

University of the Pacific Scholarly Commons

Euler Archive - All Works Euler Archive

1768

Recherches sur la confusion des verres dioptriques causée par leur ouverture

Leonhard Euler

Follow this and additional works at: https://scholarlycommons.pacific.edu/euler-works

Part of the Mathematics Commons
Record Created:
2018-09-25

Recommended Citation

Euler, Leonhard, "Recherches sur la confusion des verres dioptriques causée par leur ouverture" (1768). *Euler Archive - All Works*. 353. https://scholarlycommons.pacific.edu/euler-works/353

This Article is brought to you for free and open access by the Euler Archive at Scholarly Commons. It has been accepted for inclusion in Euler Archive - All Works by an authorized administrator of Scholarly Commons. For more information, please contact mgibney@pacific.edu.

NATERIERE REPORTE REPO

RECHERCHES

SUR

LA CONFUSION DES VERRES DIOPTRIQUES

PAR M. L. EULER.

Ι.

Il y a deux défauts principaux, auxquels les verres dioptriques sont l'affujettis, l'un vient de la diverse réfrangibilité des rayons de lumiere, & l'autre de la figure des verres. Je me propose d'examiner ici ce dernier défaut, & de déterminer exactement la quantité de la confusion qui est causée par la figure sphérique des verres. que les Geométres ayent asses bien réussi à trouver de telles figures, qui ne produiroient aucune confusion, les ouvriers n'ont pas encore trouvé moyen de donner aux verres ces figures: la figure sphérique étant l'unique qu'on puisse imprimer au verre avec le dégré de précifion que le but de ces verres exige. Je suppose done que les faces des verres soient travaillées exactement sur des bassins spériques; & puisque cette figure n'a pas la propriété, que tous les rayons, qui viennent d'un point de l'objet, soient réunis par la réfraction dans un seul point, il en naîtra une confusion dans l'image formée, qui sera d'autant plus grande, plus on donnera d'ouverture au verre. C'elt à cause de cette circonstance qu'on dit, que cette confusion vient de l'ouverture du verre; & partant mes recherches rouleront sur la quantité de la confusion, qu'un verre, dont les faces sont parfaitement sphériques, doit produire à cause de son ouverture.

0 2

- Planche V. Fig. 1.
- 2. Pour donner une idée plus nette de cette confusion, confidérons un verre PP, dont les deux faces PMAMP & PNBNP, soient parsaitement sphériques. La ligne EF tirée par les centres de ces deux sphéricités représentera l'axe du verre. Soit E, un point lumineux situé dans l'axe du verre, & les rayons qui sont transmis par le milieu du verre AB, représenteront l'image dans un certain point de l'axe F. Or les rayons qui passent par les bords du verre MM, concourent avec l'axe dans un autre point G; de sorte que si ceux cy étoient transmis tous seuls, l'image du point lumineux seroit représentée en G. D'où l'on comprend que les rayons qui passent entre le milieu & les bords du verre, représenteront l'image entre les points F & G de l'axe, de sorte que tout l'espace F G sera rempli d'images du point lumineux E; je nommerai cet espace F G l'espace de diffusion de l'image: & il est clair que c'est de là que la consusion tire son origine, dont je déterminerai ensuite la juste quantité.
- 3. Pour dérerminer cet espace de dissus on s'a qu'à chercher en général le point G, où un rayon quelconque EM, qui passe par le verre hors de l'axe, rencontrera l'axe après la réfraction. Car alors, faisant évanouir l'intervalle AM, on aura le point F, où les rayons qui passent par le milieu du verre, représenteront l'image; & posant ensuire l'intervalle AM égal au demi-diametre de l'ouverture du verre, on trouvera le point G, où les rayons qui passent par les bords du verre, concourront avec l'axe. L'intervalle entre ces deux points F & G, sera ce que je nomme l'espace de dissus principal d'où il est evident, que cet espace sera d'autant plus grand, plus sera grande l'ouverture du verre: car, si l'ouverture MM évanouïssoit, l'espace de dissus no serie de dissus points l'espace de dissus pour les réduiroit aussi à rien.
- 4. Voilà donc la question à laquelle mes recherches se réduisent: Les deux faces sphériques PAP & PBP, avec l'épaisseur AB du verre étant données, de même que le lieu du point lumineux E, trouver le point G, où un rayon EM, qui passe par le verre dans un point donné M, coupera l'uxe du verre EF.

- Ctions, qui se sont tant à l'entrée M du rayon EM dans le verre, qu'à son issue en N: dans la premiere le rayon passe de l'air dans le verre, & le sinus d'incidence sera à celui de réfraction comme 31 à 20, pour les rayons d'une moyenne réfrangibilité, auxquels je me borne ici uniquement; me réservant de traiter à part de la consussan qui est causée par la différente réfrangibilité des rayons. Donc, au point N, où les rayons sortent du verre en l'air, le sinus d'incidence sera à celui de réfraction comme 20 à 31. Or je mettrai ici pour la commodité du calcul la fraction \$\frac{1}{26} \square n.
- 6. Pour représenter ces choses plus sensiblement, soit AM le face antérieure du verre, dont le centre soit en C, & le demi-diametre CA = CM = f; ensuite soit BN la face postérieure du verre, son centre en D, & son demi-diametre DB = DN = g: or la distance de ces deux faces ou l'épaisseur du verre soit nommée AB = d. Que le point lumineux E se trouve devant le verre à la distance AE = a, & soit la distance du point M à l'axe = x, de sorte que, si le point M est pris dans les bords du verre, x soit égal au demi-diametre de son ouverture. J'envisige donc le verre comme convexe de ses deux côtés, ce qui n'empêche pas que les recherches suivantes ne s'étendent aussi à des verres concaves, puisqu'on n'aura qu'à prendre négatif le demi diametre d'une face concave.
- 7. La commodité du calcul exige, qu'au lieu de x, nous y introduisions l'angle AEM $\equiv \phi$, qu'il sera permis de regarder comme assès petit, pour qu'il soit assès exactement sin $\phi \equiv \phi \frac{1}{6}\phi^3$, ce qui ne s'écarre pas sensiblement de la vérité, quand même l'angle ϕ ett de plusieurs dégrés: car, soit $\phi \equiv 30^{\circ}$, & cette formule donne sin $\phi \equiv 0,499575$, qui ne differe de la vérité que de 0,000325; mais posant $\phi \equiv 15^{\circ}$, cette formule donne sin $\phi \equiv 0,258809$, le véritable sinus de 15° étant $\equiv 0,258819$, de sorte que l'erreur n'est que 0,00001: d'où l'on peut juger, à quel degré notre formule approche de la verité. Réciproquement donc aussi, lorsque le sous de 15° étant $\phi \equiv 0,258819$, de sorte que l'erreur n'est que 0,00001: d'où l'on peut juger, à quel degré notre formule approche de la verité. Réciproquement donc aussi, lorsque le sinus

Fig. t.

finus d'un angle moindre que de 30° est = s, l'angle même sera asses exactement = s + \frac{1}{5}s^3.

- 8. Ayant donc posé l'angle $AEM = \emptyset$, puisqu'il est asses petit, nous aurons asses près $x = a\emptyset$. Ensuite, posons aussi pour abréger le calcul EC = c, de sorte qu'il soit c = a + f, & prolongeons le rayon une sois rompu MN, jusqu'à sa rencontre avec l'axe en O. C'est ce point O qu'il saut déterminer, avant qu'on puisse trouver le point G, où le rayon rencontre l'axe après avoir sousser la double réfraction.
- 9. Cherchons donc d'abord le point O, & puisque dans le triangle ECM sont donnés les deux côtés CM $\equiv f$, & CE $\equiv c$, avec l'angle CEM $\equiv \varphi$, on en tire

 $f: \text{ fin } \phi = c: \text{ fin EM} m, \text{ d'où fin EM} m = \frac{c \text{ fin } \phi}{f},$

& puisque sin $\phi = \phi - {}^{*}_{\sigma} \phi^{3}$ nous aurons:

fin EMm =
$$\frac{c}{f}$$
 ($\phi - \frac{1}{6}\phi^3$,

& partant l'angle même:

$$EMm = \frac{c}{f} (\phi - \frac{1}{6}\phi^3) + \frac{c^3}{6f^3} (\phi - \frac{1}{6}\phi^3)^3.$$

Donc, en négligeant les puissances de p qui surpassent la troisieme :

$$EMm = \frac{e}{f} \varphi + \frac{c(cc - f)}{6f^3} \varphi^3,$$

d'où, si nous retranchons l'angle CEM = Φ, il restera l'angle

$$ECM = \frac{c-f}{f} \varphi + \frac{c(cc - ff)}{6f^3} \varphi^{\bullet}.$$

verre & CMO l'angle de réfraction; donc puisque les sinus de ces deux

deux angles sont entr'eux comme n à 1, & que nous venons de trouver

fin EMm =
$$\frac{c}{f}$$
 ($\phi - \frac{1}{6}\phi^3$)

nous aurons:

fin CMO
$$\equiv \frac{c}{nf} (\phi - \frac{1}{4}\phi^3)$$

& partant cet angle lui-même sera

$$CMO = \frac{c}{nf} \varphi + \frac{c(cc - nnff)}{6n^3f^3} \varphi^3.$$

Otons cet angle de l'angle ECM $= \frac{c-f}{f} \phi + \frac{c(cc-ff)}{6f^3} \phi^3$,

pour avoir l'angle

$$COM = \frac{(n-1)c-nf}{nf} \varphi + \frac{c((n^3-1)cc-nn(n-1)ff)}{6n^3f^3} \varphi^3.$$

De là le finus de cet angle se trouvera:

$$\sin COM = \frac{(n-1)c-nf}{nf} \phi + \frac{3(n-1)c^3 + 3(n-1)^2 ccf - 4n(n-1)cff + nnf^3}{6nnf^3} \phi^3,$$

& puifque fin COM : CM = fin CMO : CO, nous aurons

$$co = \frac{CM \text{ fin } CMO}{\text{fin } COM}$$
, & par conféquent:

$$CO = \frac{\frac{c}{n} - \frac{c}{6n} \phi \phi}{\frac{(n-1)c - nf}{nf} + \frac{3(n-1)c^3 + 3(n-1)^2 ccf - 4n(n-1) cff + nnf^3}{6nnf^3} \phi \phi}$$

11. Or, parceque OO est une quantité asses petite, cette expression se change en cette forme

$$co = \frac{cf}{(n-1)c-nf} - \frac{cf}{6((n-1)c-nf)} \phi \phi - \frac{c(3(n-1)c^3 + 3(n-1)^2ccf - 4n(n-1)cff + nnf^3)}{6nf((n-1)c-nf)^2} \phi \phi,$$

& par la réduction en celle-ci:

$$CO = \frac{cf}{(n-1)c-nf} - \frac{(n-1)cc(cc+(n-1)cf-nff)}{2nf((n-1)c-nf)^2} \, \phi \phi, \text{ ou bien}$$

$$CO = \frac{cf}{(n-1)c-nf} - \frac{(n-1)cc(c-f)(c+uf)}{2nf((n-1)(c-vf)^2)} \, \phi \phi.$$

Ajoutons y AC $\equiv f$, pour avoir

AO =
$$\frac{nf(c-f)}{(n-1)c-nf} - \frac{(n-1)cc(c-f)(c+nf)}{2nf((n-1)c-nf)^2} \Phi \Phi$$
,
& l'angle AOM est = $\frac{(n-1)c-nf}{nf} \Phi + \frac{c((n^3-1)cc-nn(n-1)ff)}{6n^3f^3} \Phi^3$.

- fait le rayon une fois rompu avec l'axe, nous en déterminerons par une opération semblable le point G, où le rayon aprés les deux réfractions rencontrera l'axe.
- Pour cet effet, posons la distance DO $\equiv e$, & l'angle DON $\equiv \psi$, le demi-diametre de la face sphérique BM érant $\equiv g$, & nous aurons sin $\psi \equiv \psi \frac{1}{6}\psi^3$. Or la résolution du triangle DON donne: DN: sin DON \equiv DO: sin ON n, & partant:

fin ON
$$n = \frac{e}{g} (\psi - \frac{1}{6} \psi^3)$$
,

d'où nous conclurons l'angle même:

$$ON_n = \frac{\epsilon}{g} \psi + \frac{\epsilon (\epsilon e - gg)}{6g^2} \psi^3,$$

Otons en l'angle DON = 4 pour avoir l'angle

$$OD_n = \frac{e - g}{g} \psi + \frac{e(ce - gg)}{6g^3} \psi^3.$$

14. Or ONn = DNM est l'angle d'incidence à la seco - de réfraction en N, & GNn l'angle de réfraction; d'où l'on sire

fin ONn: fin GNn = 1: n ou fin GNn = n fin ONn,

donc: fin $GN_{\pi} = \frac{ne}{g} (\psi - \frac{1}{6} \psi^3)$

& partant l'angle même:

$$GN_n = \frac{ne}{g} \psi + \frac{ne(nnee - gg)}{6g^3} \psi^3.$$

Otons de cet angle l'angle ODN $= \frac{e-g}{g} \psi + \frac{e(ee-gg)}{6g^3} \psi^3$,

& le reste sera l'angle

$$DGN = \frac{(n-1)e+g}{g} \psi + \frac{e((n^3-1)ee-(n-1)gg}{6g^3} \psi^3,$$

& fon finus

$$\sin DGN = \frac{(n-1)e+g}{g} \psi + \frac{3n(n-1)e^3 - 3(n-1)^2 eeg - 4(n-1)egg - g^3}{6g^3} \psi$$

15. Enfin le triangle DGN donne DG $= \frac{DN \sin GNa}{\sin DGN}$, ou bien

$$DG = \frac{n e \psi - \frac{1}{6} n e \psi^{3}}{g \psi + \frac{3 \pi (n-1) e^{3} - 3 (n-1)^{2} e e g - 4 (n-1) e g g - g^{3}}{6 g^{3}} \psi_{3},$$

dont la valeur approchante est

$$DG = \frac{neg}{(n-1)e+g} - \frac{neg}{6((n-1)e+g)} \Psi^{2}$$
Mém, de l'Acad, Tom. XVII. P —ne

$$-\frac{ne(3n(n-1)e^3-3(n-1)^2 eeg-4(n-1)eeg+g^3)}{6g((n-1)e+g^2}\psi^2,$$

qui se réduit à

$$DG = \frac{neg}{(n-1)e+g} - \frac{n(n-1)ee(e-g)(ne+g)}{2g((n-1)e+g)^2} \psi^2.$$

Otons en BD = g pour avoir

$$BG = \frac{g(e-g)}{(n-1)e+g} - \frac{n(n-1)ee(e-g)(ne+g)}{2g((n-1)e+g)^2} \psi^2,$$

& nous avons déjà trouvé l'angle

$$BGN = \frac{(n-1)e+g}{g} \psi + \frac{e((n^2-1)ee-(n-1)gg)}{6g^3} \psi^3.$$

16. Maintenant, nous n'avons qu'à mettre ici au lieu de $e \& \psi$ les valeurs que nous avons trouvées cy-dessus. Or, puisque DO $\equiv e$, il s'ensuit BO $\equiv e - g \& AO \equiv d + e - g$, d'où

$$e = \frac{nf(c-f)}{(n-1)c-nf} + g - d - \frac{(n-1)cc(c-f)(c+nf)}{2nf((n-1)c-nf)^2} \varphi \varphi, \&$$

$$\psi = \frac{(n-1)c-nf}{nf} \varphi + \frac{c((n^3-1)cc-nn(n-1)ff)}{6n^3f^3} \varphi^3.$$

Mais posons pour abréger $e \equiv P - Q \phi \phi$, de sorte que

$$P = \frac{nf(c-f)}{(n-1)c-nf} + g - d\&Q = \frac{(n-1)cc(c-f)(c+nf)}{2nf((n-1)c-nf)^2},$$

& ces valeurs substituées, en négligeant les plus hautes puissances de Ø, donneront

$$BG = \frac{g(P - g - Q\Phi\Phi)}{(n-1)P + g - (n-1)Q\Phi\Phi} - \frac{n(n-1)PP(P-g)(nP+g)((n-1)c - nf)^2}{2 nnffg((n-1)P + g)^2} \Phi\Phi,$$

& développant le premier nombre :

$$BG = \frac{g(P-g)}{(n-1)P+g} - \frac{gQ}{(n-1)P-g} \varphi \varphi + \frac{(n-1)gQ(P-g)}{((n-1)P+g)^2} \varphi \varphi$$

$$- \frac{n(n-1)PP(P-g)(nP+g)((n-1)c-nf)^2}{2nnff_{\mathcal{I}}((n-1)P+g)^2} \varphi \varphi,$$

qui se réduit à cette forme :

$$BG = \frac{g (P - g)}{(n - 1) P + g} - \frac{ngg Q}{((n - 1) P + g)^2} \varphi \varphi$$

$$- \frac{n(n - 1) P P (P - g)(nP + g)((n - 1) c - nf)^2}{2 nnffg ((n - 1) P + g)^2} \varphi \varphi,$$

& n'ayant pas besoin de connoître l'angle BGN à ce dégrè de précision, nous aurons

$$BGN = \frac{((n-1)c - nf)((n-1)P + g)}{nfg} \varphi.$$

17. Posons pour abréger (n — 1) c — nf = nh, & nous aurons

$$P = \frac{f(c-f) + h(g-d)}{h}; Q = \frac{(n-1)cc(c-f)(c-h)}{2nnfhh},$$

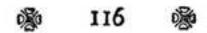
$$P-g = \frac{f(c-f)-dh}{h}; (n-1)P+g = \frac{f(f+nh)(f+g)-(n-1)dh}{h},$$

$$nP + g = \frac{cf + nfh + (n+1)gh - ndh}{h}$$
; d'où l'on tirera

$$BG = \frac{fg(c-f) - \partial gh}{ff + nh(f+g) - (n-1)dh} - \frac{(n-1)ccgg(c-f)(c-h)}{2nf(ff + nh(f+g) - (n-1)dh)^2} \mathfrak{O}\mathfrak{D}$$

$$= \frac{n(n-1)(f(c-f) + h(g-d))^2(f(c-f) - dh)(cf + nfh + (n+1)gh - ndh)}{2ffg(ff + nh(f+g - (n-1)dh)^2} \mathfrak{O}\mathfrak{D}.$$

Au lieu de c nous pouvons aussi introduire la distance $E\Lambda = a$, alors ayant c = a + f, il devient (n - 1) a - f = nh, &



$$BG = \frac{afg - dgh}{(n-1)af + ngh - (n-1)dh} - \frac{(n-1)gg(a+f)^2(a+f-h)}{2nf((n-1)af + ngh - (n-1)dh)^2} \Phi\Phi$$

$$= \frac{n(n-1)(af + h(g-d))^2(af - dh)(naf + (n+1)gh - ndh)}{2ffg((n-1)af + ngh - (n-1)dh)^2} \Phi\Phi.$$

18. Posons l'angle & infiniment petit pour avoir dans la premiere figure le point F, où l'image formée par les rayons infiniment proches de l'axe se trouve, & nous aurons BF

$$\frac{g (af - dh)}{(n-1) af + ngh - (n-1)dh}.$$
 Mais ayant $nh = (n-1) a - f$,

cette valeur étant substituée donnera

$$BF = \frac{nafg + dfg - (n-1)adg}{n(n-1)a(f+g) - nfg + (n-1)df - (n-1)^2ad}.$$

Done, si la distance EA = a du point lumineux est supposée infinie, EF sera la distance du foyer de ce verre, laquelle sera donc

$$= \frac{nfg - (n-1)dg}{n(n-1)(f+g)-(n-1)^2d} - \frac{g}{n-1} \cdot \frac{nf - (n-1)d}{nf + ng - (n-1)d}.$$

19. Puisque la distance BF peut être regardée comme connue, posons BF = α, de sorte que:

$$n(n-1) a\alpha (f+g) - nafg + (n-1) adg - dfg = 0.$$

$$-(n-1)^2 a\alpha d - n\alpha fg + (n-1)\alpha df.$$

Ayant alors pour nos formules trouvées cy-dessus §. 16. P = g (a + g)

 $\frac{g(\alpha + g)}{g - (n-1)\alpha}$, nous trouverons pour le point G la distance

$$EG = \alpha - \frac{(n-1)a(a+f)^{2}(a+(n+1)f)(g-(n-1)a)^{2}}{2 n n f g g ((n-1)a-f)^{2}} \varphi \varphi - \frac{(n-1)\alpha(a+g)^{2}(a+(n+1)g)((n-1)a-f)^{2}}{2 n n f (g-(n-1)a)^{2}} \varphi \varphi,$$

& l'angle EGN
$$= \frac{g((n-1)a-f)}{f(g-(n-1)a)} \varphi$$
, l'angle AEM étant $= \varphi$,

où il faut remarquer que ces formules ne renferment plus l'épaisseur du verre $AB \equiv d$, celle-ci étant éliminée par le moyen de l'équation trouvée entre a, α , f, g & d, d'où l'on a

$$d = \frac{n \, a f \left(g - (n-1)\alpha\right) - n g \alpha \left((n-1)\alpha - f\right)}{\left((n-1)\alpha - f\right) \left(g - (n-1)\alpha\right)}.$$

20. Or l'équation trouvée entre a, a, f, g & d, se réduit à cette sorme:

$$((na + n\alpha + d)f - (n-1)a(n\alpha + d))((na + n\alpha + d)g - (n-1)\alpha(na + d)) = nn(n-1)^2 aaaa,$$

qui, à cause des sacteurs, où les deux quantités f & g sont séparées, est fort commode pour trouver ces quantités f & g, les distances $A \to a$ & $B \to a$, avec l'épaisseur $B \to a$, étant données.

ce qui régarde la Dioptrique des verres sphériques. Mais je me borne ici principalement à chercher l'espace de dissuson FG, pour en déterminer ensuite la quantité de la consusion, dont la vision des objets en les régardant par de tels verres sera troublée. Mais, pour traiter cette matière plus distincrement, il sera bon de comprendre tous les articles qu'elle renserme dans les problemes suivans.

PROBLEME I.

Fig. t.

22. Tant l'épaisseur du verve AB, que la distance EA du point lumineux avant le verre, & la distance de l'image principale BF derriere le verre étant données, déterminer la sphéricité des deux faces PAP & PBP du verre.

SOLUTION.

Soit l'épaisseur du verre AB = a, la distance du point lumineux E avant le verre AE = a, & que l'image principale, qui est P 2 celle celle que forment les rayons, qui passent par le milieu du verre, doive tomber au point F, sa distance derrière le verre étant $BF = \alpha$. Considérons maintenant le verre comme convexe de ses deux côtés, & soit le demi-diametre de la courbure de la face antérieure PAP = f, & de la face postérieure PBP = g: ce sont donc ces deux quantités f & g, qu'il faut déterminer. Or, posant la raison du sinus d'incidence à celui de réfraction de l'air dans le verre comme n: r, les quantités f & g doivent être telles, que cette équation soit remplie:

$$((na + na + d) f - (n - 1) a (na + d)) ((na + na + d) g - (n - 1) a (na + d)) = nn (n - 1)^2 aaaa,$$

d'où l'on voit, que notre probleme est indéterminé, & que les deux demi-diametres f & g peuvent être déterminés d'une infinité de manières différentes. Pour donner donc une solution générale posons:

$$(na+na+d)f$$
— $(n-1)a(na+d) = \frac{\mu}{\nu}n(n-1)aa$,
 $(na+na+d)g$ — $(n-1)a(na+d) = \frac{\nu}{\mu}n(n-1)aa$,

d'où nous tirons:

$$f = \frac{(n-1) a (\mu n\alpha + \nu n\alpha + \nu d)}{\nu (n\alpha + n\alpha + d)} = \frac{(n-1) a ((\mu + \nu) n\alpha + \nu d)}{\nu (n (\alpha + \alpha) + d)},$$

$$g = \frac{(n-1) \alpha (\nu n\alpha + \mu n\alpha + \mu d)}{\mu (n\alpha + n\alpha + d)} = \frac{(n-1) \alpha ((\mu + \nu) n\alpha + \mu d)}{\mu (n (\alpha + \alpha) + d)},$$

& puisqu'on peut prendre à volonté les nombres \(\mu \times \nu \nu \times \), ces formules fournissent une infinité de verres, qui satisferont à la question.

COROLLAIRE.

23. Puisqu'il s'agit ici uniquement du rapport des nombres μ & ν , qui est arbitraire, rien n'empêche, que nous ne puissions poser $\mu + \nu = 1$, & les déterminations des rayons de courbure f & g deviendront plus simples:

$$f = \frac{(n-1)a(n\alpha+\nu d)}{\nu(n(\alpha+\alpha)+d)} & g = \frac{(n-1)\alpha(n\alpha+\mu d)}{\mu(n(\alpha+\alpha)+d)}.$$

PROBLEME II.

14. Ayant trouvé par le probleme précédent tous les verres poffibles, dont l'épaisseur est AB = d, qui représentent le point lumineux E par les rayons qui passent par le milieu du verre au point F, si l'on donne au verre une certaine ouverture MM, trouver l'espace de diffusion de l'image FG.

SOLUTION.

Posant les distances AE $\equiv a$, BF $\equiv \alpha$, les rayons de courbure des deux saces du verre PAP, PBP doivent être tels, qu'il soit

$$f = \frac{(n-1)a(n\alpha+\nu d)}{\nu(n(\alpha+\alpha)+d)} & g = \frac{(n-1)a(n\alpha+\mu d)}{\mu(n(\alpha+\alpha)+d)},$$

prenant pour $\mu \& \nu$ des nombres quelconques qu'il foit $\mu + \nu = r$, foit maintenant le demi-diametre de l'ouverture du verre AM = x,

& pofant l'angle AEM $\equiv \Phi$, nous aurons $x \equiv a\Phi$, ou $\Phi \equiv \frac{x}{a}$.

Or, substituant pour f & g les valeurs trouvées, à cause de

$$a+f=\frac{n\alpha(n\alpha+\nu\alpha-\mu\alpha+\nu d)}{\nu(n(\alpha+\alpha)+d)};\alpha+g=\frac{n\alpha(n\alpha+\mu\alpha-\nu\alpha+\mu d)}{\mu(n(\alpha+\alpha)+d)},$$

$$a + (n+1)f = \frac{na(nn\alpha + va - \mu\alpha + nvd)}{v(n(a+\alpha) + d)}; \alpha + (n+1)g$$

$$=\frac{n\alpha(nna+\mu\alpha-\nu a+n\mu d)}{\mu(n(a+\alpha)+d)},$$

$$(n-1)a-f = \frac{n(n-1)a(va-\mu\alpha)}{v(n(a+\alpha)+d)}; g-(n-1)\alpha = \frac{n(n-1)\alpha(va-\mu\alpha)}{\mu(n(a+\alpha)+d)},$$

nous obtiendrons:

$$BG = \alpha - \frac{na(n\alpha + va - \mu\alpha + vI)^2(nn\alpha + va - \mu\alpha + nvI)}{2(n-1)^2(n\alpha + vI)(na + \mu I)^2} \Phi\Phi$$

$$-\frac{n\alpha(na+\mu\alpha-\nu a+\mu l)^{2}(nna+\mu\alpha-\nu a+n\mu l)}{2(n-1)^{2}(na+\mu l)(n\alpha+\nu l)^{2}}\phi\phi,$$

qui étant plus petit, le point G tombera plus près du verre que le point F, & l'intervalle de diffusion sera:

$$FG = \frac{+na(n\alpha + vd)(n\alpha + va - \mu\alpha + vd)^{2}(nn\alpha + va - \mu\alpha + nvd)}{+n\alpha(na + \mu d)(na + \mu\alpha - va + \mu d)^{2}(nn\alpha + \mu\alpha - va + \mu d)} + \frac{+n\alpha(na + \mu d)(na + \mu\alpha - va + \mu d)^{2}(nn\alpha + \mu\alpha - va + \mu d)}{2(n - 1)^{2}(na + \mu d)^{2}(n\alpha + vd)} \Phi\Phi.$$

COROLLAIRE I.

25. Puisque $\phi = \frac{x}{a}$, l'espace de diffusion sera

$$FG = \frac{+na(n\alpha+\nu l)(n\alpha+\nu n-\mu\alpha+\nu l)^{2}(nn\alpha+\nu n-\mu\alpha+n\nu d)}{+n\alpha(n\alpha+\mu l)(n\alpha+\mu\alpha-\nu l+\mu l)^{2}(nn\alpha+\mu\alpha-\nu n+\mu l)} \cdot \frac{xx}{aa},$$

il est donc proportionnel au quarré du demi-diametre de l'ouverture du verre; & partant à l'ouverture même.

COROLLAIRE 2.

26. Si l'épaisseur du verre est si petite, qu'on la peut négliger sans une erreur sensible, il faut prendre

$$f = \frac{(n-1) n\alpha}{\nu (n+\alpha)} \& g = \frac{(n-1) n\alpha}{\mu (n+\alpha)},$$

& l'espace de diffusion sera

$$\Gamma G = \frac{(n\alpha + \nu a - \mu \alpha)^2 (nn\alpha + \nu a - \mu \alpha) + (na + \mu \alpha - \nu a)^2 (nna + \mu \alpha - \nu a)}{2 nn (n - 1)^2 n\alpha} \cdot \frac{xx}{na},$$

prenant $\mu \& \nu$ en sorte qu'il soit $\mu + \nu \equiv r$.

COROLLAIRE 3.

26. Pour réduire cette formule, posons ν α — μα = t, pour avoir:

$$FG = \frac{(n\alpha + t)^2 (nn\alpha + t) + (n\alpha - t)^2 (nn\alpha - t)}{2nn (n - 1)^2 a\alpha} \cdot \frac{xx}{a\alpha},$$

qui se réduit à cette forme:

$$FG = \frac{(a+\alpha)xx}{2n(n-1)^2a^3\alpha} (n^3(aa-a\alpha+\alpha\alpha)-n(2n+1)(a-\alpha)t+(n+2)tt),$$

& enfuite à celle ci

$$FG = \frac{(a+\alpha)xx}{2n(n-1)^2 a^3 \alpha} \begin{cases} + aa (n^3 - n(2n+1)v + (n+2)v) \\ - a\alpha (n^3 - n(2n+1) + 2(n+2)\mu v) \\ + \alpha\alpha (n^3 - n(2n+1)\mu + (n+2)\mu \mu). \end{cases}$$

COROLLAIRE 4.

28. Enfin en général, quoique l'épaisseur du verre ne soit pas évanouissante, nous pourrons déterminer l'angle BGN, qui est trouvé cy-dessus $= \frac{g((n-1) \ a-f)}{f(g-(n-1) \ a)} - \varphi$. Il sera donc, après avoir substitué les valeurs assignées pour f & g:

$$BGN = \frac{na + \mu d}{na + \nu d}, \frac{x}{a},$$

& au cas de d = 0, on aura BGN $= \frac{x}{\alpha}$.

PROBLEME III.

29. L'épaisseur du verre étant négligée, déterminer entre tous les verres PP, qui représentent le point lumineux E, dans le même point F, celui, qui produit le moindre espace de disfusion F G.

SOLUTION.

Posant les distances AE $\equiv a$, & BF $\equiv \alpha$, les rayons des deux faces du verre doivent être pris tels, qu'il soit:

$$f = \frac{(n-1) a\alpha}{\nu (a+\alpha)} & g = \frac{(n-1) a\alpha}{\mu (a+\alpha)},$$
Mim. de l'Acad. Tom. XVII.

Q

où les nombres μ & ν font arbitraires pourvu qu'il foit $\mu + \nu = 1$. It s'agit donc de trouver les valeurs de ces deux nombres, afin que l'effpace de diffusion FO devienne le plus petit, pendant qu'on donne au verre la même ouverture. Soit donc le demi-diametre de l'ouverture AM = x, & posant $\nu a - \mu \alpha = t$, l'espace de diffusion est trouvé:

$$FG = \frac{(a+a)xx}{2n(n-1)^2a^3a} (n^3(aa-aa+aa)-n(2n+1)(a-a)(t+(n+2)tt),$$

où la feule quantité t renferme les nombres $\mu \& v$. Cherchons donc la valeur de t, pour que cette expression n^3 ($aa - a\alpha + a\alpha$) $- n (2n + 1) (a - \alpha) t + (n + 2) tt$, devienne la plus petite, cequi arrive en prenant $t = \frac{n(2n+1)(a-\alpha)}{2(n+2)}$: & alors cette quantité sera

$$n^3 (aa - aa + aa) - \frac{nn(2n + 1)^2 (a - a)^2}{4(n + 2)}$$
, qui se réduit à

$$\frac{nn}{4(n+2)}((4n-1)nn+2(2nn+1)n\alpha+(4n-1)\alpha\alpha),$$

ou bien à cette forme

$$\frac{n^n}{4(n+2)}((4n-1)(a+\alpha)^2+4(n-1)^2a\alpha).$$

Donc le plus petit espace de diffusion sera

$$FG = \frac{n(a+\alpha)xx}{8(n+2)(n-1)^2a^3\alpha} ((4n-1)(a+\alpha)^2 + 4(n-1)^2a\alpha).$$

Or, pour trouver les nombres $\mu \& \nu$, puisque $t = \nu a - \mu \alpha$, nous aurons:

$$n(2n+1)a-n(2n+1)a=2(n+2)va-2(n+2)\mu a$$
.
Mais, à cause de $v=1-\mu$, il s'ensuit

$$\mu = \frac{n(2n+1) a + (4 + n - 2nn) a}{2(n+2) (a+\alpha)} &$$

$$\nu = \frac{n(2n+1) a + (4 + n - 2nn) \alpha}{2(n+2) (a+\alpha)},$$

& de là les rayons des deux faces du verre seront

$$f = \frac{2 (n-1) (n+2) a \alpha}{n (2n+1) a + (4+n-2nn) \alpha},$$

$$g = \frac{2 (n-1) (n+2) a \alpha}{n (2n+1) \alpha + (4+n-2nn) \alpha}.$$

COROLLAIRE I.

 Si la distance du point lumineux E est infinie, pour avoir le moindre espace de diffusion, il faut prendre

$$f = \frac{2(n-1)(n+2)\alpha}{n(2n+1)} & g = \frac{2(n-1)(n+2)\alpha}{4+n-2nn},$$

& partant le rapport des rayons des deux faces du verre sera

$$f: g = 4 + n - 2nn : n(2n + 1),$$

& l'espace de diffusion sera alors
$$=\frac{n(4n-1)}{8(n+2)(n-1)^2} \cdot \frac{xx}{a}$$
.

COROLLAIRE 2.

31. Si nous supposons avec M. Huygens la raison de réfraction de l'air dans le verre n:1 comme 3:2, nous aurons comme lui pour le cas, où le point lumineux est éloigné à l'infini, f:g = 1:6. Mais, puisqu'il est plus exactement n:1 = 31:20, le rapport entre f & g sera f:g = 146:1271 = 1:81 %.

SCHOLION.

que le point lumineux E, dont la distance au verre est $E\Lambda \equiv a$, foit représenté à la distance $BF \equiv \alpha$, en négligeant l'épaisseur du Q 2

verre, le §. 18 nous fournit cette égalité $\alpha = \frac{a f \sigma}{(n-1)(a+f+\sigma) - f\sigma}$ Donc, en posant la distance de l'objet EA = a infinie, la distance du foyer de ces verres iera $=\frac{fg}{(n-1)(f+g)}$: or les rayons des faces f & g, doivent être tellement déterminés par les distances données $a \& \alpha$, qu'il foit $(n - 1) a \alpha (f + g) = (a + \alpha) fg$, de sorte que $\frac{fg}{f + g} = \frac{(n-1) \pi \alpha}{\alpha + g}$. Par consequent la distance de foyer de ces verres fera $=\frac{n\alpha}{\alpha+\alpha}$, ou pour que le point lumineux E soit représenté en F, il faut employer un verre dont la distance de foyer foit $=\frac{a\alpha}{a+\alpha}$. Donc, si nous posons la distance de foyer = p, nous aurons $p = \frac{a\alpha}{a + \alpha}$, ou $\frac{1}{p} = \frac{1}{a} + \frac{1}{\alpha}$: & la distance de foyer du verre PP étant = p, si le point lumineux E se trouve devant le verre à la distance AE = a, son image sera présentée derriere le verre en F, à la distance BF $= \frac{aF}{a+p}$. Enfuite, pour que la distance de foyer du verre devienne = r, les rayons de ses saces doivent être pris en sorte qu'il soit $f = \frac{(n-1)p}{n}$ & $g = \frac{(n-1)p}{n}$, prenant $\mu + \nu = 1$, & alors l'espace de diffasion produit par le verre, dont le demi-diametre de l'ouverture est AM = x, fera

$$FG = \frac{xx}{p} \cdot \frac{1}{2n(n-1)^2 aa} \begin{cases} +\frac{aa(n^3-n(2n+1)y+(n+2)yy)}{-aa(n^3-n(2n+1)+(n+2)\mu y)} \\ +\frac{aa(n^3-n(2n+1)+(n+2)\mu y)}{-aa(n^3-n(2n+1)\mu+(n+2)\mu \mu)} \end{cases}$$

Et si l'on prend:

$$\mu = \frac{n(2n+1)\alpha + (4+n-2nn)\alpha}{2(n+2)(n+\alpha)} & \nu = \frac{n(2n+1)\alpha + (4+n-2nn)\alpha}{2(n+2)(\alpha+\alpha)},$$

pour avoir le plus petit espace de diffusion, cet espace sera alors

FG
$$\equiv \frac{xx}{p} \cdot \frac{n}{8(n+2)(n-1)^2 aa}$$
 $((4n-1)(a+\alpha)^2 + 4(n-1)^2 a\alpha)$, d'où l'on voit que cet espace FG, soit qu'il soit le plus petit ou non, est toujours un multiple de $\frac{xx}{p}$: & partant, pour abréger, dans la suite je poserai FG $\equiv \frac{xx}{p}$ A. De même maniere, si l'on employe un autre verre, dont la distance de soyer soit $\equiv q$, la distance du point lumineux devant lui $\equiv b$, celle de l'image présentée derriere lui $\equiv b$, de sorte que $q \equiv \frac{bb}{b+b}$, & que le demi-diametre de l'oûverture soit $\equiv y$, je marquerai l'espace de dissusson par $\frac{yy}{q}$. B: où B dépend de la même maniere des distances b & b & des saces du verres, comme il a été enseigné par rapport à a .

PROBLEME IV.

33. L'espace de diffusion FG étant donné, lorsqu'un ocil regarde l'image répandue par cet espace à une distance FO, où il voit distinctement les objets, déterminer la consussion dont la vision sera troublée.

Fig. 3.

1

SOLUTION.

Soit l'espace de diffusion FG = s, & F le point où l'image formée par les rayons qui passent par le milieu de quelque verre, tera représentée, & G le lieu de l'image formée par les rayons qui passent par les bords du verre, & qui coupent l'axe GO sous un certain angle, qui foit = ω. Que l'oeil se trouve maintenant en O, & foit la distance OF = 1, à laquelle l'oeil voit distinctement les objets: or nous pouvons regarder l'oeil comme une petite chambre obscure, formée d'un petit verre convexe o Oo, dont la distance de fover soit L'image F fera donc représentée en f, de sorte que Of = 1v mais l'image G renvoyant dans l'oeil les rayons Go, Go, supposé que la pupille soit asses large pour les recevoir, l'intervalle Oo sera = (/ + s) ω, & l'image G sera représentée en g, de sorte que $Og = \frac{(l+s)v}{l+s-v}$, & partant $fg = \frac{svv}{(l-v)(l+s-v)}$ Donc, si la rétine se trouvoit en f, l'image de G y seroit représentée par un cercle dont le rayon $f\phi = \frac{Oo. fg}{OG} = \frac{s \omega v}{l}$. Mais, fi la rétine étoit entre les points f & g, ce rayon f o deviendroit plus petit, & évanourroit même, fi elle étoit en g; mais alors des images moyennes entre F & G y seroient exprimées par des cercles, & en cherchant le point entre f & g, où la rétine recevroit le moindre cercle, on trouve que le rayon de ce cercle sera $=\frac{r\omega v}{4l}$, où je néglige v par repport à la distance l. Posant donc $v \equiv 1$ pouce, le rayon de ce cercle fera $\equiv \frac{s \omega}{4I}$ pouce. Nous pourrons donc prendre le rayon de ce cercle pour la juste mesure de la confusion qui résulte de l'espace de diffusion FG = s, avec l'obliquité des rayons qui forment

le point G, laquelle est supposée $\equiv \omega$. Or on suppose communément la distance l'infiniment grande, ce que je serai aussi dans la suite pour la commodité du calcul; mais de là il ne saut pas conclure, que la quantité de la confusion $\frac{s\omega}{4l}$ se réduise à rien, car nous verrons bientôt, que dans ce cas la quantité s devient aussi infiniment grande, de sorte que $\frac{s\omega}{4l}$, ne laisse pas d'être une quantité sinie.

COROLLAIRE.

34. Si l'ouverture de la pupille étoit moindre que la base du cone lumineux o Go, il n'y entreroit aucun rayon du point G, & la consussion seroit causée par les points de l'espace FG, plus proches du point F; la consusion seroit donc alors moindre.

PROBLEME V.

35. Si l'on regarde par un seul verre PP un objet E, déterminer la confusion causée par l'ouverture du verre.

SOLUTION.

Soit la distance de foyer du verre PP = p, le rayon de sa face antérieure PAP = f, de la postérieure PBP = g, & prenant $n = \frac{3}{2}\frac{1}{0}$, & les nombres μ & ν à volonté, qu'il soit $\mu + \nu = 1$, on doit prendre en négligeant l'épaisseur du verre $f = \frac{(n-1)p}{\nu}$ $= \frac{11p}{20\nu}$ & $g = \frac{(n-1)p}{\mu} = \frac{11p}{20\mu}$. Soit maintenant la distance de l'objet AE = a, & que son image formée par les rayons qui passent par le milieu du verre, tombe en F, posant la distance $BF = \alpha$, & on aura $\alpha = \frac{ap}{a-p}$. Mais, en quelque point de l'axe O que l'oeil se trouve, il faut que la distance OF soit infinie, & partant

e $\equiv o$, & $a \equiv p$, dont la distance de l'objet $EA \equiv a$ doit être égale à la distance de foyer du verre p. Posons à présent le demidiametre de l'ouverture du verre $AM \equiv x$, & mettons pour abréger

$$\frac{n^{3}-n(2n+1)\mu+(n+2)\mu\mu}{2n(n-1)^{2}}=M,$$

$$\frac{n^{3}-n(2n+1)\nu+(n+2)\nu\nu}{2n(n-1)^{2}}=N,$$

$$\frac{n^{3}-n(2n+1)+2(n+2)\mu\nu}{2n(n-1)^{2}}=L,$$

l'espace de diffusion sera:

FG
$$\equiv \frac{xx}{p} \cdot \frac{1}{aa}$$
 (Naa — Laa + Maa),
ou à cause de $\alpha = -\infty$, nous aurons FG $\equiv s = \frac{xx}{p} \cdot \frac{M\alpha\alpha}{aa}$;
ensuite l'angle de l'obliquité des rayons au point G étant $\equiv \frac{x}{\alpha} \equiv \omega$,
& la distance BO finie, on aura $l \equiv -\alpha$, ou $l \equiv \alpha$, puisque le
signe ne fait rien dans la mesure de la consusson $\frac{s\omega}{4l}$, la consusson sera

$$=\frac{x^3}{p}\cdot\frac{M}{4\pi a}$$
, & à cause de $a=p$, elle sera $=\frac{1}{4}$ M. $\frac{x^3}{p^3}$.

COROLLAIRE 1.

36. C'est le cas des microscopes simples: & l'on voit, que pour que la confusion devienne également insensible, les verres étant semblables, il faut que les demi-diametres de leurs ouvertures soient proportionnels à leurs distances de foyer.

COROLLAIRE 2.

37. Puisque $n = \frac{11}{20} = 1,55$, nous aurons:

 $M = 3,971075 - 6,776960 \mu + 3,785658 \mu \mu$

N = 3.971075 - 6.776860 v + 3.785658 vv

 $L = 3,971075 - 6,775860 + 7,571316 \mu v.$

Done, si le verre est plano-convexe, & qu'il tourne sa face plane vers l'objet, on aura $\nu \equiv 0$, $\mu \equiv 1$, done $M \equiv 0.979873$, & la confusion $\equiv 0.244968 \cdot \frac{x^3}{p^3}$. Mais, s'il tournoit sa convexité vers l'objet, à cause de $\mu \equiv 0$ & $\nu \equiv 1$, il seroit $M \equiv 3.971075$, & la consusion $\equiv 0.992769 \cdot \frac{x^3}{p^3}$, seroit plus de 4 sois plus grande que dans le cas précédent.

COROLLAIRE 3.

38. Si l'on faisoit le verre également convexe de part & d'autre, ce qui arrive en prenant $\mu = \nu = \frac{1}{2}$, on auroit M = 1,529064. & la confusion seroit = 0,382266. $\frac{x^3}{p^3}$; elle tiendroit donc un certain milieu entre les deux cas précédens, & seroit à la première confusion comme 3 à 2 à peu près.

COROLLAIRE 4.

39. Mais, pour que la confusion devienne la plus petite pour la même ouverture du verre, il faut prendre $\mu = \frac{n(2n+1)}{2(n+2)}$ = 0,895070 & ν = 0,104930, d'où résulte M = 0,938192, & la plus petite confusion sera = 0,234548. $\frac{x^3}{p^3}$.

PROBLEME VI.

40. L'espace de diffusion FG avec l'obliquité des rayons en G Fig. 4. étant donné, carse por un verre quelconque, s'il se trouve en B un au-Mêm de l'Acad. Tom. XVII. R tre ere verre QBQ, trouver l'espace de diffusion Hh, que cet autre verre produira.

SOLUTION.

Soit l'espace de diffusion FG = s, & l'obliquité des rayons en G, ou l'angle $BGM = \omega$, ensuite la distance BF = b, par rapport à laquelle l'espace FG = s peut être considéré comme fort petit : soit de plus la distance de foyer du verre QQ = q, & l'image

du point F sera représentée en H, ensorte que $bH \equiv \frac{b q}{b-q}$, qui

foit = 6, & partant $q = \frac{b \, c}{b + c}$. C'est donc de ces deux distan-

ces b & 6, que le verre peut être déterminé d'une infinité de manieres, comme je l'ai fait voir cy-dessus. Maintenant, si le point G jettoit des rayons qui passassent par le milieu du verre, ils présenteroient

fon image en η , de forte que $H\eta = \frac{\xi\xi}{bb}$. s; mais les rayons qui

partent du point G, étant obliques, passeront par le verre au point M, de sorte que BM $\equiv b\omega$, ce qui tient lieu du demi-diametre de l'ouverture du verre: & à cause de cela l'image du point sera représentée en h, & on aura:

$$\eta h = \frac{b b \omega \omega}{q} \cdot \frac{1}{b b} (Nbb - \mathfrak{L}b\mathcal{E} + M\mathcal{E}\mathcal{E}),$$

& l'obliquité des rayons en h fera $=\frac{\hbar\omega}{6}$. Donc l'espace de diffusion tout entier sera:

$$Hh = \frac{\mathcal{E}_0^2}{bb}$$
. $FG + \frac{\omega\omega}{g}$ (Nbb - \$16 + M\$6).
Corollaire.

41. Si un oeil placé en O regardoit cette image diffuse Η h; premierement il saudroit que la distance bH = ε fut infinie, & ensuite la quantité de confusion seroit

$$\frac{b\omega}{6}$$
. Hh. $\frac{1}{4!} = \frac{b\omega}{460}$. Hh, à cause de $l = 6$.

Cette confusion seroit done, puisque $\mathcal{E} = \omega$,

$$\frac{\omega}{4b}$$
. FG + $\frac{b\omega^2}{4q}$. M = $\frac{\omega}{4b}$, FG + $\frac{1}{4}$ M. $\frac{b\omega^3}{q}$.

PROBLEME VII.

42. Si l'on regarde par deux verres PP & QQ, placés sur le même axe à la distance AB, un objet E, déterminer la consussion qui sera causée par l'ouverture des verres,

SOLUTION.

Que les rayons, qui passent par le milieu des verres, présentent l'objet par le premier verre PP en F, & ensuite par le second verre en G. Qu'on pose les distances:

EA = a, $AF = \alpha$, FB = b, & $BG = \beta$, done $AB = \alpha + b$, foir de plus la distance de foyer du verre PP = p, & du verre

QQ=q, & on aura
$$p = \frac{n\alpha}{a+\alpha} & q = \frac{h\beta}{b+\beta}$$
. Posons outre

cela le demi-diametre de l'ouverture du verre PP $\equiv x$, & du verre QQ $\equiv \eta$: supposons maintenant que les faces des verres soient déterminées des distances a, α & b, β , par les nombres μ & ν , comme il est enseigné cy-dessus; & le verre PP produira l'espace de disfusion:

$$Ff = \frac{xx}{aap} (Naa - \mathfrak{L}a\alpha + M\alpha\alpha),$$

& l'obliquité des rayons en f fera $=\frac{x}{\alpha}$. Maintenant, par le probleme précédent, le fecond verre QQ produira l'espace de diffusion

R 2

$$Gg = \frac{\mathcal{E}_{5}^{\circ}}{bb}$$
. $Ff + \frac{xx}{aaq} (N'bb - \mathcal{E}'b\mathcal{E} + M'\mathcal{E}_{5}^{\circ})$,

à cause de $\omega = \frac{x}{\alpha}$, pourvu qu'il soit $\eta > \frac{b \cdot x}{\alpha}$. J'ajoute ici sux let-

tres N, L, M de petites barres, pour les distinguer de celles qui conviennent au verre PP: car, puisque les nombres \(\mu \& \nu\) peuvent être dissérens dans les deux verres, cette distinction est nécessaire.

Maintenant, pour que l'oeil placé en O regarde son objet comme éloigné à l'infini, il faut qu'il soit $\beta \equiv \infty$, & alors la confusion

fera
$$= \frac{bx}{4\alpha\beta\beta}$$
. $Gg = \frac{x}{4\alpha b}$. $Ff + \frac{1}{4}M'$. $\frac{bx^3}{\alpha^3 g}$,

où il faut remarquer qu'à cause de $\beta \equiv \infty$, il y a $b \equiv q$.

Donc la quantité de confusion cherchée est:

$$\frac{x^3}{4aa\alpha bp} \left(Naa - \mathfrak{L}a\alpha + M\alpha\alpha \right) + \frac{1}{4}M'. \frac{x^3}{\alpha^3}, \text{ ou bien}$$

$$\frac{x^3}{4\alpha} \left(\frac{Naa - \mathfrak{L}a\alpha + M\alpha\alpha}{aabp} + \frac{M'}{\alpha\alpha} \right).$$

COROLLAIRE I.

43. Si les verres ont la forme qui leur convient, pour que chacun produise le moindre espace de disfusion, il faut en substituant pour n sa valeur 35, qu'il soit

pour le verre PP le rayon de sa face

antérieure
$$\equiv \frac{n\alpha}{1,627+0 \ n}$$
, & de la

postérieure
$$\equiv \frac{a\alpha}{1,62740 \alpha + 0,19078 a}$$
;

pour le verre QQ le rayon de sa face

antérieure
$$=\frac{b \, \mathcal{E}}{1,62740 \, b + 0,19078 \, \mathcal{E}}$$
, & de la

學 133 學

$$postérieure = \frac{b\beta}{1,62740 \beta + 0,19078 b}$$

COROLLAIRE 2.

44. Or, donnant aux verres cette forme qui leur est la plus propre, l'espace de diffusion produit par le verre PP est

$$Ff = \frac{xx}{aap}$$
 (0,93819 $(a + \alpha)^2 + 0,21831 \ a\alpha$), ou bien

$$\mathbf{F}f = \frac{xx}{aap}. \ 0,93819 \ ((a + \alpha)^2 + 0,23269 \ a\alpha).$$

Nous n'aurons donc qu'à mettre au lieu de $Naa - \mathfrak{L}a\alpha + M\alpha\alpha$ cette valeur 0,93819 ($(a + \alpha)^2 + 0$, 23269 $a\alpha$), de forte que:

$$M = N = 0,93819 & £ = 2,09469.$$

COROLLAIRE 3.

45. Dans notre cas done la confusion sera

$$\frac{0,23455 x^3}{\alpha} \left(\frac{(a+\alpha)^2 + 0.23269 a\alpha}{aabp} + \frac{1}{\alpha\alpha} \right),$$

quand on donne aux deux verres la figure marquée, qui produit le moindre espace de diffusion. Et alors la confusion causée dans la vision sera aussi la plus petite.

COROLLAIRE 4.

46. En général donc, si un verre QQ, dont la distance de foyer est $\equiv q$, représente un objet qui se trouve devant lui à la distance $\equiv b$, à une distance derrière lui qui est $\equiv \mathcal{E}$, de sorte

que
$$q = \frac{l \, 6}{b + 6}$$
, & que les faces du verre soient prises comme

dans le coroll. 3. le demi diametre de son ouverture étant $\equiv \eta$, l'estpace de diffusion sera:

$$\frac{0,93819}{bbq}$$
 $((b + \beta)^2 + 0,23269 b\beta)$.

47. Puisque je ne considérerai dans la suite que des verres qui produisent déjà le moindre espace de dissussion, ces deux nombres 0,93819 & 0,23269 se rencontreront toujours, je mettrai pour abréger μ pour le premier, & ν pour l'autre, n'ayant plus besoin de ces deux lettres pour marquer généralement les faces des verres. Ainsi, dans le cas du dernier corollaire, l'espace de dissussion sera =

$$\frac{\mu \eta \eta}{b b q}$$
 ((b + 6)° + vb6), posant toujours $\mu = 0.93819$ &

y = 0, 23269: pourvu que les faces de ce verre soient formées suivant les formules données (43).

PROBLEME VIII.

Planche VI. 48. Si l'on regarde un objet E par trois verres PP, QQ & Fig. 6. RR, rangés sur le même axe, déterminer la confusion causée par leur ouverture.

SOLUTION.

Que les rayons qui passent par le milieu des verres, représentent successivement l'image de l'objet en F, G & H, & qu'on nomme les distances:

EA = a, AF = a; FB=b; BG= ξ ; GC=c; &CH= γ ; & les distances des verres seront AB = $\alpha + b$ & BC = $\xi + c$. Soient aussi p, q, r les distances de foyers des trois verres, & on aura

$$p = \frac{a\alpha}{a + \alpha}$$
; $q = \frac{b\beta}{b + \beta}$; $r = \frac{c\gamma}{c + \gamma}$

Je suppose de plus ces verres formés en sorte, que posant pour abréger les nombres

$$1,62740 \equiv \sigma & 0,19078 \equiv \tau,$$

les rayons des faces soyent:

Rayon de la face | Pour le verre QQ | Pour le verre RR |

antérieure =
$$\begin{vmatrix} a\alpha \\ \hline \sigma a + \tau \alpha \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} b\beta \\ \hline \sigma b + \tau \beta \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} c\gamma \\ \hline \sigma c + \tau \gamma \end{vmatrix}$$

postérieure = $\begin{vmatrix} a\alpha \\ \hline \sigma \alpha + \tau \alpha \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} b\beta \\ \hline \sigma \beta - \tau b \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} c\gamma \\ \hline \sigma \gamma + \tau \gamma \end{vmatrix}$

Cela pose, soit le demi-diametre de l'ouverture du verre PP = x, & l'espace de dissussion cause par le premier verre sera: $Ff = \frac{\mu x x}{a a p}$ ((a $+ \alpha$)² + $\nu a \alpha$), & l'obliquité des rayons en $f = \frac{x}{\alpha}$. De là il s'ensuit que l'espace de diffusion produit par le second verre QQ sera

$$G_g = \frac{\mathcal{E}_b}{bb}$$
. $F_f + \frac{\mu xx}{\alpha \alpha q} ((b + \mathcal{E})^2 + \nu b\mathcal{E}),$

& l'obliquité des rayons en $g = \frac{bx}{\alpha g}$ De la même maniere nous conclurons l'espace de diffusion produit par le troisieme verre RR,

$$Hh = \frac{\gamma \gamma}{cc} \cdot Gg + \frac{\mu h h x x}{\alpha \alpha \xi \xi \nu} ((c + \gamma)^2 + \nu c \gamma).$$

Maintenant pour procurer à l'oeil placé en O une vision juste il faut qu'il soit $\gamma = \infty \& l = \infty$, d'où la confusion causée dans la vision sera $= \frac{b c x}{4 \alpha \delta \gamma \gamma}$. Hh. Or, substituant les valeurs de Gg & Ff, nous aurons

$$Hh = \frac{\mu \beta \beta \gamma \gamma xx}{aabbccp} ((a+\alpha)^2 + va\alpha) + \frac{\mu \gamma \gamma xx}{aaccq} ((b+\beta)^2 + vb\beta) + \frac{\mu bbxx}{aa\beta\beta r} ((c+\gamma)^2 + vc\gamma),$$
d'où

d'où l'on obtient à cause de y = so la confusion cherchée

$$\frac{\mu b c x^3}{4 \alpha \beta} \left(\frac{6 \beta (a+\alpha)^2 + \nu a \alpha}{a a b b c c p} + \frac{(b+\beta)^2 + \nu b \beta}{\alpha \alpha c c q} + \frac{b b}{\alpha \alpha \beta \beta r} \right),$$

mais il faut pour cela qu'il soit:

le demi-diametre de l'ouverture $\begin{cases} du \text{ verre } QQ > \frac{bx}{\alpha}, \\ du \text{ verre } RR > \frac{bcx}{\alpha\beta}, \end{cases}$

puisque, sans cette condition, les rayons qui passent par les bords du premier verre PP, ne seroient pas transmis par les deux autres verres.

COROLLAIRE I.

49. S'il n'y avoit que les deux verres PP & QQ, nous avons trouvé dans le probleme précédent, que la confusion seroit

$$\frac{\mu b x^3}{4\alpha} \left(\frac{(a+\alpha)^2 + \nu a \alpha}{a a b b p} + \frac{1}{\alpha \alpha q} \right),$$

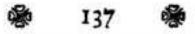
& cette forme peut mieux être comparée avec celle que nous venons de trouver pour trois verres, & que nous trouverons pour plusieurs.

COROLLAIRE 2.

ra r = e, tout comme il doit y avoir dans le cas de deux verres q = b, & dans le cas d'un feul verre p = a; or, dans le cas d'un feul verre, la confusion est $= \frac{\mu x^3}{4} \cdot \frac{1}{aap}$.

PROBLEME IX.

RR & SS, rangés sur le même axe EO, déterminer la confusion causée par l'ouverture des verres.



SOLUTION.

Que les rayons qui passent par le milieu des verres représentent successivement l'image de l'objet en F, G, H & I, & qu'on nomme les distances

EA $\equiv a$; AF $\equiv a$; FB $\equiv b$; BG $\equiv c$; GC $\equiv c$; CH $\equiv \gamma$; HD $\equiv d$; & DI $\equiv \delta$, & les intervalles entre les verres feront

$$AB = \alpha + b$$
; $BC = \beta + c$; $CD = \gamma + d$.

Soient aussi p, q, r, s les distances de foyer de nos quatre verres, & on aura:

$$p = \frac{a\alpha}{a+\alpha}$$
; $q = \frac{b\beta}{b+\beta}$; $r = \frac{c\gamma}{c+\gamma}$; & $s = \frac{d\delta}{d+\delta}$.

Je suppose ces verres formés selon la regle prescrite cy-dessus de sorre qu'il y ait:

Pour le verre	le rayon de la face antérieure	le rayon de la face postérieure
le premier PP	$\frac{a\alpha}{\sigma a + \tau \alpha}$	$\frac{\sigma\alpha}{\sigma\alpha + \tau_a}$
le second QQ	$\frac{bs}{\sigma b + \tau s}$	b β + τ h
le troisieme RR	$\frac{c\gamma}{\sigma c + \tau \gamma}$	$\frac{c\gamma}{\sigma\gamma + \tau c}$
le quatrieme SS	$\frac{d\delta}{\sigma d + \tau \delta}$	$\frac{d\delta}{\sigma d + \tau \delta}$

pofant $\sigma = 1,62740 & \tau = 0,19078$.

Maintenant, pour trouver les espaces de diffusion, nous pourrons d'abord commencer par le troisieme H &, qui a été trouvé dans le probleme précédent

$$Hh = \mu xx \left(\frac{\xi \xi \gamma \gamma ((a+\alpha)^2 + v a \alpha)}{a a b b c c p} + \frac{\gamma \gamma (b+\beta)^2 + v b \beta}{a a c c q} + \frac{b b (c+\gamma)^2 + v c \gamma}{a a b b r} \right),$$

& l'obliquité en h étant $=\frac{b c x}{a \xi \gamma}$, l'espace quatrieme de diffusion sera

$$Ii = \frac{\delta \delta}{dd} Hh + \frac{\mu h h c c x x}{\alpha \alpha 55 \gamma \gamma s} ((d + \delta)^2 \nu d\delta).$$

Or, prenant $\delta \equiv \infty$ en quelqu'endroit de l'axe O, derriere le verre SS, que se trouve l'oeil, la confusion causée dans la vision sera

$$=\frac{hcdx}{4\alpha \xi \gamma \delta \delta}$$
. Ii: cette confusion sera donc

$$\frac{\mu b c dx^{3}}{4 \alpha \delta \gamma} \left\{ \begin{array}{l} + \frac{6 \delta \gamma \gamma ((a + \alpha)^{2} + \nu a \alpha)}{a a b b c c d d p} + \frac{\gamma \gamma ((b + \delta)^{2} + \nu b \delta)}{a a c c d d q} \\ + \frac{b b ((c + \gamma)^{2} + \nu c \gamma)}{a a \delta \delta d d r} + \frac{b b c c}{a a \delta \delta \gamma \gamma s} \end{array} \right\},$$

pourvu qu'il soit comme je suppose

le demi - diametre de l'ouverture $\begin{cases} du \text{ verre } QQ > \frac{bx}{\alpha}, \\ du \text{ verre } RR > \frac{bcx}{\alpha \beta}, \\ du \text{ verre } SS > \frac{bcdx}{\alpha \delta \gamma}. \end{cases}$

Et puisque $\delta \equiv \infty$, il y aura $s \equiv d$.

Or pour le probleme suivant nous aurons l'espace de diffusion

$$Ii = \mu xx \left\{ + \frac{66\gamma\gamma\delta\delta((a+\alpha)^2 + va\alpha)}{aabbccddp} + \frac{\gamma\gamma\delta\delta((b+6)^2 + vb6)}{aaccddq} \right\} + \frac{bb\delta\delta((c+\gamma)^2 + vc\gamma)}{aabbddr} + \frac{bbcc((d+\delta)^2 + vd\delta)}{aa66\gamma\gamma s} \right\}.$$

PROBLEME X.

52. Si l'on regarde un objet E par 5 verres PP, QQ, RR, Fig. 1. SS & TT rangés sur le même axe EO, déterminer la consujée par l'ouverture de ces verres.

SOLUTION.

Que les rayons qui passent par le milieu des verres, représentent successivement l'image de l'objet dans les points F, G, H, I & K, & qu'on nomme les distances

EA = a; FB = b; GC = c; HD = d; IE = e,
AF = a; BG =
$$\varepsilon$$
; CH = γ ; DI = δ ; EK = ε .

Soient aussi p, q, r, s, t les distances de foyer de ces cinq verres de forte que

$$p = \frac{a\alpha}{a+\alpha}$$
; $q = \frac{b\beta}{b+\beta}$; $r = \frac{c\gamma}{c+\gamma}$; $s = \frac{d\delta}{d+\delta}$; $t = \frac{e\varepsilon}{e+\varepsilon}$,

& si nous supposons que les faces de chaque verre soient formées selon nos formules trouvées pour qu'elles produisent le moindre espace de diffusion, nous déterminerons aisement la confusion dont la vision sera troublée. Pour cet effet la distance e doit être infinie, & partent t = e; & alors la confusion causée dans la vision sera:

$$\frac{\rho b c d e x^{3}}{4 \alpha \delta \gamma \delta} = \begin{cases} + \frac{6 \delta \gamma \gamma \delta \delta ((a + \alpha)^{2} + v d \alpha)}{a \alpha b b c c d d c c \rho}, \\ + \frac{\gamma \gamma \delta \delta ((b + \delta)^{2} + v d \delta)}{a \alpha c c d d c c q}, \\ + \frac{b b \delta \delta ((c + \gamma)^{2} + v d \gamma)}{a \alpha \delta \delta d d c e r}, \\ + \frac{b b c c (d + \delta)^{2} + v d \delta)}{a \alpha \delta \delta \gamma \gamma e e s}, \\ + \frac{b b c c d d}{a \alpha \delta \delta \gamma \gamma \delta \delta t}, \\ S 2 \end{cases}$$

pourvu que ces conditions ayent lieu, que

le demi - diametre de l'ouverture
$$\begin{cases} \text{du verre } QQ > \frac{bx}{\alpha}, \\ \text{du verre } RR > \frac{bcx}{\alpha \xi}, \\ \text{du verre } SS > \frac{bcdx}{\alpha \xi \gamma}, \\ \text{du verre } TT > \frac{bcdex}{\alpha \xi \gamma \delta}. \end{cases}$$

CONCLUSIONS.

53. Donc, si le nombre des verres est quelconque, on aura les distances de soyer p, q, r, s, t, u &c. puisque chacune est déterminée par la distance de l'image, dont ce verre reçoit les rayons, & par la distance de l'image qui est présentée par ce verre, savoir ces distances étant

$$EA = a$$
; $FB = b$; $GC = c$; $HD = d$; $IE = c &c$.

$$AF = \alpha$$
; $BG = \mathcal{E}$; $CH = \gamma$; $DI = \delta$; $EK = \epsilon \&c$.

les distances de foyer seront

$$p = \frac{a\alpha}{a+\alpha}; q = \frac{b\beta}{b+\beta}; r = \frac{c\gamma}{c+\gamma}; s = \frac{d\delta}{d+\delta}; t = \frac{e\varepsilon}{e+\varepsilon} \&c.$$

& les intervalles entre les verres

$$AB = \alpha + b$$
; $BC = \mathcal{E} + c$; $CD = \gamma + d$; $DE = \delta + e &c$.

Or, pour les saces de chaque verre, je suppose qu'elles sont formées en sorte qu'elles produisent le moindre espace de diffusion. Ainsi, posant $\sigma \equiv 1,52740 \ \& \tau \equiv 0,19078$, les verres doivent être construits en sorte.

Pour le Rayon de la face antérieure poltérieure premier verre PP
$$\frac{a\alpha}{\sigma a + \tau \alpha} = \frac{a\alpha}{\sigma \tau + \tau a}$$
 fecond verre QQ
$$\frac{b\beta}{\sigma b + \tau \delta} = \frac{b\beta}{\sigma \delta + \tau b}$$
 troisieme verre RR
$$\frac{c\gamma}{\sigma c + \tau \gamma} = \frac{c\gamma}{\sigma \gamma + \tau c}$$
 quatrieme verre SS
$$\frac{d\delta}{\sigma d + \tau \delta} = \frac{d\delta}{\sigma \delta + \tau d}$$

141

troisieme verre RR
$$\frac{c\gamma}{\sigma c + \tau \gamma}$$
 $\frac{c\gamma}{\sigma \gamma + \tau c}$ quatrieme verre SS $\frac{d\delta}{\sigma d + \tau \delta}$ $\frac{d\delta}{\sigma \delta + \tau d}$

Ensuite le demi-diametre de l'ouverture du premier verre PP étant posé AP $\equiv x$, je supposé

le demi-diametre de l'ouverture

du verre
$$QQ > \frac{bx}{\alpha}$$
,
du verre $RR > \frac{bcx}{\alpha\beta}$,
du verre $SS > \frac{bcdx}{\alpha\xi\gamma}$,
du verre $TT > \frac{bcdex}{\alpha\xi\gamma\delta}$,

Cela posé, en marquant pour abréger les nombres

$$0,93819 \equiv \mu & 0,23269 \equiv \nu$$

la confusion pour chaque nombre de verres cause dans la vision sera, comme les cas suivans la marquent.

I. CAS.

54. Lorsqu'il n'y a qu'un seul verre PP; on aura α = ω & p = a; & la consusson sera:

$$\frac{\mu x^3}{4} \cdot \frac{1}{asp}$$

II. CAS.

55. Lorsqu'il y a deux verres PP & QQ; on aura 6 = ∞
& q = b; & la confusion sera:

$$\frac{\mu b x^{3}}{4\alpha} \left\{ + \frac{(a+\alpha)^{2} + va\alpha}{aabip} + \frac{1}{\alpha \alpha q} \right\}.$$

III. CAS.

y = ∞ & r = c; & la confusion sera:

$$\frac{\mu b c x^{3}}{4 \alpha \delta} \left\{ \begin{array}{l} + \frac{6 c^{2} ((a + \alpha)^{2} + v \alpha \alpha)}{a a b b c c p}, \\ + \frac{(b + \beta)^{2} + v b \beta}{a a c c q}, \\ + \frac{b b}{a \alpha \beta \beta r}, \end{array} \right.$$

IV. CAS.

57. Lorsqu'il y a quatre verres PP, QQ, RR & SS; on aura \$\frac{1}{2} \cdot & s \subseteq d; & la confusion sera:

$$\frac{\mu b c dx^{3}}{4^{\alpha 6} \gamma} \begin{cases}
+ \frac{6 6 \gamma \gamma ((a + \alpha)^{2} + \nu n \alpha)}{n a b b c c d d p}, \\
+ \frac{\gamma \gamma ((b + 6)^{2} + \nu b 6}{a \alpha c c d d q}, \\
+ \frac{b b ((c + \gamma)^{2} + \nu c \gamma)}{a \alpha 6 6 d d r}, \\
+ \frac{b b c c}{a \alpha 6 6 \gamma \gamma s}.$$

V. CAS.

57. Lorsqu'il y a cinq verres PP, QQ, RR, SS & TT.
on aura $\epsilon \equiv 0$, $t \equiv \epsilon$; & la confusion sera:

$$\frac{+\frac{\varepsilon\varepsilon\gamma\gamma\delta\delta\left((\alpha+\alpha)^{2}+v\alpha\alpha\right)}{\alpha\alpha\delta\delta ccddeep}}{+\frac{\gamma\gamma\delta\delta\left((b+\varepsilon)^{2}+v\delta\varepsilon\right)}{\alpha\alpha ccddeeq}},$$

$$+\frac{bb\delta\delta\left((c+\gamma)^{2}+vc\gamma\right)}{\alpha\alpha\varepsilon\varepsilon ddeer},$$

$$+\frac{bbcc\left((d+\delta)^{2}+v\delta\delta\right)}{\alpha\alpha\varepsilon\varepsilon\gamma\gammaees},$$

$$+\frac{bbcc\left((d+\delta)^{2}+v\delta\delta\right)}{\alpha\alpha\varepsilon\varepsilon\gamma\gammaees},$$

VI. CAS.

VV; on aura $\zeta \equiv 0$, & $v \equiv f$; & la confusion sera exprimée en sorte:

$$\frac{+\frac{\beta\beta\gamma\gamma\delta\delta\varepsilon\varepsilon\left((a+a)^{2}+vaa\right)}{aabbccddeeffp}}{+\frac{\gamma\gamma\delta\delta\varepsilon\varepsilon\left((b+\beta)^{2}+vb\beta\right)}{aaccddeeffq}},$$

$$+\frac{bb\delta\delta\varepsilon\varepsilon\left((c+\gamma)^{2}+vc\gamma\right)}{aa\beta\betaddeeffr},$$

$$+\frac{bbcc\varepsilon\varepsilon\left((d+\delta)^{2}+vd\delta\right)}{aa\beta\beta\gamma\gamma\varepsilon\epsilon fs},$$

$$+\frac{bbccdd\left((c+\varepsilon)^{2}+vc\varepsilon\right)}{aa\beta\beta\gamma\gamma\delta\delta fft},$$

$$+\frac{bbccddee}{aa\beta\beta\gamma\gamma\delta\delta\varepsilon\varepsilon\upsilon},$$
SCHOLIE.

- 60. Ces formules suffisent pour nous faire connoître la loi, par le moyen de laquelle on les pourra continuer à de plus grands nombres de verres. Or ces formules sont de la derniere importance dans la Théorie des Télescopes & Microscopes, puisqu'on en peut déterminer d'abord la consusion, avec laquelle ces instrumens nous représentent les objets: or je ne parle ici que de la consusion, qui est causée par l'ouverture des verres. Cette consusion est donc proportionnelle au cube du demi-diametre de l'ouverture du premier verre, qu'on nomme l'objectif; de sorte que, si l'on doubloit ce demi-diametre dans le même instrument, la disposition des verres demeurant aussi la même, la consusion deviendroit huit sois plus grande. Ainsi réciproquement, en rétrécissant le demi-diametre de l'ouverture de l'objectif à la moitié, on rendra par ce moyen la consusion huit sois plus petite.
- 61. Mais, en rétrécissint le diametre de l'ouverture de l'objectif, la clarté dont on voit les objets en devient plus petite selon la raison

son quarrée; par cette raison on est obligé de souffrir quelque petite confusion pour ne pas perdre trop de la clarté. L'expérience nous a donc donné à connoitre un certain degré de confusion, que nous pouvons aisement admettre, sans que la vision en soit sensiblement troublée. Pour connoitre ce degré, il sussir que nous sachions pour un seul instrument l'ouverture du verre objectif qui peut être admise. Huygens a remarqué que, dans une lunette à deux verres, où la diftance de foyer de l'objectif étoit de 30 pieds, ou de 360 pouces, & celui de l'oculaire de trois pouces, l'objectif peut bien admettre une ouverture, dont le demi-diametre est 1 pouce. Nous n'avons donc qu'à mettre dans notre formule du II. Cas, $a = \infty$, $\alpha = p = 360$, b = 3, q = 3, & $x = 1\frac{1}{2}$, & l'expression de la confusion devient $=\frac{\mu}{460000}$ pouces, à peu près. Mais, puisque la distance de foyer de l'objectif étoit si grande, peut-être que ce verre a eu quelque petit défaut, qui a été cause qu'il n'a pas admis une plus grande Examinons donc encore un autre exemple d'une bonne ouverture. lunette à deux verres, dont l'objectif avoit 144 pouces de fover, & l'oculaire 3 pouces, le demi-diametre de l'ouverture de celui-là étant

1 pouce: ces valeurs étant substituées donnent la confusion $=\frac{\mu}{250000}$, presque deux sois plus grande que dans la lunetre précédente. D'où je conclus que dans les lunettes on peut bien souffrir une consusson, qui étant exprimée selon notre maniere ne surpasse pas $\frac{\mu}{300000}$ pouce.

62. Or dans les Microscopes on souffre ordinairement une beaucoup plus grande confusion; car, dans un microscope simple, on ne doute pas de donner au verre une ouverture, dont le demi-diametre soit la dixieme partie de la distance de soyer du verre, & on le fait ordinairement encore plus grand. Or posant dans notre formule du

premier cas $\frac{x}{\mu}$, ou $\frac{x}{p} = \frac{1}{10}$, la confusion sera $\frac{\mu}{4000}$, de sor-

te que dans les Microscopes nous souffrons une confusion à peu près 100 sois plus grande que dans les Télescopes: d'où l'on voit qu'il s'en faut beaucoup, que les Microscopes soient encore portés au même degré de persection que les Télescopes. Mais, comme j'ai supposé dans les formules qui expriment pour chaque cas la confusion, que tous les verres ayent la forme qui leur convient pour que chacun produise déjà le moindre espace de disfusion, & que dans les exemples examinés les verres n'ont pas eu cette forme avantageuse, la confusion qu'on y soussire actuellement y sera plus grande: d'où il semble que faisant usage de cette sigure dans les Télescopes, nous pourrons bien admettre une consusion, dont la quantité ne surpasse pas le terme

μ/200000: & si l'on pouvoit ramener au même terme la confusion des Microscopes, il n'y a aucun doûte que ces instrumens ne sussent portés à un beaucoup plus haut dégré de perfection.

63. Les formules que je viens de trouver pour la confusion, peuvent aussi servir à découvrir dans chaque cas de plusieurs verres la plus avantagense disposition, asin qu'il en résulte la moindre consussion du côté de leur ouverture. Car, ayant déjà donné à chaque verre la figure qui produit le moindre espace de disfusion, on peut outre cela, surtout lorsqu'il y a plusieurs verres, trouver un tel arrangement, que quelques unes des parties dont l'expression de la consusion est composée, deviennent négatives, & qu'elles diminuent par conséquent la quantité de celles qui sont positives: ou peut-être même sera-t-il quelques possible que par ce moyen l'expression tout entiere de la consusion fut réduite à rien: ce qui seroit sans doute la plus haut dégré de persection dont ces instrumens sont susceptibles. Mais on ne sauroit entreprendre cette recherche sans qu'on ait égard au cautres qualités que tant les Télescopes que les Microscopes doivent avoir.

