de Snell nos queda,

$$n_1 \theta_1 \approx n_2 \theta_2 \Rightarrow \theta_2 \approx \frac{n_1}{n_2} \theta_1$$

$$\Rightarrow \beta \approx \frac{n_1}{n_2} \theta_1 + \gamma$$

más aún $\beta \approx \frac{n_1}{n_2} (\alpha + \beta) + \gamma$

reordenando $(n_2 - n_1) \beta \approx n_1 \alpha + n_2 \gamma$

si aproximamos $\beta = \frac{a\bar{r}}{r}$

$$\alpha \approx \frac{a\bar{r}}{o}$$

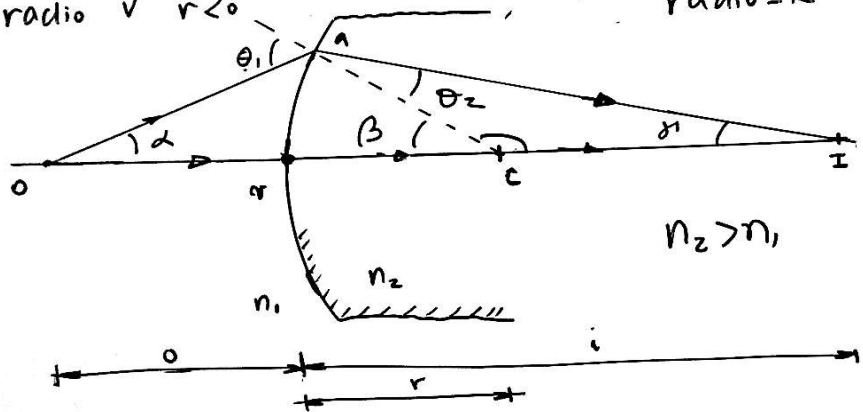
$$\gamma \approx \frac{a\bar{r}}{i}$$

tenemos que

$$(n_2 - n_1) \frac{a\bar{r}}{r} \approx n_1 \frac{a\bar{r}}{o} + n_2 \frac{a\bar{r}}{i}$$

objeto $R \quad \theta > 0$
 imagen $V \quad i < 0$
 radio $V \quad r < 0$

objeto $-V \quad \theta < 0$
 imagen $-R \quad i > 0$
 radio $-R \quad r > 0$



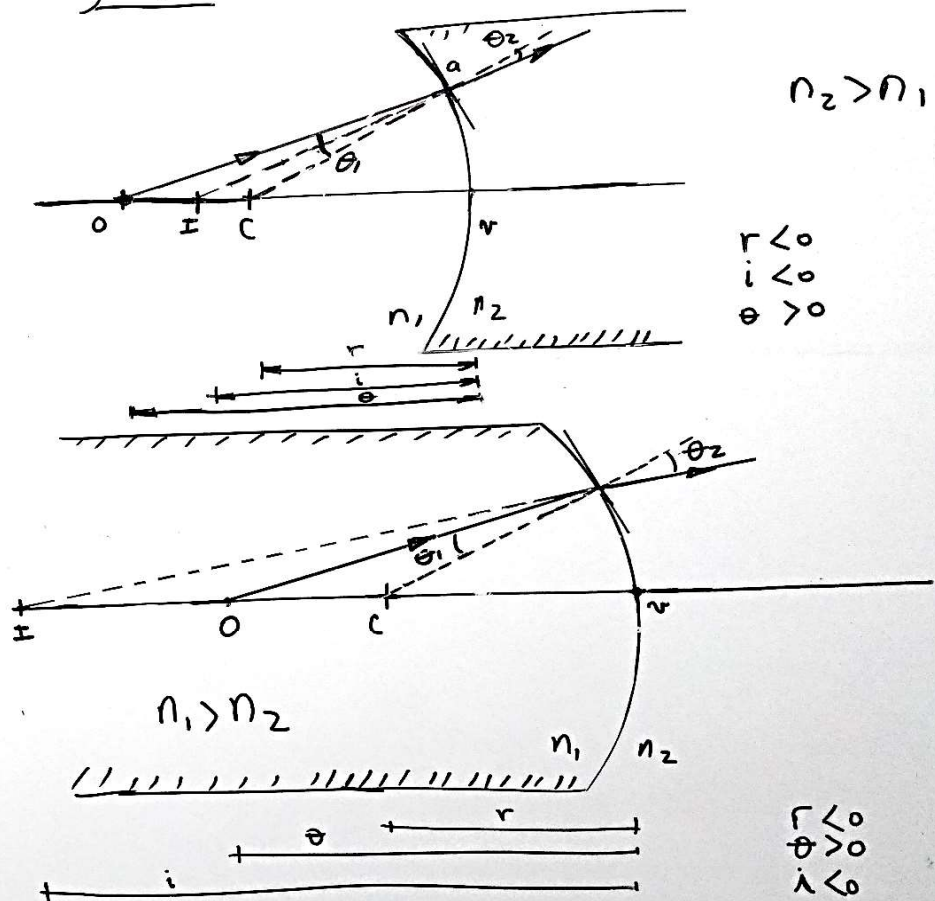
$$(n_2 - n_1) \frac{\overline{ar}}{r} \approx n_1 \frac{\overline{ar}}{\theta} + n_2 \frac{\overline{ar}}{i}$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{(n_2 - n_1)}{r} \approx \frac{n_1}{\theta} + \frac{n_2}{i}}$$

Recordemos que esta ecuación se cumple para haces de luz provenientes de objetos puntuales que se refractan en superficies esféricas formando un ángulo α pequeño.

En este caso, al contrario de los espejos la imagen real se forma del lado opuesto a la superficie

Ejemplo



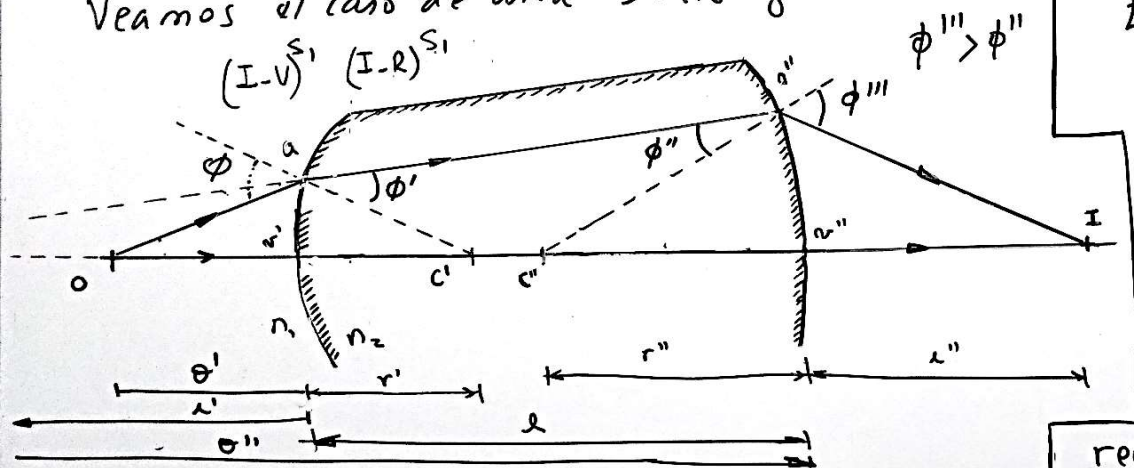
Si $n_1 = 2$ $n_2 = 1$ $\theta = 15 \text{ cm}$ $r = 10 \text{ cm}$
 usamos la fórmula para superficies refractantes,

$$-\frac{(1-2)}{10} \approx \frac{2}{15} + \frac{1}{i} \approx \frac{1}{10} \Rightarrow$$

$$\frac{1}{i} \approx \frac{1}{10} - \frac{2}{15} \Rightarrow \boxed{i \approx -30 \text{ cm}}$$

Lentes delgadas

En la mayoría de los casos existen dos superficies refractoras, este es el caso, por ejemplo de los anteojos donde la luz atraviesa aire-vidrio-aire. En los microscopios, telescopios, cámaras fotográficas etc, en general existen más de dos superficies. Veamos el caso de una "lente gruesa"



Vamos a analizar la primera superficie.

La formación de la imagen se produce del lado virtual de la superficie (para la imagen). Utilizamos la ecuación que obtuvimos para superficies refractoras esféricas

$$\frac{n_1}{\theta'} + \frac{n_2}{l'} = \frac{n_2 - n_1}{r'}$$

En esta superficie $n_1 = 1$; $n_2 = n$ además $l' < 0$, $r' > 0$, $\theta' > 0$. Como $l' < 0$ vamos a usar $l' = -|l'|$, luego la ecuación anterior nos queda,

$$\frac{1}{\theta'} - \frac{n}{|l'|} = \frac{n-1}{r'}$$

Veamos que sucede con la segunda superficie. En este caso

$$\theta'' = |l'| + l$$

Si aplicamos la ecuación para una superficie refractora, en el caso de la 2da superficie, tenemos que ahora $n_1 = n$ y $n_2 = 1$ \therefore

$$\frac{n}{\theta''} + \frac{1}{l''} = \frac{1-n}{r''} \quad \begin{array}{l} l'' > 0 \\ \theta'' > 0 \\ r'' < 0 \end{array}$$

reemplazamos θ'' , nos queda,

$$\frac{n}{|l'| + l} + \frac{1}{l''} = \frac{1-n}{r''}$$

Despejamos $|l'|$ de la ecuación para la 1ra superficie

$$\frac{1}{n\theta'} - \frac{(n-1)}{nr'} = \frac{1}{|l'|} \Rightarrow |l'| = -\frac{nr'\theta'}{(n-1)\theta' - r'}$$

y reemplazamos en la ecuación p/la 2da superficie.

$$\frac{n}{-nr'\theta'} + \frac{1}{i''} = \frac{1-n}{r''}$$

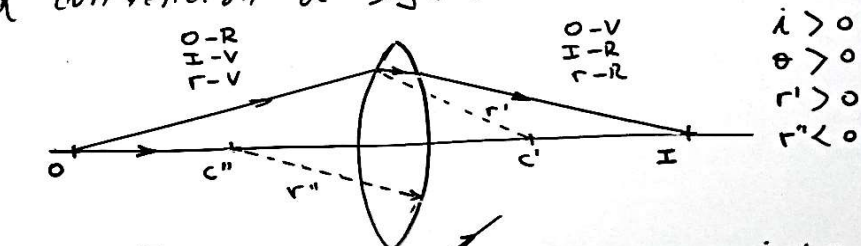
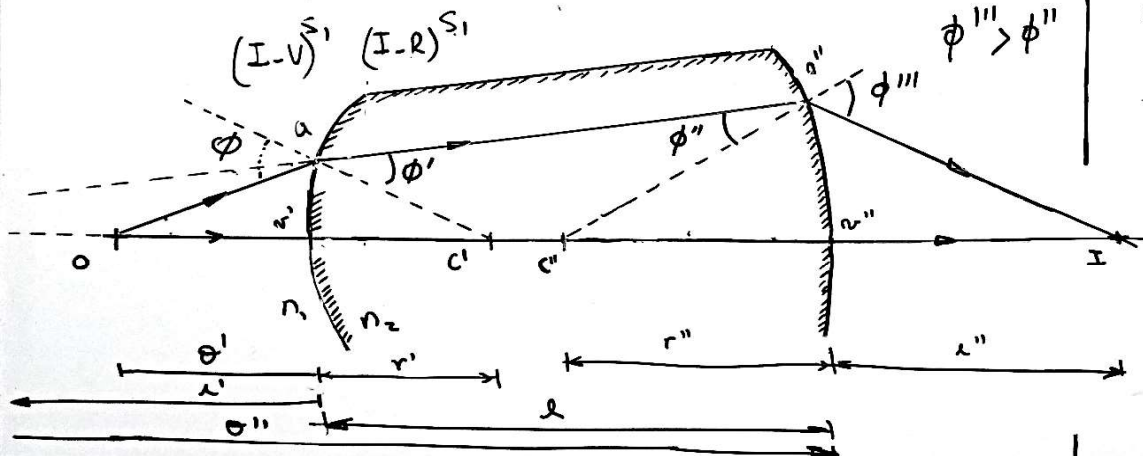
Ahora consideramos que $l \ll r$, por lo que aproximamos el denominador del tercer término, y el resultado corresponde a "lentes delgadas"

Si consideramos la lente como un todo y llamamos $\theta' = \theta$; $i'' = i$ tenemos

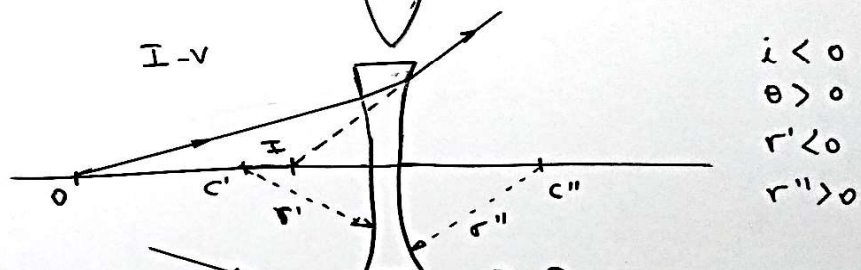
Ecuación
P/lentes
delgadas

$$(\eta-1) \left(\frac{1}{r'} - \frac{1}{r''} \right) = \frac{1}{\theta} + \frac{1}{i}$$

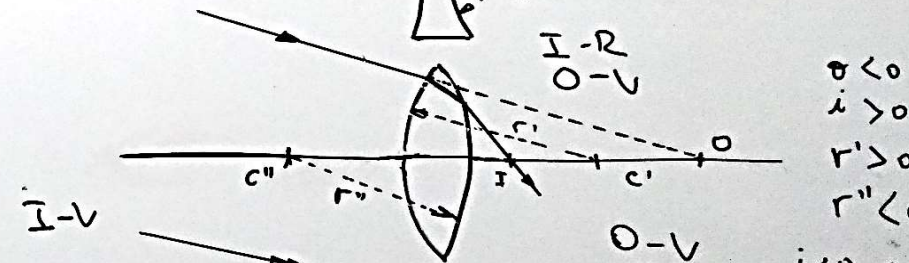
En los gráficos a continuación se discute la convención de signos.



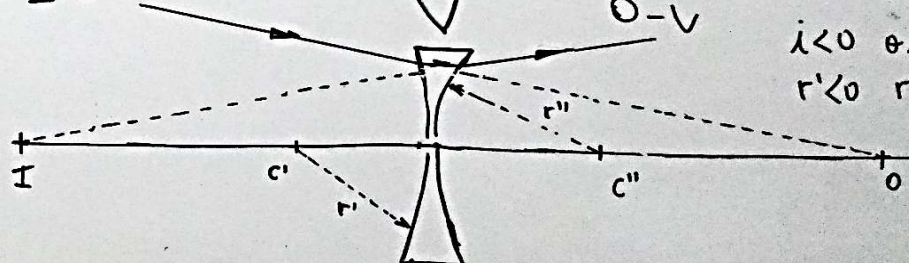
$i > 0$
 $\theta > 0$
 $r' > 0$
 $r'' < 0$



$i < 0$
 $\theta > 0$
 $r' < 0$
 $r'' > 0$



$\theta < 0$
 $i > 0$
 $r' > 0$
 $r'' < 0$



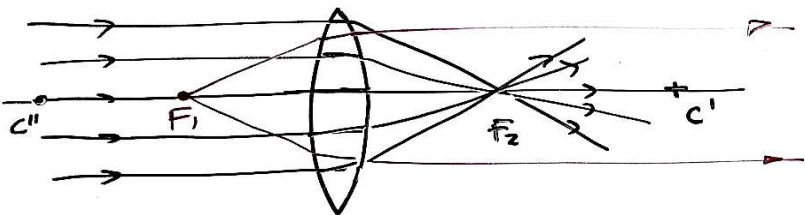
$i < 0$ $\theta < 0$
 $r' < 0$ $r'' > 0$

$$\Rightarrow -\frac{(\eta-1)\theta' - r'}{r'\theta'} + \frac{1}{l''} = \frac{1-\eta}{r''}$$

$$\therefore \frac{(\eta-1)}{r'} - \frac{1}{\theta'} - \frac{1}{l''} = \frac{\eta-1}{r''}$$

$$(\eta-1) \left(\frac{1}{r'} - \frac{1}{r''} \right) = \frac{1}{\theta'} + \frac{1}{l''}$$

Supongamos ahora objetos distantes cuya luz incide sobre una lente delgada. Podemos considerar que estos rayos de luz provienen del ∞ .



El punto donde se focaliza la imagen se denomina "segundo punto focal de la lente", F_2 .

El primer punto focal de la lente corresponde a la posición del objeto de manera tal que los haces refractados forman la imagen en el ∞ .

Luego si $\theta \rightarrow \infty$ $i = f_2$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{1}{f_2} = (n-1) \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)}$$

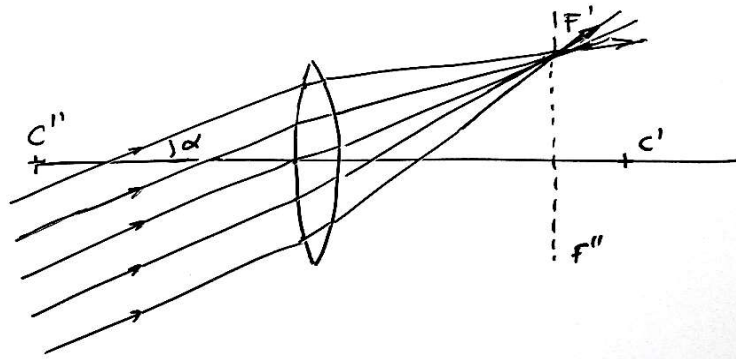
Ecuación del fabricante de lentes.

por otro lado como

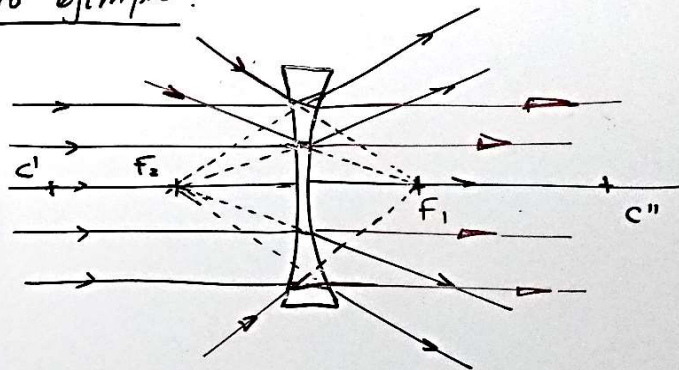
$$\frac{1}{\theta} + \frac{1}{i} = (n-1) \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{1}{\theta} + \frac{1}{i} = \frac{1}{f_2}}$$

Si el haz de rayos que viene del ∞ forma un ángulo con el eje de la lente, la imagen se forma en el plano $F'-F''$ (ver figura)



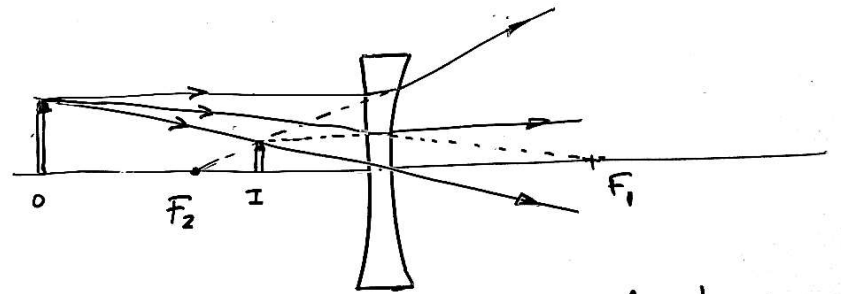
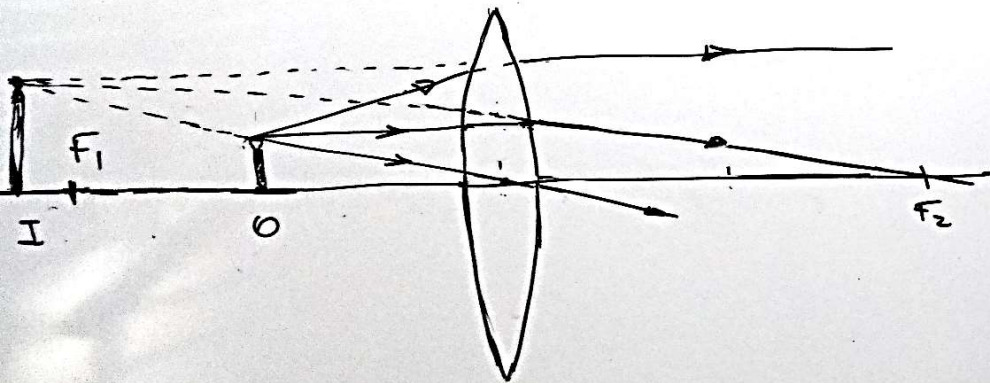
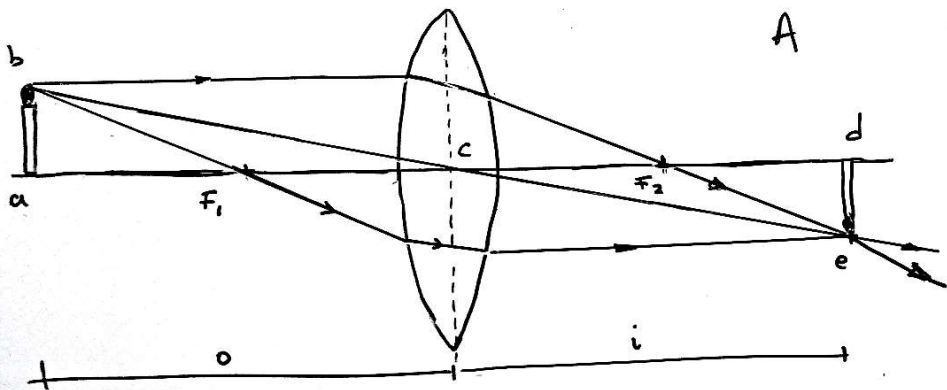
Otro ejemplo:



Objetos extendidos

Para determinar la imagen de un objeto extendido pueden utilizarse tres líneas representativas.

Veamos el caso de la figura.



Si miramos la figura A, los triángulos abc y dec son semejantes \therefore

$$\frac{ed}{ab} = \frac{cd}{ac} = \frac{i}{o}$$

Esto es lo que definimos como magnificación lateral,

$$m = -\frac{i}{o}$$

Donde el signo menos se incorpora para que en el caso de una imagen invertida m sea < 0 .