



SUR QUELQUES
INSTRUMENS ACOUSTIQUES.

PAR MR. LAMBERT.

§. I.

Il y a un siècle que le Chevalier *Morland* proposa & exécuta l'idée qu'il s'étoit formée de l'Instrument acoustique qu'on nomme *Porte-voix*. Ce qu'il y avoit de nouveau dans cette idée ne consistoit pas en ce que le son pouvoit par cet Instrument être entendu à une distance considérable. Les trompettes, les cors de chasse & d'autres Instrumens semblables, qui sont de beaucoup plus ancienne invention, n'en laissoient point douter. Mais la question étoit, si les sons articulés, les syllabes, les paroles pouvoient par quelque instrument semblable être non seulement entendues, mais comprises à une aussi grande distance. C'est ce que le Chevalier *Morland* essaya en 1670, & le succès répondit à son attente. Cette Invention se répandit en peu de tems de telle sorte qu'en moins d'une année on vit des *Porte-voix* dans tous les pays cultivés, & les Navigateurs surtout ne tarderent pas d'en faire usage sur mer. Le Chevalier *Morland* publia de son côté une description des différentes especes qu'il en avoit fait faire, qui se répandit aussi vite que l'Instrument. On vit que ces *Porte-voix* étoient une espece de trompette suffisamment aggrandie. Sur la fin de cette description, le Chevalier *Morland* invite les Géometres & les Physiciens à donner à cet instrument la figure & en général toute la perfection dont il pouvoit être susceptible.

§. 2. Le premier qui en 1672 prétendit avoir raffiné là-dessus, c'est un Mécanicien nommé *Cassegrain*, connu surtout par des Instrumens d'Optique. Il donna à ses *Porte-voix* une figure hyperbolique



lique, & prétendit avoir par là mieux réussi que le Chevalier *Morland*, en ce qu'un Instrument de sa façon, qui n'avoit que 5 pieds de longueur, portoit la voix tout aussi loin qu'un autre de 7 pieds fait de la façon de *Morland*. En Allemagne, *J. Chr. Sturm*, Professeur à *Altorf*, imita *Cassegrain* pour ce qui regarde les dimensions, mais il ne laissa pas de faire des essais avec des instrumens d'une figure plus ou moins entortillée.

§. 3. Les choses en resterent là jusqu'en 1719, où *M. Hafe*, Professeur à *Wittemberg*, publia une Dissertation où il tâcha de perfectionner ces Instrumens avec plus de succès. Des théoremes connus depuis longtems dans la Catoptrique lui firent voir que, bien loin de donner aux Porte-voix la figure de l'hyperbole entre l'asymtote, comme *Cassegrain* l'avoit prétendu, la figure elliptique & la parabolique y étoient infiniment plus propres. Comme les deux especes de Porte-voix qu'il proposa conformément à ces théoremes, se trouvent dans presque toutes les Institutions élémentaires de Physique, je ne m'arrêterai pas à en faire ici une description. D'ailleurs, il n'est pas difficile de se les figurer, pour peu qu'on se rappelle ce qu'on a depuis longtems démontré à l'égard des miroirs paraboliques & elliptiques. Aussi l'idée de *M. Hafe* consiste en ce qu'il regarde les Porte-voix comme une espece de miroir, qui réfléchit le son. Et à cet égard la théorie de ces miroirs étoit un travail tout fait, qu'il n'avoit qu'à appliquer.

§. 4. De cette maniere, c'est une espece de phénomène du monde intellectuel que l'histoire des Porte-voix nous offre. Ces Instrumens auroient pu être inventés depuis qu'on a des trompettes ou d'autres instrumens semblables, c'est à dire, depuis un tems immémorial. Il n'y manquoit que la simple idée d'essayer de parler par une trompette, en tout cas suffisamment aggrandie. Cette idée, comme un grand nombre d'autres semblables, étoit réservée au siècle précédent, siècle animé par une ardeur de faire de nouvelles tentatives, qui depuis s'est fort rallentie. L'idée de *M. Hafe* auroit pareillement pu être de plus ancienne date, parce que les miroirs paraboliques & ellipti-



liptiques étoient connus longtems auparavant. Bien souvent, quand il s'agissoit de lignes courbes, on ne pensoit que trop aisément aux Sections Coniques, & déjà par cette raison le Chevalier *Morland* auroit pu s'en aviser. *Casségrain* emploïa l'hyperbole sans le savoir. *Sturm* le découvrit & en resta-là.

§. 5. *M. Huse* s'en tint pareillement à ce qu'il savoit des miroirs. Et quoique l'application qu'il en fit aux Porte-voix fût très sensée & ce qu'il y avoit jusqu'alors de mieux imaginé sur cette matiere, il s'en faut de beaucoup que ce soit-là tout ce qu'il y avoit à désirer. Car, outre que des figures paraboliques & elliptiques s'exécutent très difficilement, les miroirs qui ont cette figure ne sont pas si exemts de tous les défauts, qu'on le croit communément. Qu'un miroir parabolique réunisse dans son foïer les raïons qui y tombent, cela n'est vrai en toute rigueur qu'à l'égard des raïons paralleles à l'axe. Pour tous les autres raïons cette regle souffre des aberrations d'autant plus considérables, que les raïons sont plus obliques & que le miroir a plus de courbure. Il en est de même à l'égard des sons, qui dans les Porte-voix, tout paraboliques qu'ils peuvent être, ne partent pas d'un seul point, & s'y réfléchiissent sous des angles de toute grandeur, de sorte qu'il s'en faut de beaucoup que la propagation s'en fasse dans une direction entierement parallele à l'axe. Ensuite, le son peut se renforcer dans les Porte-voix comme dans d'autres instrumens de Musique, & cela produit des réflexions toutes différentes de celles qui sont analogues à la réflexion de la lumiere. Ainsi *M. Huse*, quelque bonne que puisse être son invention, semble avoir laissé la véritable théorie des Porte-voix tout autant en arriere qu'il l'avoit trouvée en 1719, lorsqu'il publia sa Dissertation. Je n'ai pas vu que cette matiere ait été retouchée depuis. Les Auteurs plus modernes que j'ai consultés, en parlent comme d'une chose fort embrouillée & fort difficile. En effet, on trouvera qu'ils ont raison pour peu qu'on fasse attention à cette infinité de réflexions que le son souffre dans ces Instrumens, & qui toutes doivent entrer dans le calcul. Cette infinité effraie, &



produit une espece d'évanouissement momentané, ou de vertige, comme si on voioit devant soi un abyme. De là vient qu'on se défiste du projet comme si on le laissoit tomber des mains. Mais si, après tout, cet abyme n'étoit qu'imaginaire? Du moins il convient de ne point perdre courage avant que d'avoir bien vu ce qui en est. Des cas assez semblables, que j'ai traités dans ma *Photométrie*, m'ont fait voir que ces sortes de fraïeurs peuvent très bien être paniques, & dans l'analyse l'infini n'est plus un article qui doit embarrasser. Il s'agissoit d'essâier sans se rebuter au premier aspect. J'ai fait cet essai, & on va voir jusqu'où il a réussi. Il s'agit principalement de la théorie des Porte-voix, mais si, chemin faisant, je rencontre des choses qui puissent avoir d'autres usages, je ne les passerai pas sous silence. Le país que je vais parcourir est encore peu connu, & c'est de ces país-là qu'on est avide de tout savoir. Mais, pour être digne de foi, je vais indiquer d'où je suis parti, & quel chemin j'ai pris. Entrons donc en matiere.

§. 6. On fait que la propagation du son se fait en ligne droite, à moins qu'il ne passe d'un air plus dense dans un autre moins dense ou réciproquement. Car, dans ce cas, il se fait une espece de réfraction, qui probablement se fait aussi lorsque le son passe p. ex. par un mur de figure prismatique. Mais ici je puis faire abstraction de tout cela.

§. 7. Ensuite, on fait que le son se réfléchit. C'est ce qu'on fait depuis qu'on a cessé de regarder l'*Echo* comme une espece de Divinité, ou de Fantôme, qui s'amuse à répéter ce qu'on dit, ou du moins les dernieres syllabes.

§. 8. Enfin, on fait que tout corps sonore répand le son de tout côté, & que c'est là la raison pourquoi le son s'affoiblit à mesure que la distance augmente. On peut établir que cet affoiblissement croît en raison du quarré de la distance, tout comme la lumiere.

§. 9.



§. 9. Quant à la réflexion du son, on fait encore qu'il en est comme de toutes les autres réflexions, c'est à dire, que l'angle de réflexion est égal à l'angle d'incidence. C'est sur cela que se fonde le moïen de construire & de créer, pour ainsi dire, des Echos artificiels.

§. 10. Tout cela est assez connu. Mais, dans la combinaison des deux derniers Phénomènes, il y a quelque chose qui peut embarrasser. Les corps sonores ne nous mettent gueres en état de produire un son, qui ne soit dirigé que vers une certaine contrée. La question est donc si cela est impossible en soi-même. *Newton* le prétend, & la théorie du son, qu'il a le premier éclaircie, semble l'insinuer. Il rapporte même une Expérience pour constater la chose, & pour prouver en même tems, que le son & la lumière n'ont rien de commun pour ce qui regarde le mécanisme de leur propagation. Cette expérience ne parut pas décisive à *M. Euler*. On fait, dit *Newton*, que les rayons du soleil passent en droite ligne par un trou sans que derriere le trou ils se répandent de tout côté. Si donc la lumière se propageoit comme le son, il faudroit que le son passât également en droite ligne, & qu'il formât un cone sonore, comme la lumière forme un cone lumineux. De la sorte on n'entendrait rien dès qu'on se trouveroit à côté de ce cone sonore. Or on entend de tout côté derriere le trou, par lequel le son passe; donc etc. Voilà l'argument de *Newton*. *M. Euler* y répond, que le son non seulement passe par le trou, mais encore par la planche, la porte, ou le mur, mais qu'il n'en est pas de même de la lumière, qui ne passe que par les corps transparents. Je n'ai pas fait l'expérience proposée par *Newton*, mais je fais, par d'autres observations analogues, ce que cette expérience peut faire voir; c'est que l'oreille placée dans le cone sonore dont je viens de parler, entend plus clairement & plus fortement, que lorsqu'il est de côté.

§. 11. L'exemple de l'Echo me paroît à cet égard le plus concluant. L'écho se produit lorsque le son est réfléchi d'un mur ou d'un rocher, qui se trouve à une distance suffisante. Il n'est pas besoin que



Planche V.
Fig. 1.

ce mur ou ce rocher ait beaucoup de surface, & pour la question dont il s'agit, il est bon qu'il en ait le moins qu'il soit possible. Dans ces fortes de cas j'ai toujours observé, que l'écho bien loin de se faire entendre tout alentour, ne se fait entendre que là où suivant les règles de la réflexion, le son réfléchi passe. Soit AB un mur semblable, C le point d'où le son ou la voix part, ACB sera le cone ou la pyramide sonore, qui par la réflexion se replie vers *ab*. En *ab* on entend la voix ou le son comme partant du point *c*. J'ai observé que la largeur *ab* est assez petite; & si le mur ou le rocher AB est recourbé en forme de miroir, il se peut que *ab* est moins large que AB, & alors l'écho renforce le son, tout comme un miroir concave renforce les raïons en les concentrant. Tout cela n'auroit jamais lieu, si le son en tombant en AB se répandoit de tout côté. Cela n'arrive que lorsque AB est un objet sonore, qui par le mouvement ondulatoire de l'air commence à faire des vibrations propres à produire un son. On voit donc par là, que moïennant la réflexion on peut intercepter un cone, ou une pyramide sonore, & donner au son une direction linéaire, comme on peut la donner à la lumière. Ajoutons encore que si le son en AB se répandoit de tout côté, on l'entendrait en *ab* comme extrêmement affoibli. Car AB seroit alors comme un miroir sphérique convexe, qui, pour répandre la lumière incidente de tout côté, ne produit qu'une lumière réfléchie extrêmement foible. Mais il y a des Echos qui renforcent le son. Ainsi la réflexion du son se fait comme celle de la lumière.

§. 12. Il convenoit d'insister sur cette assertion parce que *Newton* paroît être d'un sentiment contraire, & l'autorité de *Newton* équivaut à un argument assez fort. La théorie du son, dont il a donné la première ébauche, semble lui avoir fait concevoir la chose de la façon qu'il a fait. En effet, une particule d'air étant agitée dans une direction quelconque, il semble qu'elle met en mouvement toutes les particules contiguës, & de cette maniere le son devroit se répandre de tout côté. C'est aussi ce qu'on observe dans les corps sonores, qui produisent un son.

son. Mais l'expérience de l'Echo, que je viens de rapporter, fait voir que tout cela doit être conçu d'une autre façon. Ce sera donc le corps sonore qui communique à l'air un mouvement suivant toutes les directions. Mais, en interceptant un cone sonore ACB par un plan AB, ce cone se replie suivant sa direction linéaire, & si les particules d'air D, qui lui sont contiguës, participent à l'agitation de l'air compris dans le cone replié aABb, le mouvement que ces particules D reçoivent, doit être extrêmement foible, puisque l'écho ne se fait entendre que lorsque l'oreille se trouve placée dans le cone replié.

§. 13. Passons maintenant à voir comment le son se renforce dans les trompettes & autres instrumens semblables. La réflexion du son qui s'y fait, y contribue sans contredit, & même beaucoup. Mais ce n'est pas là la seule cause. On sait que la trompette ne rend pas tous les sons, mais simplement ceux qui suivent l'ordre des nombres naturels 1, 2, 3 - - - 16, de sorte que dans l'intervalle de quatre octaves la trompette ne donne que 16 sons, qui sont ceux qu'il faut entonner pour que la trompette y réponde. On peut à la vérité crier dans une trompette en donnant à la voix un ton quelconque, mais alors c'est cette voix qu'on entend & non pas le son de la trompette. La trompette renforcera cette voix par la simple réflexion, mais de beaucoup moins que si elle sonnoit elle-même. Ainsi il est clair que le mouvement trémulateur qu'on peut donner à la trompette, est une des principales causes qui en renforcent le son. Voïons comment.

§. 14. En sonnant d'une trompette, ce n'est d'abord que l'air qui y est agité. Mais, si les oscillations des particules d'air sont isochrones à celles dont la trompette est susceptible, alors la trompette commence à avoir un mouvement oscillatoire; & quand on continue de sonner, il se fait dans ce mouvement une espèce d'accumulation, en ce que les particules élastiques du métal reçoivent de nouvelles secousses avant qu'elles perdent l'effet des secousses précédentes. C'est par là que l'histoire de ces personnes, qui à force de crier dans un verre le font



crever, devient plus ou moins explicable. On explique encore par là, comment cela peut arriver à une cloche, lorsqu'on la sonne trop longtems & trop fortement.

§. 15. La réflexion du son dans la trompette contribue assez considérablement à augmenter cette accumulation du mouvement oscillatoire des particules du métal. Mais, comme dans chaque réflexion les particules de l'air perdent une partie de leur force, c'est par là qu'il faut expliquer le paradoxe que ce renforcement du son présente; car il semble que l'effet est plus grand que la cause qui le produit. Mais, comme cela ne sauroit être, il est clair que le son dans ces cas doit être plus foible au commencement & vers la fin, tandis qu'il est plus fort vers le milieu de l'intervalle du tems qu'il dure. La somme totale fera égale à la cause qui la produit, & bien souvent elle est moindre, parce que, quelque'élastique que puisse être le métal de la trompette, il se perd toujours plus ou moins de mouvement dans ses particules, de sorte que le son est moins fort de ce qu'il pourroit être.

§. 16. Ce mouvement oscillatoire des particules du métal contribue de son côté à répandre le son de la trompette suivant toutes les directions, quoique du reste le son le plus fort suive principalement la direction de la trompette elle-même ou de son axe. Mais, quand même ces sortes d'instrumens pourroient être faits en sorte qu'ils répandissent le son également de tout côté, ils n'en seroient que d'autant plus conformes à leur but. Il n'en est pas de même des Porte-voix. On veut que ces Instrumens ne portent le son que vers une seule contrée, & tout le son qu'ils produisent suivant une autre direction quelconque est réputé perdu, d'autant qu'il déroge à la force du son qu'on veut porter tout entier vers l'endroit où on veut se faire entendre. Ainsi, lorsqu'il s'agit de Porte-voix, il faut faire en grande partie abstraction du mouvement oscillatoire, à moins qu'on ne puisse démontrer que, par le renforcement du son qui en résulte, on gagne plus qu'on ne perd. Cette démonstration sera assez difficile, si elle n'est pas impossible. Car on ne se sert pas des Porte-voix pour produire simplement



ment un son fort, mais un son articulé, des syllabes, des paroles. Or, comme l'accumulation du mouvement oscillatoire ne se fait pas dans un instant, on voit qu'il faudroit parler avec une lenteur extreme. Mais, en parlant lentement, ce ne sont que les voïelles qu'on traîne, puisque les consonnes ne sont que des modifications instantanées des voïelles. Ainsi le Porte-voix ne feroit entendre que les voïelles, & d'une façon si sonore, qu'il faudroit deviner les consonnes, ce qui n'est pas toujours facile. J'en infererai que pour parler distinctement par un Porte-voix, ce mouvement oscillatoire doit être évité. Cela est faisable en fabriquant ces instrumens de matieres peu élastiques; ou, si on les fabrique de matieres élastiques, il faut parler d'un ton que l'instrument ne rend pas, & qui par conséquent ne le fait pas resonner. Du reste, dans l'un & l'autre cas, la théorie des Porte-voix, & surtout de leur figure, revient à la théorie de cette infinité de réflexions du son qui s'y forment. Et si cette infinité ressemble à un abyme, je vais du moins le fonder. Peut-être ne fera-t-il pas si immense qu'il paroît.

§. 17. Ce n'est pas par la recherche de la figure la plus convenable des Porte-voix, qu'il faut commencer. Ce probleme, quoique le premier qui ait été proposé sur cette matiere par le Chevalier *Morland*, est un des derniers qu'il faudra résoudre. La bonne Logique veut qu'avant que d'en venir à l'analyse que ces sortes de problemes demandent, on commence par une espece de synthése, & cette synthése elle-même commence par les cas les plus simples. Par là on apprend à voir clair pour ce qui arrivera dans des cas plus composés. Commençons donc par considérer des Porte-voix de figures simplement cylindriques, & passons ensuite aux figures coniques. Les figures prismatiques & pyramidales n'entrent pas ici en considération, quoique du reste elles pourroient être traitées tout au moins aussi facilement que les deux figures que je vais examiner.

§. 18. Soit donc un cylindre *ABED*, son axe *CF*. Dans cet axe soit un point sonore *C*. Ce point répandra le son de tout côté,

Fig. 2.

té, & il y aura un cone sonore BCE, qui aura le bout du cylindre pour base, & le son qui s'y propage sort du cylindre en lignes droites, c'est à dire, sans être réfléchi. Soit donc une autre direction quelconque CM. Le son qui suit cette direction, fera réfléchi en M, N, O, & de O il sortira du cylindre suivant la direction OF. Et comme CM, en tournant autour de l'axe CF, forme la surface d'un cone, que nous pourrions nommer surface conique sonore, on voit que OF forme une surface toute semblable, & le son propagé suivant la surface du cone CM sort du cylindre comme s'il avoit été excité dans le point F. Mais, à mesure que l'angle MCF varie, la distance CF variera également, de même que les angles OFC. Ainsi le son sortant du cylindre se répand de tout côté derrière le plan qui en BE coupe le cylindre à angles droits, comme si le point sonore avoit été placé dans ce point d'intersection. Toute la différence que le cylindre peut produire, c'est que le son dans chaque réflexion change de force, & qu'en sortant du cylindre il ne se répand pas uniformément. On voit donc que la figure cylindrique, & partant aussi toutes les figures prismatiques, doivent être rejetées. C'est aussi la raison pourquoi je ne m'arrêterai pas à considérer les directions du son qui ne passent pas par l'axe. Voïons donc ce qui en est des figures coniques.

Fig. 3. §. 19. Soit BCA un cone, CN son axe. Que le son suivant la direction DF coupe l'axe en E, & qu'étant successivement réfléchi en F, H, il sorte du cone suivant la direction HI. Or, l'angle de réflexion étant toujours égal à l'angle d'incidence, nous aurons

$$CFD = BFH$$

$$FHC = IHA.$$

Mais, par les élémens de Géometrie, il est

$$CFD = FDA - ACB$$

$$CHF = HFB - ACB.$$

Soit

Soit donc l'angle du cone $ACB = \phi$, l'angle $FDA = \omega$, il sera

$$CFD = BFH = \omega - \phi$$

$$CHF = IHA = \omega - 2\phi,$$

d'où l'on voit que, dans chaque réflexion suivante, l'angle d'incidence diminue d'une quantité ϕ , qui pour un même cone est constant, parce que ϕ est l'angle du cone BCA .

§. 20. Ce théoreme est d'une fécondité admirable & nous aidera à voir le fond de l'abyme, qui d'abord sembloit causer un vertige. Introduisons pour plus de brièveté quelques dénominations. Il nous faut ici un terme qui à l'égard du son désigne à peu près ce que le terme *raïon* signifie à l'égard de la lumière. Si le mouvement linéaire du son étoit aussi visible que celui de la lumière, il y auroit un terme introduit depuis longtems, & la ressemblance auroit probablement décidé pour le terme *raïon*. En françois on donne ce nom à des choses infiniment moins ressemblantes. Au moïen d'un peu d'habitude le terme de *raïon sonore*, ou *raïon acoustique*, ou *raïon phonique*, n'aura rien de choquant. J'emploierai cependant aussi le terme de *ligne phonique*, comme je me suis déjà servi du terme de *cone sonore*, qui équivaut à cet égard au terme de *cone phonique*.

§. 21. L'angle du cone ϕ étant donné, de même que le premier angle d'incidence ω , on trouve très facilement tous les autres angles d'incidence suivans & le nombre de réflexions que le raïon phonique souffre avant que de sortir du cone, ou pour mieux dire, avant que de n'être plus réfléchi. Car les angles d'incidence seront

$$\begin{aligned} &\omega \\ \omega & - \phi \\ \omega & - 2\phi \\ \omega & - 3\phi \\ &\text{etc.} \\ \omega & - n\phi. \end{aligned}$$

Cette suite finit toujours là où les termes commenceroient à être négatifs. Ainsi, pour trouver le nombre des réflexions que le raïon phonique souffre avant que de ne plus être réfléchi, on n'a qu'à diviser ω par Φ , en ne prenant pour quotiens que des nombres entiers. Le quotient donnera le nombre des réflexions, & le résidu donnera le dernier angle d'incidence, qui aura lieu en supposant le cone d'une longueur indéfinie.

§. 22. Ce dernier angle d'incidence étant toujours plus petit que l'angle du cone Φ , on voit qu'aucun raïon phonique ne sort du cone prolongé, à l'infini. Soit FHC le dernier angle d'incidence, l'angle de réflexion IHA lui est égal, & par conséquent plus petit que l'angle du cone ACB. Ainsi le raïon phonique HI ne pouvant plus couper le côté CB, il ne sortira plus de ce que je nommerai l'enceinte du cone.

§. 23. Supposons réciproquement qu'un raïon phonique IH entre dans le cone. Soit le premier angle d'incidence en H = ψ , les angles suivans seront

$$\begin{aligned} \psi &+ \Phi \\ \psi &+ 2\Phi \\ \psi &+ 3\Phi \\ \psi &+ 4\Phi \\ &\text{etc.} \end{aligned}$$

Ces angles vont donc en augmentant en progression arithmétique jusqu'à ce qu'ils commencent à surpasser l'angle droit; alors le raïon phonique commence à retourner, & il cesse de subir des réflexions ultérieures là où l'angle $\psi + n\Phi$ iroit excéder la somme de deux angles droits. C'est à quoi il faut avoir égard lorsqu'il s'agit des instrumens propres à aider l'ouïe. La figure conique à moïn qu'on ne la tronque n'y est gueres propre, parce que tout le son qui y entre, en sort de nouveau, sans qu'il parvienne jusqu'à la pointe C.

§. 24.

§. 24. On voit sans peine qu'il en est de même à l'égard de la lumière, si on fait du cône un miroir poli en dedans. Car, en plaçant une chandelle en K, la moitié de la lumière qu'elle répand entre dans le cône, & en sort de façon qu'elle reste, du moins en grande partie, dans l'enceinte du cône prolongé. Il en est de même en tronquant le miroir conique près de C, & en y plaçant la chandelle. Par ce moyen on peut changer en cône lumineux la lumière qu'une chandelle répand par tout un hémisphère; & ce cône portera la clarté d'autant plus loin, que l'angle du cône sera plus petit. Il convient encore que le cône ait une longueur suffisante. C'est de quoi je parlerai d'abord. J'observe seulement ici que, quoiqu'un cylindre puisse être regardé comme un cône tronqué, dont l'angle est $= 0$, & par conséquent le plus petit de tous, il ne laisse pas de produire un effet tout contraire, en ce qu'il répand par tout un hémisphère, la lumière, ou le son, qu'on lui présente à réfléchir.

§. 25. Quant aux distances CD, CF, CH, elles se calculent assez facilement. Car il est

$$\begin{aligned} \sin(\omega - \phi) : CD &= \sin \omega : CF \\ \sin(\omega - 2\phi) : CF &= \sin(\omega - \phi) : CH, \end{aligned}$$

& partant

$$CF = \frac{\sin \omega}{\sin(\omega - \phi)} \cdot CD$$

$$CH = \frac{\sin \omega}{\sin(\omega - 2\phi)} \cdot CD,$$

d'où il suit que la distance à laquelle se fait la $n^{\text{ième}}$ réflexion, est

$$= \frac{\sin \omega}{\sin(\omega - n\phi)} \cdot CD.$$



§. 26. Cette formule nous met en état de comparer la longueur du cone avec la dispersion du son, pour ce qui regarde les raïons phoniques qui passent par l'axe du cone. Supposons que

$$x = \frac{f \omega}{f(\omega - n\phi)} \cdot CD,$$

exprime la distance à laquelle un raïon phonique subit la dernière réflexion; on voit que cette distance peut devenir fort grande lorsque le dernier angle d'incidence $\omega - n\phi$ est très petit. Mais, comme on ne sauroit donner au Porte-voix une longueur indéfinie, il est clair qu'il y aura toujours des raïons phoniques qui n'y subissent pas la dernière réflexion. Mais on peut toujours donner au cone une longueur telle, que tous les raïons subissent du moins la pénultième réflexion. Car l'angle pénultième tombe entre ϕ & 2ϕ , en sorte qu'il ne sauroit être plus petit que ϕ . Ainsi la longueur requise sera

$$x = \frac{\sin \omega}{\sin \phi} \cdot CD.$$

§. 27. Supposons donc le cone tronqué en D, de sorte que DK soit l'embouchure. On voit que l'angle FDA $= \omega$ aura le plus grand sinus possible lorsqu'il est droit, & l'angle même ne sauroit être plus grand que ADK $= 90^\circ + \frac{1}{2}\phi$. Et comme entre $90 + \frac{1}{2}\phi$ & $90 - \frac{1}{2}\phi$ il tombe un multiple de ϕ , on fera ce multiple $= \omega$, & la longueur du cone sera

$$x = \frac{\sin \omega}{\sin \phi} \cdot CD.$$

§. 28. Mais, comme l'angle du cone ne doit pas être fort grand, le sinus de $90^\circ + \frac{1}{2}\phi$ ne diffère gueres du $\sin \omega$. Ainsi, en faisant

$$x = \frac{CD \cdot \sin(90^\circ + \frac{1}{2}\phi)}{\sin \phi} = \frac{CD}{2 \sin \frac{1}{2}\phi},$$

cette formule nous offre la construction suivante. Qu'on prenne la lon-

longueur $CL = CM$ telle, que la chorde LM soit $= CD$, & $CL = CM$ fera la longueur qu'il faudra donner au cone, pour que les raïons phoniques y souffrent du moins la pénultieme réflexion, & alors le son ne se répandra que par un cone dont l'angle est $= 2\phi$.

§. 29. Par là on voit que cette longueur $CL = CM$ dépend principalement de l'angle du cone. Car, quel que soit cet angle, l'embouchure DK doit toujours avoir une certaine grandeur. Elle ne fauroit gueres être au-dessous de $1\frac{1}{2}$ pouce, à moins qu'en y appliquant les levres on ne se trouve empêché de parler clairement & sans difficulté. Ensuite, il seroit inutile de la faire plus grande parce, que cela aggrandiroit tout le reste sans nécessité. Ainsi il faut regarder DK comme une quantité constante & donnée. Or il est

$$DK : CD = LM : CM$$

$$CD = LM$$

donc

$$CM = \frac{CD^2}{DK}$$

Mais il est

$$DK = 2 \cdot CD \cdot \sin \frac{1}{2}\phi$$

ou bien

$$CD = \frac{1}{2} DK \cdot \operatorname{cosec} \frac{1}{2}\phi$$

donc il fera

$$CM = \frac{1}{4} DK \cdot (\operatorname{cosec} \frac{1}{2}\phi)^2$$

ou bien

$$CM = \frac{DK}{4 \cdot \sin^2 \frac{1}{2}\phi}$$

ou à très peu près

$$CM = \frac{DK}{\phi\phi}$$



§. 30. Supposons p. ex. qu'on veuille donner à CM une longueur de 6 pieds ou 72 pouces, en faisant $DK = 1\frac{1}{2}$ pouce. On aura

$$72 = \frac{3}{8 \cdot \sin \frac{1}{2} \phi^2}$$

ce qui donne

$$\begin{aligned} r \frac{1}{2} \phi^2 &= \frac{1}{1\frac{1}{2}} & CD &= \frac{3}{4} \sqrt{192} = 10,4 \text{ pouces.} \\ & & DA &= 72 - 10,4 = 61,6 \text{ pouces.} \end{aligned}$$

$$2 r \frac{1}{2} \phi^2 = \frac{1}{\frac{1}{8}} = 0,01042 = 1 - \cos \phi$$

$$\cos \phi = 0,98958$$

$$\phi = 8^\circ.17'' = \text{LCM.}$$

Et le son sortant par le cone LCM se répandra par un cone dont l'angle est $= 2\phi = 16^\circ.17''$.

Fig. 4. §. 31. Pour évaluer l'effet de ce cone, il faut remarquer que le même son qui est resserré dans son enceinte, est celui qui sans Porte-voix se répandroit par tout un hémisphère. Soit cet hémisphère BAD, le cone FCE, de sorte que l'angle $FCA = ACE = \phi$. Or ce cone coupe de la surface de la sphère un segment FAE, dont l'aire est à l'aire de l'hémisphère comme le carré de la corde FA au carré de la corde AB. Faisant donc

$$CA = 1$$

il fera

$$AF = 2 \sin \frac{1}{2} \phi$$

$$AB = \sqrt{2}.$$

Donc le son est renforcé par le Porte-voix dans le rapport de $4(\sin \frac{1}{2} \phi)^2$ à $2 = 2(\sin \frac{1}{2} \phi)^2 : 1$. Et par conséquent, dans l'exemple rapporté, comme $\frac{1}{8}$ à 1, ou comme 1 à 96.

§. 32. Supposons maintenant qu'un homme puisse être entendu à la distance de 300 pieds. Si cet homme parle avec la même force par ce Porte-voix, cette distance augmentera dans le rapport de
F A



FA à BA, & partant dans l'exemple rapporté elle fera $\equiv 300 \sqrt{96}$
 $\equiv 2940$ pieds. L'effet fera plus grand à mesure qu'on allonge le co-
 ne: c'est ce que nous verrons dans la suite.

§. 33. Soit un cone ACB, tronqué en DK, de sorte que DK soit l'embouchure. Soit un point sonore P, & en ne considérant encore que les raïons phoniques qui passent par l'axe du cone, il s'agit de voir plus en détail, comment ces raïons deviennent divergens. Qu'on tire du point P vers le côté CB autant de lignes phoniques Pa, Pb, Pc, Pd, Pe, qu'on voudra, toutes ces lignes seront réfléchiées tout comme si elles sortoient d'un point Q, en sorte que QK \equiv KP. La ligne PB est la premiere de celles qui sont réfléchiées. La ligne Pd est réfléchiée en sorte que dn est parallele à CA. La ligne Pc est réfléchiée en A, & par conséquent la dernière de celles qui ne souffrent qu'une seule réflexion, avant que de sortir du cone. La ligne Pb est réfléchiée en g, en sorte que gm est parallele à CB. Et la ligne Pa est réfléchiée en a, f, e en sorte que el est parallele à CA. Ainsi tous les raïons phoniques compris dans l'angle dPB ne subissent qu'une seule réflexion. Les raïons phoniques compris dans l'angle dPc pourroient subir la seconde réflexion, mais ne la subissent pas, puisque le cone est terminé en A. Les raïons compris dans l'angle cPb la subissent. Et de la même maniere, on trouvera qu'entre les raïons compris dans l'angle bPa, ceux qui sont plus près de b pourroient subir la troisieme réflexion, si le cone étoit assez long, mais qu'en effet il n'y a que les raïons plus proches de a, qui la subissent en effet. Cette alternative aura encore lieu à l'égard des raïons qui pourroient subir, ou qui subissent en effet la quatrieme, cinquieme etc. réflexion.

§. 34. Les secondes réflexions, qui se font en f, g, A etc. ont pour centre commun le point R, & il est QD \equiv DR. Les troisiemes réflexions, qui se font en e, B etc. ont pour centre commun le point S, & il est SK \equiv KR etc. Or, si du centre C on tire par le point P un cercle, tous ces points P, Q, R, S etc. se trouvent dans la circonférence du cercle RPS. Si donc des points B, A, on tire
 les



les tangentes BV , AT , prolongées en v , t , on aura le cône vWt , dans l'enceinte duquel le son se répandra. On voit sans peine que l'angle vWt diminue à mesure qu'on allonge le cône.

§. 35. Le cercle TPV représente en effet une sphère, tout comme le triangle BCA représente un cône. Ainsi, les centres des raïons réfléchis se trouvant tous dans la surface de la sphère $TPVE$, on peut considérer cette sphère comme sonore, mais de façon que le son qu'elle produit, converge d'abord vers le point W , & en diverge par le cône vWt . Comme cette sphère est assez petite, on voit pourquoi, en parlant par un Porte-voix conique, les différentes modifications de la voix ne se confondent point. Cela arriveroit, si les points P , Q , R , S etc. se trouvoient dispersés à plusieurs centaines de pieds les uns des autres; car ces points sont tels, que la distance p. ex. Se est $= cf + fa + aP$, & par conséquent égale à la somme des chemins que le raïon phonique parcourt en zigzag à cause des réflexions qu'il subit. Et comme on pourroit donner aux porte-voix une figure telle, que les chemins parcourus par les raïons phoniques seroient d'une longueur fort inégale, on voit que cette inégalité n'a pas lieu quand la figure est conique, du moins pour ce qui regarde les raïons qui passent par l'axe du cône; car jusqu'à présent ce sont les seuls que nous aïons considérés, parce que dans une matière un peu embrouillée, la bonne méthode veut qu'on aille du plus simple au plus composé.

Fig. 6. §. 36. Mais passons maintenant à la théorie des raïons phoniques, d'une direction quelconque. Soit ACB un cône, que je suppose être droit & dont la base soit circulaire. Soit $MBNA$ une de ses sections, BA son diamètre, & le triangle BCA représentera la section qui se feroit le long de l'axe EC & du diamètre BA . Soit QFD une autre section, QD son diamètre parallèle à AB , perpendiculaire à l'axe, & se trouvant dans le plan BCA . Qu'un raïon phonique partant du point M tombe en Q , il s'agit de trouver comment il y est réfléchi. Pour cet effet, figurons-nous un plan qui touche la surface du cône le long de la droite AC . Ce plan sera perpendiculaire

laire au plan BCA . Tirons MN en sorte que $MA = AN$; la droite MPN sera perpendiculaire au plan BCA , & parallèle à celui qui touche le cone le long de la droite AC . Maintenant, par la théorie de la composition du mouvement, le raïon phonique MQ pourra être considéré comme résolu en deux autres MP , PQ , & il est clair qu'il n'y a que ce dernier qui sera réfléchi. Concevons donc la droite QT , qui soit dans le Plan BCA & perpendiculaire à AC . Soit encore la droite PR parallèle à AC . On fera $TR = BT$, & en tirant la droite RQ , cette droite représentera le raïon PQ réfléchi, & il sera

$$\begin{aligned} PQT &= TQR \\ PQA &= RQC. \end{aligned}$$

Soit enfin la droite RS parallèle & égale à $PN = MP$, & la droite QS représentera le raïon MQ réfléchi. Tirons encore la droite NC , & le point n , qui est celui de l'interfection de cette droite & du raïon QS , fera le point où le raïon réfléchi tombe sur la surface du cone, & où par conséquent il sera de nouveau réfléchi. Soit nba la section circulaire qui passe par le point n , ba son diametre parallèle à BA , & nm parallèle à MN ; le point p sera encore le point d'interfection du raïon QR , & les points P, p, C seront en ligne droite.

§. 37. Car, en tirant RW parallèle & égale à PA , & en faire $Re = PE$, on tracera du centre e un cercle SWV . Ce cercle pourra être considéré comme la base d'un cone VQW , & le cercle nba fera l'interfection commune de ce cone & du cone BCA . Or il est

$$\begin{aligned} QR : RW &= Qp : pa \\ QR : RS &= Qp : pn \end{aligned}$$

de plus

$$\begin{aligned} CP : PA &= Cp : pa \\ CP : PN &= Cp : pn \end{aligned}$$

donc il sera

$$\begin{aligned} QR : Qp &= RW : pa = RS : pn \\ CP : Cp &= PA : pa = PN : pn \end{aligned}$$



& partant

$$pa : pn = RW : RS = PA : PN.$$

Mais il est

$$RW = PA.$$

$$RS = PN.$$

Donc pour l'un & l'autre cone le rapport $pa : pn$ est le même, donc le point p est le point d'intersection des droites CP, QR, ab, mn .

§. 38. Il convient d'observer que les analogies dont je me suis servi dans le §. précédent, demandoient un certain choix, puisque les triangles PQA, RQW ne sont point semblables, quoique l'angle $PQA = RQW$, & quoique RW est parallèle & égal à PA . La raison en est que les cercles $BNAM, SWV$, étant perpendiculaires à l'axe du cone BCA , ne sauroient être perpendiculaires à la droite AC . De là vient que $AQ > QW$, quoiqu'il soit $PQ = QR$, & $PA = RW$, & l'angle $PQA = RQW$. Mais passons aux conséquences.

§. 39. Comme trois points quelconques, qui ne sont pas en ligne droite, déterminent la position d'un plan, il est clair qu'on peut faire passer un plan par les trois points M, Q, n , & le cone BCA étant coupé suivant ce plan, on aura une ellipse, dans le plan de laquelle se fait la réflexion du rayon phonique au point Q . Il est clair aussi que le plan de cette ellipse passe perpendiculairement par le plan qui touche la surface du cone le long de la droite AC . Cela pourra donner lieu à de nouvelles spéculations, mais je ne crois pas avoir besoin de m'y arrêter.

§. 40. On conçoit également, qu'un rayon phonique tel que MQ , après la réflexion qu'il subit en Q , continuera d'être réfléchi en n , comme dans d'autres points suivants, & que tous ces points formeront sur la surface du cone une espèce de spirale, dont en tous cas on pourroit chercher l'équation. Mais, cette spirale étant à double courbure, nous ferons mieux de la décomposer. Il s'agit de séparer
ce



ce qu'il y a de progressif dans le mouvement du raïon phonique d'avec ce qu'il y a de circulaire. Et c'est à quoi nous serviront les deux propriétés que nous venons de trouver.

§. 41. La première est, que les points N, n, C sont en ligne droite, & cela donne $MA = AN$, c'est à dire, le mouvement circulaire se fait à angles égaux, ou bien les angles MEA, AEN etc. dans chaque réflexion, croissent en progression arithmétique. Ainsi, le premier étant donné, on trouve tous les autres sans peine.

La seconde propriété est, que les points P, p, C sont en ligne droite. Et comme, dans la considération du mouvement progressif, nous pouvons faire abstraction du mouvement circulaire, le mouvement progressif pourra être considéré comme se faisant simplement dans le plan BCA , & en particulier dans le triangle PCA . Car, en reculant le point n dans le point a , on reculera les points Q, M , d'une même quantité, c'est à dire, d'un angle $= MEA$. Ainsi p. ex. faisant l'arc QF d'autant de degrés que l'arc an , on voit sans peine que les points F, a , peuvent être substitués aux points Q, n . Et l'avantage qu'on en retire, c'est que par là on n'a pas besoin de changer de plan. Car la droite Fq sera perpendiculaire au plan BCA , comme l'étoit la droite MP , & la décomposition du mouvement se fera de la même manière.

§. 42. C'est ainsi que la détermination du mouvement progressif se réduit simplement à la détermination des réflexions que le raïon décomposé PQ subit dans le triangle PCA , c'est à dire, à ce que nous avons déjà démontré à l'égard de la 3, 4 & 5^{me} figure.

§. 43. Il ne reste donc qu'à voir ce qu'il y a ici de particulier. La première observation qui se présente, c'est que AP , & partant l'angle PCA , varie en même tems que l'arc AM ou l'angle MEA . Or nous avons vû ci-dessus que le raïon phonique subit d'autant plus de réflexions successives, que l'angle PCA est plus petit, toutes choses d'ailleurs égales. Cela augmente le nombre des zigzags. Mais, comme

la distance d'un point de réflexion à l'autre est d'autant moins grande, cela se compense, soit entièrement, soit en grande partie.

§. 44. Il importe d'examiner cette compensation. Car, si elle étoit exacte à tous égards, la belle fiction de la sphere sonore, qui a lieu à l'égard des raïons qui coupent l'axe, auroit lieu pour des raïons quelconques, & toute la théorie des Porte-voix coniques se réduiroit à un seul théoreme. Voilà ce qui m'a engagé à examiner la nature de cette sphere, avant que de poursuivre toute autre recherche : & j'ai vu d'abord que je pouvois tirer de grands secours du théoreme, que tout diametre de la sphere peut être considéré comme un axe, & que tout ce qu'on démontre de l'un de ces axes, est également applicable à tous les autres, puisqu'ils sont absolument équivalens.

Fig. 7.

§. 45. Retournant donc à la 5^{me} figure, j'ai trouvé la sphere & le cone déjà décrits. Voici le raisonnement que j'ai suivi, & qui, après différens essais, m'a fait voir clair en tout cela. Considérons la figure comme une projection orthographique de la sphere & du cone, & KD représentera un segment de la sphere. Il est clair qu'il est circulaire, parce qu'il est formé par un cone circulaire dont le sommet est au centre de la sphere. Qu'on prenne sur la surface de ce segment sphérique un point quelconque P, & qu'on conçoive un plan, qui passe à angle droit & le long de la ligne CB, par le plan du papier. On trouvera de l'autre côté de ce plan un point Q, qui seroit l'image du point P, si ce plan étoit un miroir. On voit sans peine que le point Q est également sur la surface de la sphere. Et par des théoremes de Catoptrique fort connus, ce point Q est le point de réunion de tous les raïons réfléchis Paf, Pbg, PcA etc. Or, à moins que le point P ne se trouve sur le cercle KD, la figure ne représente que la projection orthographique de ces raïons, & il s'en faut de beaucoup qu'ils soient réfléchis vers la droite CA. Tout au contraire, ils seront réfléchis vers une autre droite tirée sur la surface du cone. Car ces raïons réfléchis sont tous dans le plan du triangle aQB. Or ce plan passe par le sommet du cone, & partant il coupe le cone, d'abord le long de
de



de la droite CB, & la seconde fois le long d'une autre droite, qui passe également par C.

§. 46. Mais, quelle que soit la position de cette autre droite, le point Q sera à son égard ce qu'étoit le point P à l'égard de la droite CB. On trouvera donc de la même manière sur la surface de la sphere un point R, qui pour les secondes réflexions sera ce qu'étoit le point Q pour les premières. Et comme pour toutes les réflexions suivantes ce même raisonnement revient toujours, on voit que chaque fois les raïons sont réfléchis tout comme s'ils partoient de quelque point de la surface de la sphere ETV. C'est tout comme si on parloit avec une ouverture de bouche égale à cette sphere. Ainsi le théoreme que je n'ai rapporté ci-dessus (§. 35.) que relativement aux raïons qui passent par l'axe du cone, s'étend généralement à tous les raïons, & le son qui se produit dans l'embouchure KD, que je considère comme un segment sphérique, reste resserré dans l'enceinte du cone *vWt*, que nous pourrions appeller le cone phonique ou sonore du Porte-voix conique.

§. 47. Nous voilà donc au fond de l'abyme dont j'ai parlé au commencement. J'avoue que cette infinité de réflexions m'avoit longtemps empêché d'y regarder de plus près, & je vois que tous ceux qui depuis la première idée du Chevalier *Morland* ont parlé de son probleme, doivent s'être trouvés plus ou moins dans le même cas. Mais, si cette infinité de réflexions effraïoit au point qu'on se désistât de toute recherche, on doit naturellement être bien plus frappé de les voir toutes réduites à une sphere & à un cone.

§. 48. Mais voyons encore comment le son se distribue. Soit BCA le cone, ED son embouchure, MKI la sphere sonore. Soit F un point quelconque de l'embouchure. Les raïons phoniques qui de ce point sortent du cone sans être réfléchis, sont compris dans l'espace conique *fBFAf*. Qu'on fasse $DG = GF$, & $HE = EF$, & en tirant *HBh*, *HAh*, *GBg*, *GAg*, on trouvera que les raïons

Planche VI.
Fig. 7.



phoniques qui ne subissent qu'une seule réflexion, sont compris dans les deux espaces coniques $hBHAh$, $gBGA g$. J'ai tiré les arcs ff , gg , hh , qui font voir plus facilement jusqu'à quel point ces espaces coïncident. De la même manière, en faisant $EK = EG$, $DI = DH$, & en tirant KBk , KAk , IBi , IAi , on trouvera que les rayons qui subissent deux réfractions, sont renfermés dans les espaces coniques $kBKAk$, $iBIAi$, & les arcs kk , ii font également voir jusqu'à quel degré ces espaces coïncident.

§. 49. Or il est facile de voir que la coïncidence diminue par chaque nouvelle réflexion, puisque l'intervalle PQ se rapproche ou se resserre de plus en plus. On n'aura donc qu'à tirer les tangentes TBt , $VA v$, & elles détermineront les limites de la coïncidence, tout comme les tangentes WBw , $XA x$ déterminent les limites de la divergence.

§. 50. Voici maintenant l'usage que nous pourrons tirer de ces limites, & particulièrement de celles de coïncidence. Supposons que tous ces cones dont nous venons de parler, coïncident avec le cone BCA , prolongé autant qu'on voudra, alors le son se répandroit dans ce cone avec une parfaite uniformité, & dans toute l'enceinte du cone la force du son seroit en raison réciproque du quarré de la distance du point C . Or, quoique ces cones ne coïncident pas tout à fait, cet énoncé ne laissera pas d'avoir lieu dans l'espace qui est entre tv , puisque tous ces cones coïncident du moins dans cet espace.

§. 51. Cet espace se resserre de plus en plus, toutes les fois que BA est plus petit que le diamètre de la sphere. Mais, comme BA croît à mesure qu'on allonge le cone BCA , il est clair qu'on peut toujours donner au cone une longueur telle, que BA soit du moins égale au diamètre de la sphere, & alors les tangentes TBt , $VA v$, seront parallèles. Elles représenteront donc un cylindre circonscrit à la sphere MTV , de même qu'au cone BCA . Et quoique le son se répande par tout le cone wZx , on voit que l'oreille placée dans ce cylindre
enten-

entendra le son aussi fort, comme s'il ne se répandoit que par le cone BCA. Voilà donc tout ce qu'on pourra obtenir par des Porte-voix de figure conique. Du reste, on voit que tout cela ressemble absolument au cas où on suppose une sphere lumineuse MTFV, qui répand sa lumiere par un trou circulaire, dont le diametre est BA. On voit aussi que tout cela est applicable aux miroirs concaves de figure conique EBAD.

§. 52. Soit BCA le cone, ED son embouchure, TEDV Plancl
la sphere sonore, TBAV le cylindre circonscrit, CB = CA sera Fig.
la longueur que le cone doit avoir. On voit que cette longueur dépend de l'angle BCA. Soit cet angle = ϕ , & la longueur CB = x ; nous aurons

$$BF = CT = x \sin \frac{1}{2} \phi$$

& la corde

$$ED = 2x \sin \frac{1}{2} \phi^2.$$

Cette corde étant le diametre de l'embouchure, j'ai déjà dit ci-dessus, qu'on ne fauroit lui donner moins que $1\frac{1}{2}$ pouce, & qu'il seroit inutile de la prendre plus grande. Faisant donc

$$ED = \frac{3}{2} \text{ pouce}$$

il sera

$$\frac{3}{2}'' = 2x \sin \frac{1}{2} \phi^2.$$

Cette formule détermine donc la longueur x par l'angle ϕ , ou réciproquement ϕ par x . Voici les conséquences du choix que cette formule admet.

§. 53. On se sert des Porte-voix pour concentrer le son & pour le diriger en sorte qu'on puisse l'entendre à une grande distance. Cela dépend principalement de l'angle ϕ . Soit z la distance à laquelle un homme, en parlant avec une certaine force de voix, puisse encore être entendu, la distance à laquelle il sera tout aussi bien entendu, en parlant avec la même force par le Porte-voix, sera

$$y = \frac{GT}{GE} \cdot z = \frac{z\sqrt{2}}{2 \sin \frac{1}{4} \phi} = \frac{z}{\sin \frac{1}{4} \phi \cdot \sqrt{2}}.$$

Car



Car la voix se renforce dans le rapport de la surface du segment sphérique ED à la surface de l'hémisphère, & partant dans le rapport du carré de la corde EG, au carré de la corde GT. Mais la voix s'affoiblit en raison réciproque du carré de la distance: donc il fera

$$yy : GT^2 = zz : GE^2$$

c'est à dire

$$y = \frac{GT}{GE} z = \frac{z}{\sin \frac{1}{4} \phi \cdot \sqrt{2}}$$

§. 54. Si donc la distance y est donnée, de même que la distance z , cette formule donne

$$\sin \frac{1}{4} \phi = \frac{z}{y\sqrt{2}}$$

& par là on trouvera la longueur x , moyennant la formule

$$x = \frac{3}{4 (\sin \frac{1}{2} \phi)^2}$$

Cette longueur se trouvera en pouces (§. 52.).

§. 55. Comme la distance z est la portée de la voix d'un homme, elle est fort variable. Cela fait que nous pourrons abrégér ces formules en prenant les angles $\frac{1}{2} \phi$, $\frac{1}{4} \phi$, au lieu de leurs sinus. Ainsi nous aurons

$$\frac{1}{2} \phi = \frac{z \cdot \sqrt{2}}{y}$$

& partant

$$x = \frac{3yy}{8zz}$$

§. 56. Ainsi, en supposant z , ou la portée de la voix d'un homme = 400 pieds, & y = 10000 pieds, on trouvera x = 234 $\frac{3}{4}$ pouces, ϕ = 6°.29', CD = 13 $\frac{1}{4}$ pouces, & partant DA, ou la longueur du Porte-voix = 234 $\frac{3}{4}$ - 13 $\frac{1}{4}$ = 221 $\frac{1}{2}$ pouces, ou

18 pieds, $5\frac{1}{2}$ pouces. Cette longueur se réduit à 52 pouces ou 4 pieds, 4 pouces, lorsque y n'est que de 5000 pieds.

§. 57. Si la longueur DA est donnée, il s'agit de trouver l'angle Φ & la distance y . Soit $DA = a''$. Or comme il est

$$\frac{3''}{2} = 2x (\sin \frac{1}{2}\Phi)^2$$

$$x = \frac{3}{4 (\sin \frac{1}{2}\Phi)^2} = CA$$

$$CD = \frac{3}{4 (\sin \frac{1}{2}\Phi)}$$

il fera

$$CA - CD = a = \frac{3}{4} \left(\frac{1}{(\sin \frac{1}{2}\Phi)^2} - \frac{1}{(\sin \frac{1}{2}\Phi)} \right),$$

ou

$$\sin^2 \frac{1}{2}\Phi + \frac{3}{4a} \cdot \sin \frac{1}{2}\Phi = \frac{3}{4a}$$

& partant

$$\sin \frac{1}{2}\Phi = \frac{-3 + \sqrt{48a - 9}}{8a}$$

$$y = \frac{3}{(\sin \frac{1}{4}\Phi) \cdot \sqrt{2}}$$

§. 58. Supposons p. ex. $a = 7$ pieds = 84 pouces, on aura

$$\sin \frac{1}{2}\Phi = 0,08997.$$

$$\frac{1}{2}\Phi = 5^{\circ}.9'.40''$$

$$\Phi = 10.19.20.$$

$$\frac{1}{4}\Phi = 2.34.50.$$

$$\sin \frac{1}{4}\Phi = 0,04502.$$

$$y = 15,71 \cdot z.$$



Ainsi ce Porte-voix se fera entendre $15\frac{7}{8}$ fois plus loin que la voix de celui qui parle. Si donc un homme peut se faire entendre à la distance de 400 pieds, ce Porte-voix se fera entendre à la distance de 6284 pieds.

§. 59. Comme tout ce que je viens d'établir se fonde simplement sur la réflexion du son, on voit que tout est également applicable à la lumière. On pourra donc faire des *Porte-lumieres*, comme on fait des Porte-voix, & la clarté qu'une chandelle, ou un flambeau, ou une flamme répand dans un hémisphère entier, sera resserrée dans l'enceinte d'un cône aussi étroit qu'on voudra. Supposons p. ex. que la flamme d'un flambeau répand à la distance de 100 pieds assez de clarté pour rendre les objets connoissables, les exemples que je viens de rapporter font voir que, moïennant un cône semblable, on portera cette clarté à une distance de 1500 ou 2000 pieds, & si on veut même plus loin. Ces sortes de Porte-lumieres pourront de nuit être d'un grand usage, puisque bien souvent, & surtout en tems de guerre, il importe de voir clair à des distances considérables. On pourra également s'en servir dans les illuminations. Car, en plaçant ces sortes d'instrumens à des distances de 1000 ou 1500 pieds, il n'en faudra pas beaucoup pour éclairer des rues entieres & bien longues. Et comme pour un seul instrument on ne se sert que d'un hémisphère de la flamme, on voit qu'on doublera l'usage en se servant encore de l'autre hémisphère. Peut-être en tireroit-on aussi avantage pour éclairer le théâtre. La grande difficulté c'est de faire des miroirs coniques de 6 pieds & plus de longueur. Mais rien n'empêche de changer la figure conique en figure pyramidale, qui fera plus ou moins le même effet. Et il ne sera pas difficile de former ces pyramides, parce qu'on trouvera des glaces de miroir suffisamment longues, pour former les côtés de ces pyramides, qui pourront avoir autant de faces qu'on voudra. Et quand on les feroit moins grandes, on pourra toujours les employer à plusieurs amusemens optiques très curieux & très agréables. Mais retournons aux Porte-voix.



§. 60. La théorie que j'en ai donnée jusqu'à présent, se fonde uniquement sur la loi de la réflexion du son. La circonstance, que les raïons phoniques se croisent en une infinité de manieres, ne fait point d'obstacle ici. Car, quoique la propagation du son ne soit encore suffisamment connue que tout au plus pour le cas où elle est d'une dimension linéaire, elle nous apprend néanmoins que les différens mouvemens que reçoit une particule d'air ne s'entr'empêchent pas, & qu'à cet égard le son n'est pas différent de la lumière. J'en infere qu'il n'y a là rien qui détruise ou qui change la théorie des Porte-voix, que je viens de donner.

§. 61. Mais il y a une autre circonstance à laquelle il convient maintenant d'avoir égard, c'est que le Porte-voix peut recevoir par le son un mouvement oscillatoire, & par là il commencera à résonner, & à produire de nouvelles réflexions du son. Or j'ai déjà observé ci-dessus que par là le son se renforce, mais qu'il devient en même tems plus confus, de sorte que les consonnes qu'on prononce s'entendent moins clairement (§. 14. & suiv.). J'ai dit encore que ce mouvement oscillatoire est vicieux dans les porte-voix, & qu'il vaut mieux l'empêcher autant qu'il est possible. Il convient néanmoins d'en examiner l'effet.

§. 62. Cet effet consiste principalement en ce qu'il faut regarder toute la surface du cone comme composée de points sonores, au lieu que jusqu'à présent nous n'avons considéré que les points sonores dans l'embouchure DK. Soient ces points sonores *a*, *b*, *c*, etc. ils n'auront pas le point Q pour centre commun. Tout au contraire, leur action est plus ou moins perpendiculaire à la droite CB, c'est à dire, à la surface du cone. Je dis plus ou moins, car nos microscopes ne nous font pas voir comment les particules d'air sont contiguës à la surface du cone, & aux particules dont cette surface est composée. Mais, quoi qu'il en soit, on voit que la sphere ETV n'est d'aucun usage pour ces nouveaux points sonores, mais qu'il faut autant de spheres qu'il y a de points sonores sur la surface du cone. Toutes ces spheres étant concentriques, on voit que celle qui les comprend toutes, passe par les extrémités du cone, B, A. Elle est donc considérablement

Fig. 4.



plus grande, & déjà cette circonstance contribue à rendre le son plus confus. A cette circonstance il s'en joint une autre, c'est que ces points *a*, *b*, *c* etc. ne deviennent sonores ou résonnants que peu à peu, & cela entraîne toutes les conséquences que j'ai rapportées ci-dessus. (§. 14. & suiv.) Enfin, le cone *vWt* ne désigne plus les limites du son qui sort du cone *BCA*, mais ces particules répandent leur son par tout l'hémisphère derrière *BA*, & même encore par l'hémisphère qui est devant *BA*, puisque le mouvement oscillatoire se communique également aux particules qui forment la surface extérieure du cone. Ainsi toutes ces raisons concourent à faire voir qu'un Porte-voix où ce mouvement oscillatoire n'a point lieu, est préférable à un autre qui résonne (§. 16.).

Fig. 9.

§. 63. Après m'être suffisamment étendu sur la théorie des Porte-voix de figure conique, je traiterai plus brièvement des autres figures. Si ces figures doivent être des lignes courbes, les Artistes ne les fabriquent que difficilement avec exactitude, & à cet égard les Porte-voix de figure conique auront toujours quelque préférence. Du reste toutes les figures qui en s'élargissant tournent leur convexité vers l'axe, comme p. ex. *AB*, doivent être rejetées, parce qu'elles répandent le son par tout un hémisphère, & plus encore que la figure cylindrique ou prismatique. Ces sortes de figures sont bonnes pour les Instrumens de musique, parce que c'est là qu'il importe de répandre le son aussi uniformément qu'il est possible. Mais les Porte-voix sont destinés à diriger le son vers l'endroit où on veut se faire entendre. Ainsi la courbure qu'on voudra leur donner doit être telle, qu'elle tourne la concavité vers l'axe, sans cependant devenir parallèle à l'axe, ou se rétrécir après s'être élargie jusqu'à un certain point. Car, si la surface devient parallèle à l'axe, elle commence à produire l'effet d'un cylindre, & si elle converge vers l'axe, elle fait l'effet d'un cone renversé (§. 23.).

Planche IV.

Fig. 10.

§. 64. La figure parabolique paroît promettre le plus d'avantage. Je vais donc encore l'examiner. Soit *BADM* la parabole, A son



son sommet, AP son axe, C son foïer. On fait depuis longtems, que tous les raïons qui partent du point C se réflêchissent dans une direction parallele à l'axe. Il en est de même à l'égard du son. Ainsi, si le Porte-voix est de figure parabolique, l'embouchure doit être en C, & on retranchera le segment DBAD. Mais l'embouchure doit avoir tout au moins $1\frac{1}{2}$ pouce de diametre; ainsi ce n'est plus le point C tout seul, qui entre en considération. Et comme il convient de faire le Porte-voix aussi petit qu'il est possible, on fait bien de prendre BD pour l'embouchure, & par là toute la parabole est déterminée, puisque CD sera de $\frac{3}{4}$ & AC de $\frac{3}{8}$ pouces, ou bien le parametre sera de $1\frac{1}{2}$ pouce.

§. 65. On conçoit sans peine que la droite BD représente la projection orthographique d'un cercle, & que chaque point de ce cercle peut être considéré comme sonore. Soit donc M un point de la parabole; le triangle DMB sera la projection d'un cone qui comprend tous les raïons phoniques qui incident droit en M, & qui y sont réflêchis. Soit TNM la tangente du point M, N le point d'intersection de cette tangente & de BD prolongée. Qu'on fasse l'angle $TNb = TNB$, &

$$Nd = ND$$

$$Nc = NC$$

$$Nb = NB.$$

De cette maniere, le cercle qui représente BD sera transféré en bd , & le cone DMB en dMb . Or, ce cone dMb étant continué vers cMd , fera le cone que forment les raïons réflêchis, & la droite $cM\gamma$ marquera la direction du raïon CM réflêchi en M. Donc $M\gamma$ sera parallele à l'axe AP. On voit sans peine que ce cone est oblique à base circulaire. Et en nommant CM, cM , $M\gamma$ son *axe*, cet axe sera parallele à AP, quel que soit le point M.

§. 66. Si le point M est fort éloigné de C, le cone $\delta M\mathcal{E}$ sera fort étroit. Ainsi p. ex. en donnant à AB une longueur de 7 pieds ou 84 pouces, BD n'ayant que $1\frac{1}{2}$ pouce, on voit que l'angle du cone ne sera pas fort grand. Pour trouver cet angle, on regardera CM comme un rayon, & CD comme une tangente. Or il est

$$CM = AP + AC = 84,75 \text{ pouces}$$

$$CD = 1,5 \text{ pouces,}$$

dont la tangente sera

$$\frac{1,50}{84,75} = 0,03352,$$

$$\& \text{ l'angle répondant } = 1^{\circ}.55'.$$

Cet angle est celui que forme l'axe My avec le côté du cone qui s'écarte le plus de l'axe. Donc, en doublant cet angle, on voit que la plus grande divergence des rayons phoniques du cone $\delta M\mathcal{E}$ ne va qu'à $3^{\circ}.50'$, ce qui sans doute est très peu. Mais on voit facilement que cet angle croît à mesure que le point M est plus proche de D, & par là les rayons deviennent beaucoup plus divergens. Il en est de même de l'angle DMB, qui est celui de la moindre divergence des rayons du cone $\delta M\mathcal{E}$. Cet angle s'accroît à mesure que le point M se prend plus près de D, & en D il devient $= 45^{\circ}$, ce qui fait une divergence très considérable. Il est vrai qu'en ce cas il y aura une partie des rayons qui sont réfléchis plus d'une fois, mais cela n'arrive qu'aux rayons qui partent des points de la droite BD, qui sont le plus près de D.

§. 67. Si le point M est celui où la parabole employée pour le Porte-voix se termine, alors en tirant CMg, BMh, DMf, on voit que tous les rayons compris dans les espaces que ces droites forment avec l'axe AP, sortent du Porte-voix, sans être réfléchis. Supposons comme auparavant AP = 84 pouces, AC = $\frac{2}{3}$ pouce, on trouvera MP = $\sqrt{126} = 11,225$ pouces, & partant

tang

$$\begin{aligned} \text{tang MCP} &= \frac{11,225}{83,625} = 0,13423 \\ \text{MCP} &= 7^\circ.43'. \end{aligned}$$

Cet angle est plus grand que celui que nous avons trouvé ci-dessus (§. 58.) pour un Porte-voix conique de la même longueur. Or le moindre angle de divergence étant ici de $3^\circ.50'$ (§. 65.), & cet angle allant en augmentant jusqu'à 45 degrés, il n'y a gueres d'apparence que l'angle $\text{MCP} = 7^\circ.43'$ puisse être regardé comme l'angle de divergence moien. Et si même il l'étoit, il s'en suivroit qu'un Porte-voix parabolique feroit moins d'effet, qu'un Porte-voix conique de la même longueur.

§. 68. Les raïons qui partent des points qui sont peu éloignés de la surface, sont en grande partie sujets à être réfléchis plus d'une fois; & alors il s'en faut de beaucoup qu'ils sortent du tuyau parabolique dans une direction parallèle à l'axe. Il y en a même qui sortent dans la direction de la tangente TM , en supposant que le tuyau se termine en M . On voit par tout cela que, dans les Porte-voix paraboliques, il y a tout au moins autant de divergence que dans les Porte-voix coniques, qui outre cela se fabriquent beaucoup plus facilement.

§. 69. Mais, quand il s'agit d'instrumens pour aider l'ouïe, la figure parabolique est la plus avantageuse. Car le son qui vient de loin y entre dans une direction à très peu près parallèle à l'axe, & par la réflexion il se concentre dans le foïer C comme dans un point. Il ne faudra donc qu'un petit trou en E , & l'instrument aura la figure décrite par la rotation du plan CDMPC autour de l'axe CP . On pourra appliquer en C un petit tuyau, pour l'insinuer dans l'oreille. Comme ces sortes d'instrumens n'ont pas besoin d'être fort grands, on pourra en tout cas les faire fondre. Mais, si on veut en avoir pour entendre fort loin, alors ces Instrumens doivent être considérablement agrandis. En voici les dimensions.

§. 70. Le diametre de l'ouverture en C n'a pas besoin d'avoir plus d'un $\frac{1}{2}$ pouce. Je le supposérai d'un $\frac{1}{3}$ pouce. Soit le demi-diametre $\text{MP} = x$ pouces. Or le demi-diametre de l'ouverture
en



en C étant $\frac{1}{8}$ pouce, le son qui entre dans l'instrument se trouvera en C renforcé en raison de $\frac{1}{3^2}$ à x^2 . Soit la distance de l'objet dont on veut entendre le son = x pieds, je dis que l'instrument fera le même effet que si sans l'instrument on entendoit l'objet à la distance de $\frac{x}{6x}$ pieds. Car le son de l'objet s'affoiblit en raison du carré des distances. Si donc l'instrument doit rapprocher le son, il faut qu'il le renforce en raison réciproque du carré des distances. Mais il le renforce en raison du carré de $\frac{1}{8}$ au carré de x ; donc il faut que les distances soient en raison de x à $\frac{1}{8}$, ou de $6x$ à 1. Ainsi p. ex. en supposant $x = 1$ pied = 12 pouces, on aura $6x = 72$. Si donc un homme peut être entendu à la distance de 400 pieds, moyennant cet instrument on l'entendra à la distance de 72 fois 400 ou 28800 pieds. Il est clair que l'axe CP doit être dirigé vers cet homme, & qu'il faut que dans toute cette contrée-là il ne se fasse point d'autre bruit, puisque sans cela on entendra tout ensemble & confusément.

§. 71. On peut encore donner à ces Instrumens la figure conique, mais alors il faut faire attention à ce que nous avons dit ci-dessus (§. 23.), c'est à dire, il faut éviter que le son ne rebrousse chemin avant que de parvenir à l'oreille. Soit ACB le cone, CD son axe. Qu'on tire AR parallèle à l'axe, le rayon RA sera successivement réfléchi en b, c, d, e . Soit l'angle $ACD = \phi$, on aura

Fig. II.

$$\begin{aligned} CA b &= \phi \\ Ab B &= 3\phi = cb C \\ bc A &= 5\phi = dc C \\ cd B &= 7\phi = ed C \\ &\text{etc.} \end{aligned}$$

Ainsi les angles de réflexion croissent comme les nombres impairs, & le dernier de ceux qu'on peut admettre, doit encore être au dessous de 90° . Si nous supposons que c'est l'angle Ced , il faut tronquer le cone en e , parce que c'est là que tout le son qui entre dans le cone par AB, entre également dans l'oreille. On peut même tronquer le cone en $d, c, b,$

c, *b*, ou quelque'autre point entre *e*A. La différence qu'il y aura, c'est qu'il y aura plus de raïons qui entreront dans l'oreille sans être réfléchis. Mais, comme alors l'ouverture devient plus grande, la question est si elle peut l'être.

§. 72. Soit $(2n + 1) \phi < 90^\circ$, on aura (§. 25.)

$$Ce = \frac{CA \cdot \sin \phi}{\sin (2n + 1)\phi}.$$

Le demi-diametre de l'ouverture

$$\text{en } A = CA \cdot \sin \phi$$

$$\text{en } e = Ce \cdot \sin \phi.$$

Ainsi le son sera renforcé dans le rapport de Ce^2 à CA^2 , & le cone rapprochera le son dans le rapport de CA à Ce .

§. 73. Or, en faisant comme ci-dessus (§. 58.) le demi-diametre de l'ouverture en $e = \frac{1}{8}$ pouce, on aura

$$Ce \cdot \sin \phi = \frac{1}{8}''$$

& partant (§. 72.)

$$Ce = \frac{1}{6 \sin \phi} = \frac{CA \cdot \sin \phi}{\sin (2n + 1)\phi}$$

donc

$$CA = \frac{\sin (2n + 1)\phi}{6 \cdot \sin^2 \phi}.$$

§. 74. Cette formule détermine la longueur AC par l'angle $ACD = \phi$, ou cet angle par la longueur. Ensuite, le son se rapprochant en raison de CA à Ce , on voit que ce rapport revient à

$$CA : Ce = \sin (2n + 1)\phi : \sin \phi.$$

Et cela détermine l'angle ϕ , lorsqu'on veut que le cone renforce ou rapproche le son dans un rapport donné. Comme l'angle $(2n + 1)\phi$

ne doit pas surpaffer les 90°, on voit qu'il est bon de le prendre = 90°, & alors il est simplement

$$CA : Ce = 1 : f \phi.$$

Supposons que le son doive être renforcé 100 fois, il sera rapproché en raison de

$$CA : Ce = 100 : 1$$

& partant

$$\sin \phi = \frac{1}{100} = 0,100000$$

$$\phi = 5^{\circ}.45'$$

$$2\phi = 11.30 = \text{ACB}$$

$$CA = \frac{1}{6.f\phi^2} = \frac{100}{6} = 16\frac{2}{3} \text{ pouces.}$$

$$Ce = \frac{1}{6.f\phi} = \frac{10}{6} = 1\frac{2}{3} \text{ pouce.}$$

$$Ea = 16\frac{2}{3} - 1\frac{2}{3} = 15 \text{ pouces.}$$

§. 75. En faisant donc généralement $(2n + 1)\phi = 90^{\circ}$, on a

$$Ce = \frac{CA . f\phi}{f^2(2n + 1)\phi} = CA . f\phi,$$

c'est à dire

$$Ce = AE,$$

ce qui revient à ce que nous avons démontré à l'égard des Porte-voix coniques (§. 51. 52.). Le cone ACB est inscrit dans un cylindre qui a $Ce = AE$ pour demi-diametre. Toute la différence qu'il y a, c'est qu'ici l'embouchure & partant toutes les autres dimensions sont $4\frac{1}{2}$ fois plus petites. Car le diametre de l'embouchure n'est ici que tout au plus de $\frac{1}{3}$ pouces, au lieu que pour les Porte-voix ce diametre ne sauroit gueres être moins grand que $1\frac{1}{2}$ pouce.



§. 76. Je finirai par une remarque sur la maniere dont j'ai évalué ci-dessus le renforcement du son par le Porte-voix. J'ai dit (§. 53.) que le son se renforce comme le quarré de la corde GE, au quarré de la corde GT. Cela suppose qu'en parlant le son se répand également par tout l'hémisphere. Cette supposition peut très bien ne pas être vraie en toute rigueur, & probablement il faudra en rabattre quelque chose. Mais, comme le son avant que de sortir par les levres subit des réflexions dans les cavités de la bouche, qui ne sont gueres susceptibles de ce calcul, je m'en suis simplement tenu au rapport mentionné, comme à un *maximum*. Du reste, dans le cas où le son part d'une surface sonore, comme p. ex. d'un tambour, d'une cloche etc., il y a apparence qu'il en est comme de la lumiere, c'est à dire que l'*angle d'émanation*, qui se trouve expliqué dans ma Photométrie, entre en ligne de compte, & que le son diminue en raison du sinus de cet angle, & cela change le rapport de GE à GT en celui de sin ECG au sin CT, ou bien de EC à AB.

Planche
Fig 8.

§. 77. On peut s'en tenir à ce rapport, si on veut calculer plutôt trop peu que trop. Je vais encore m'en servir pour représenter dans une table les différentes proportions qu'on peut donner aux Porte-voix coniques. Pour cet effet je désignerai le diametre de l'embouchure ED par l'unité, & pour le diametre AB, je le poserai successivement = 2, 3, 4, 5, 6 etc. Et ces nombres indiqueront en même tems le rapport de ED à AB, dont je viens de parler. Or, comme il doit être TV = AB, CG = BF = AF, on aura

$$CG : ED = CF : AB$$

ou bien

$$\frac{1}{2} AB : ED = (GF + \frac{1}{2} AB) : AB$$

on aura

$$GF = \frac{AB (AB - ED)}{2 ED}$$

ce qui, en faisant ED = 1, donne

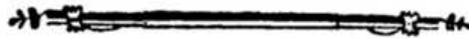
$$GF = \frac{1}{2} : AB (AB - 1).$$

Q₂

Ainsi

Ainsi GF est un nombre trigonal répondant au *latus* $AB - 1$. On aura donc pour $ED = 1$, en nombres entiers,

AB	GF
2	1
3	3
4	6
5	10
6	15
7	21
8	28
9	36
10	45
11	55
12	66
13	78
14	91
15	105
16	120
etc.	etc.



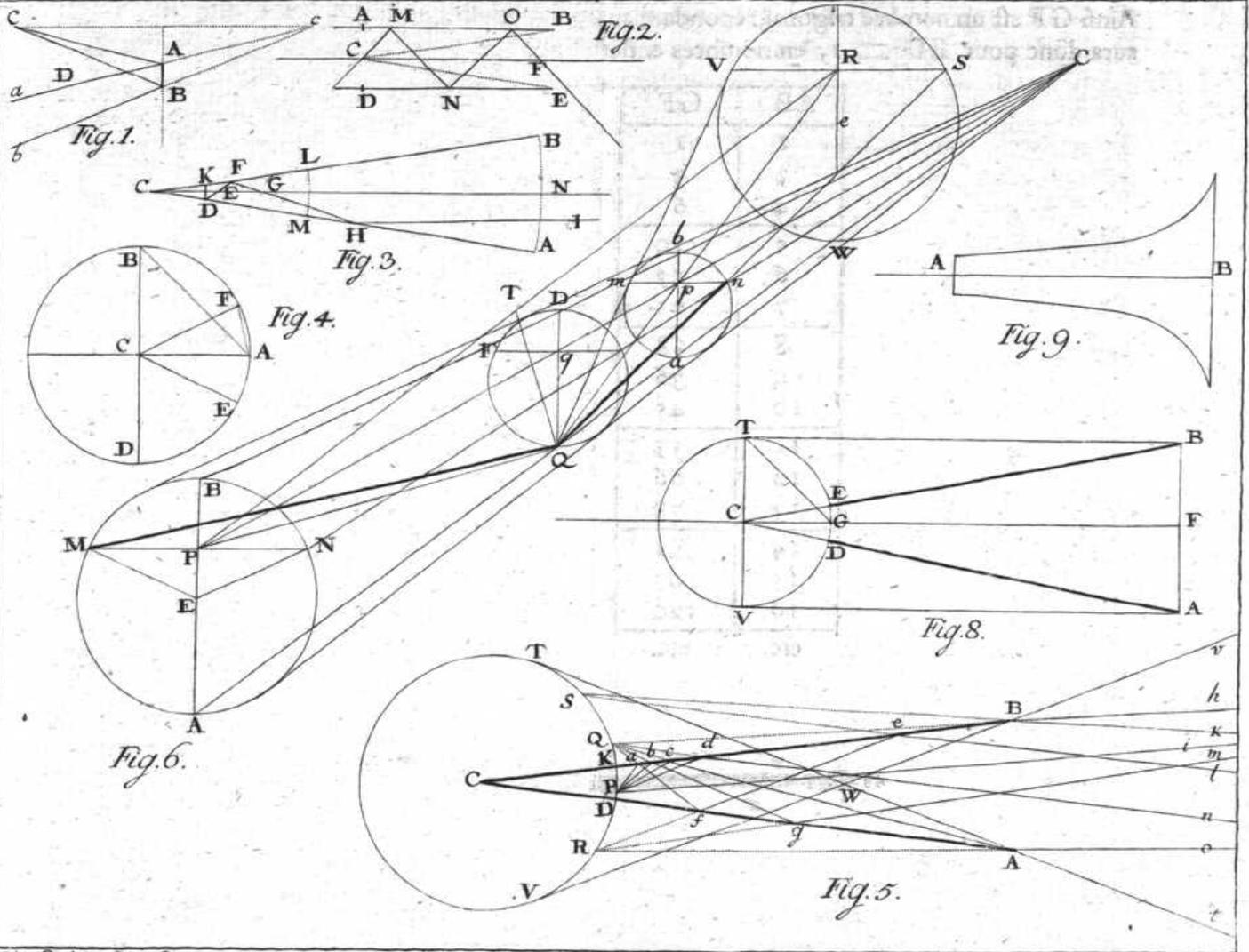


Fig. 7.

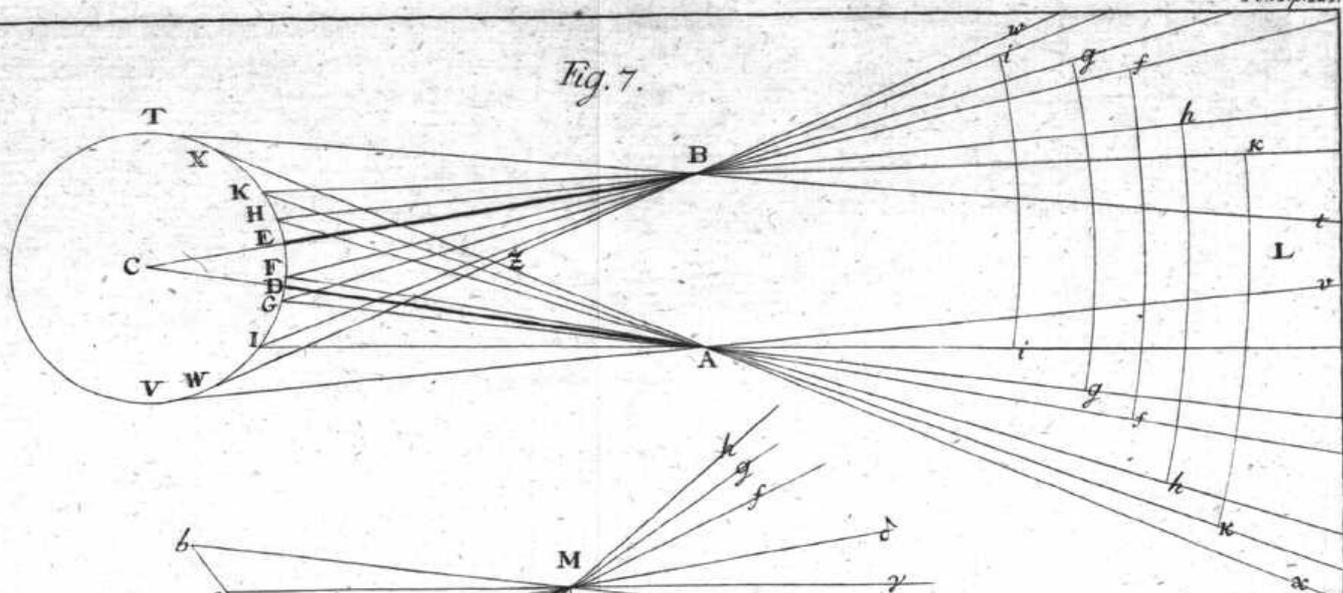


Fig. 10.

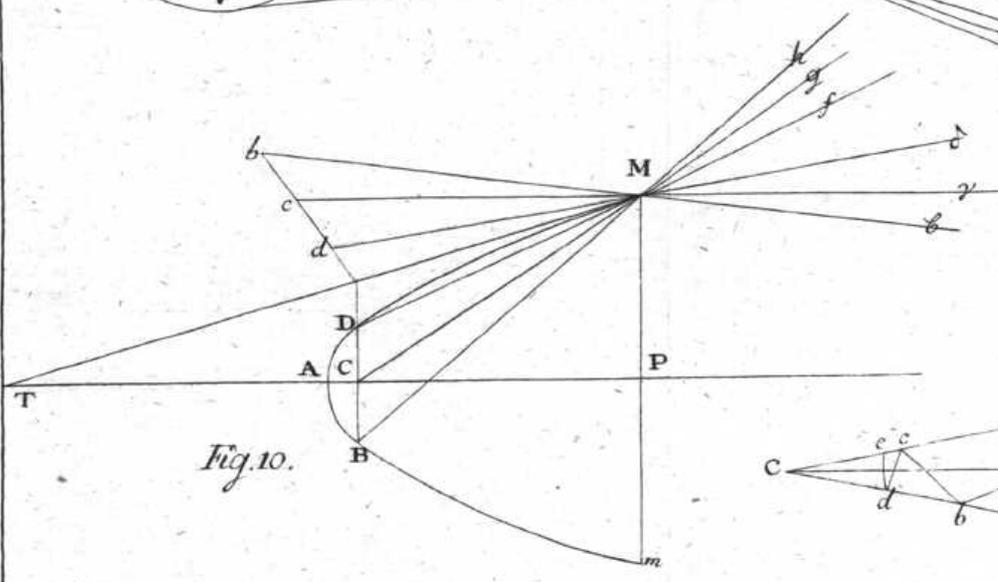


Fig. 11.

