

## Lettre de D'Alembert à Lagrange, 16 octobre 1764

Expéditeur(s) : D'Alembert

### Les pages

En passant la souris sur une vignette, le titre de l'image apparaît.

4 Fichier(s)

### Relations entre les documents

Ce document n'a pas de relation indiquée avec un autre document du projet.□

### Informations sur le contenu de la lettre

IncipitMa santé, mon cher et illustre ami, est beaucoup...

RésuméSanté meilleure. Watelet de retour. Ce que Lagrange lui dit le conforte dans son interprétation des cordes vibrantes, Opuscules, t. I [mém. 1 et futur mém. 25 des Opuscules, t. IV]. Problème des trois corps et mouvement de l'apogée. J. enc., programme [du prix de l'Acad. sc.]. Précession des équinoxes. Libration de la Lune, arcs de cercle. Réitère l'offre de ses services. L. de Fréd. II. Opuscules [t. III].  
Date restituée16 octobre [1764]

Justification de la datationNon renseigné

Numéro inventaire64.49

Identifiant431

NumPappas560

### Présentation

Sous-titre560

Date1764-10-16

Mentions légales

- Fiche : Irène Passeron & Alexandre Guilbaud (IMJ-PRG) ; projet EMAN (Thalim, CNRS-ENS-Sorbonne nouvelle). Licence Creative Commons Attribution - Partage à l'identique 3.0 (CC BY-SA 3.0 FR).
- Numérisation : Irène Passeron & Alexandre Guilbaud (IMJ-PRG).

Editeur de la ficheIrène Passeron & Alexandre Guilbaud (IMJ-PRG) ; projet EMAN (Thalim, CNRS-ENS-Sorbonne nouvelle).

## Informations éditoriales sur la lettre

Format du texte de la lettre Non renseigné  
Publication de la lettre Lalanne 1882, XIII, p. 14-20  
Lieu d'expédition Paris  
Destinataire Lagrange  
Lieu de destination Turin  
Contexte géographique Turin

## Information générales

Langue Français  
Source autogr., s., « à Paris ce 16 octobre », P.-S., 4 p.  
Localisation du document Paris Institut, Ms. 915, f. 14-15

## Description & Analyse

Analyse/Description/Remarques Non renseigné  
Auteur(s) de l'analyse Non renseigné  
Notice créée par [Irène Passeron](#) Notice créée le 06/05/2019 Dernière modification le 20/08/2024

---

à Paris ce 16 8bre 1764  
64

Monsieur le Comte de Killesbr. ami, est toujours un bien, pour au régime  
qui s'offre, c'est un monde qui j'en fais peine. je me regarde même comme  
guéri, mais j'offre encore beaucoup de régime, j'ai quand même l'étude, espère que j'ai fait  
que j'ai tenté si longtemps à vous répondre. m. D'Alembert m'a dit de vos nouvelles, et  
combien j'en suis à toutes vos attentions. j'en suis maintenant à votre lettre.

1.° ce que vous me mandez sur les courbes vibrantes, j'en ai vu dans les ouvrages  
lucides. En effet j'ai prouvé dans mes ouvrages, <sup>si. 37 si. 8.</sup> que le résultat d'ailleurs de vos théorèmes,  
quand  $x$  est infini petite, la valeur de  $y$  en  $x$  contient un terme abrégé  
 $\pm px$  (si  $x$  est petite)  $\frac{dy}{dx}$  sera un peu à l'origine, <sup>ou  $\frac{dy}{dx}$  sera fini.</sup> car on a  $\frac{dy}{dx} =$   
 $\frac{dy}{dx}$  ou si cela s'écrit de  $y$  se forme un terme  $\pm px^n$ , on trouve par ce procédé, alors  
fait par  $\frac{d^n y}{dx^n} = z$ , on aura un terme  $\pm px^2$  dans la valeur de  $z$ , donc  $\frac{d^2 z}{dx^2}$  ou  
 $\frac{d^n y}{dx^{n-1}}$  sera fini. donc la valeur de  $y$  ne doit contenir que des puissances impaires  
positives, (non négatives, parce que  $\frac{dy}{dx}$  ~~est~~ <sup>est</sup> infini à l'origine,  
non fini négatives, parce qu'il y a une valeur  $\frac{d^n y}{dx^{n-1}}$  qui sera fini à l'origine,  
par exemple si  $n$  étoit  $m + \frac{1}{2}$ , ce seroit  $\frac{d^{m+1} y}{dx^{m+1}}$ .) et comme on peut passer aux deux  
limites indifféremment l'origine de la courbe, il est clair qu'en ces deux points on aura  
 $y = Ax + Bx^2 + (x)^3$  etc. d'où il s'ensuit que la courbe aura trois branches alternées  
les égales, les premières au dessus et au dessous de l'axe, celle du milieu au dessus; donc, comme  
j'ai prouvé dans mes ouvrages, elle aura trois branches alternées à l'infini. donc  
le théorème que vous se trouve que quand les branches alternées sont affectées à l'infini  
de continuité, ou discontinuité, avoir aussi trois (à ma manière) d'après ce que j'ai vu, une  
démonstration de votre Théorème, qui est très beau.

2°. Ce qu'on se mande sur l'équation du problème des trois corps, n'est pas une question qui s'élève jamais hors de l'imperfection des méthodes connues, je sais bien que je suis même respectueux des qui l'ont tentés (car j'ai bien d'autres choses en tête) de chercher une meilleure méthode, sur une grande nouveauté de l'opinion, et d'après les remarques que j'en ai faites sur son sujet. après de cela on verra dans le journal Encyclopédique si on l'a fait ou non. que j'y ai mis, sur votre programme, j'en ai pas le peu commun. j'en ai fait quand j'ai vu le temps de D'Alembert à l'équation du problème des trois corps; en attendant que me mande si vous avez fait; je vous en prie d'excuser à loisir.

3°. voici mes remarques sur le problème de la gravitation des trois corps.

I. Toutes les solutions qu'on a données, à commencer par la mienne, sont fautive<sup>non</sup>, dans le résultat, <sup>est</sup> dans la méthode. Les solutions données me:  $ds = 0$ , et  $d\pi = 0$  lorsque  $t = 0$ , c'est-à-d. au commencement du mouvement; cependant en prenant les deux équations de mouvement des trois corps,  $\sqrt{dr^2} = d(ds \cos \pi) + k' dr d(\sin \pi)$ , et  $d\pi = \sqrt{dr^2} - ds' \sin \pi \cos \pi + k' d ds \cos \pi$ ; il se voit d'après cela que si l'on n'a pas une intégration primitive lorsque  $t = 0$ , c'est-à-d. si la vitesse a été autre de l'origine, indépendamment de l'attraction planétaire, alors  $ds$  et  $d\pi$  deviennent  $= 0$ , lorsque  $t = 0$ , ce qui fait à l'équation des deux équations en  $dr$  et  $d\pi$ .

II. Si on suppose seulement  $\frac{ds}{dr} = \mu$  et  $\frac{d\pi}{dr} = \nu$  lorsque  $t = 0$ ; intégrer la 1<sup>re</sup> équation on trouve de la valeur de  $dr$ , pour la mettre dans la seconde, on en fera  $\pi = \pi' + \alpha$ , on aura (en supposant les termes petits) une équation de cette forme  $d\alpha + d k' dr^2 = k' dr^2 \sqrt{\mu} dr - k' \mu \cos \pi' dr^2 - \nu dr^2 = 0$ ; qu'il faudra intégrer de manière que  $\frac{d\alpha}{dr} = \nu \cos \pi'$  que  $t = 0$ ; ce qui donnera une équation de plusieurs termes, ou les plus termes, peut être à peu près & pour petits, ou petits, pour ceux qu'on trouve par le résultat de quelques méthodes; le q. d. d. de la gravitation est pour la partie, qu'on y a ajouté par une suite de sujets à l'attention.

T

111. Dans votre lettre et d'après la proposition, vous trouvez que la valeur de  $\pi$  se forme d'après le cercle si  $N$  n'est pas  $= 0$ . Or on suppose  $N$  rigoureusement  $= 0$  à moins que la lune n'ait en ce commencement une certaine situation déterminée, ce qui sera aussi incommode à supposer que la géométrie par rapport au mouvement primitif de rotation et le mouvement de translation qui s'y ajoute. Si vous supposez  $N$  différent de 0, ce qui est que  $N$  n'est pas la vitesse qui agit dans les spirales, ou par rapport à la qualification ou la rigueur de la vitesse qui se trouve (comme la translation est latérale) il y a dans plusieurs cas la lune non seulement en mouvement. D'où il est commode de la valeur de  $\pi$  et de  $\xi$  conformément les termes  $\sin \xi - \xi$ , et  $\cos \xi - \xi$ , ce qui est conforme avec la valeur  $M$ , il est évident de donner quelque chose même  $N$  positif  $= 0$ , en substituant pour  $\xi$  la valeur en  $M$  et  $\cos \xi - M$ ,  $\sin \xi - M$ , il s'en suit dans ce cas de  $\pi$  intérieure (à la vérité très petite) qui conformément d'après la valeur, ou il me semble qu'il ne s'agit pas de ce cas, si on veut expliquer d'une manière satisfaisante la libration de la lune, qui peut avoir été en longitude  $\pi$ ; j'ai donc cherché à expliquer cette libration en supposant la lune en spirale de révolution, ainsi d'après les données de ce cas, la valeur de  $\pi$ ; ce qui a été trouvé par la géométrie en cette sorte; par conséquent  $dP + dS \sin \pi = 0$ , lorsque la lune est en spirale de révolution, donc  $dP = -dS$  (il s'agit de donner pour expliquer le mouvement de la lune autour de la terre uniforme) ou aura  $-d\theta = d[dS(1 - \sin \pi)]$  donc  $-d\theta = dS(1 - \sin \pi) + S d\pi$ ,  $S$  étant une constante indéterminée; si on suppose  $dS = S d\pi = \sin \pi + \delta$   $S dr + q dr$ , il faudra aussi  $d\theta = 0$  lorsque  $\pi = 0$ , que  $S = -\xi(1 - \sin \pi)$ . donc lorsque  $\pi = 0$ , on aura  $-\frac{d\theta}{dr} = q(1 - \sin \pi - \delta) - \xi \delta$ . si on suppose  $\pi = 0$ ,  $\frac{dS}{dr} = \mu$ ; c. à d.  $S + q = \mu$ , alors comme  $\delta = 0$  lorsque  $\pi = 0$ , on aura  $-\frac{d\theta}{dr} = (\mu - \xi)(1 - \sin \pi)$ ; j'entends que si on veut que dans le cas où  $\sin \pi$  soit exactement  $= 1$ ; à l'égard de  $\frac{d\pi}{dr} = v$ , il faut en ce cas en vouloir, qui est très petit, et la ligne de rotation primitive ne sera pas la ligne de figure, ce qui n'est pas le cas pour la géométrie de la libration.

112. Je suis sûr que vous diriez que si  $\pi$  contient des arcs de cercle, alors on y a une espèce de mouvement...

dans l'équation de libération, ou on a supposé  $\cos \pi = 0$  ou  $\sin \pi = 1$ ; on trouve  
qu'il y auroit cette équation de forme  $Az^2 + Bz + C$  (A étant à la suite de  
positif) mais comme la libération ne peut pas être, le coefficient auroit plusieurs valeurs.

V. Si  $\pi$  est conforme des arcs de cercle par quelque angle que celui-ci par exemple si dans la  
terre l'écliptique de l'équinoxe diminue continuellement, comme on le prétend aujourd'hui,  
en ces cas  $E$  n'est conforme pas; car comme on a  $dE = Adz \cos \pi$ , ~~ou~~ en  
mettant pour  $\pi$  sa valeur  $\pi' + Cx$ , on aura  $dE = Adz (\cos \pi' \cos Cx - \sin \pi' \sin Cx)$  donc  
l'inclinaison n'est pas plus dans de cercle, car il n'y auroit pas véritablement de mouvement  
retrograde continu dans les points équinociaux.

VI. Dans le cas où la lune auroit son axe exactement perpendiculaire à l'écliptique, car  
il n'y auroit point d'inclinaison dans son orbite, et on même elle seroit fort allongée sans la  
direction du rayon de la terre de la terre, je trouve que  $\frac{d\theta}{dt}$  pourroit être considérable lorsque  
 $t = 0$ , sans néanmoins qu'il y eût autre chose qu'une libération dans la lune, en sorte qu'il  
pourroit toujours avoir une grande subsidence sans être autre chose. je détermine même  
la limite de  $\frac{d\theta}{dt}$  lorsque la lune a l'irrégularité habituelle, comme aussi la valeur que  $\frac{d\theta}{dt}$   
doit avoir pour quelque lune nous montre facilement toute la surface.

Pardonnez-moi cher Kellendonc ami, de ce qui s'en va, et de ce qui s'en va. Les lettres à l'attention  
à vos traits, et d'ailleurs m'en votre avis à l'égard. Les lettres bien brèves, et  
peu de subtilités. je ne vous regrette point aujourd'hui, et les lettres que j'écris  
me font, je suis toujours à votre service, et vous n'avez qu'à parler. j'ai encore vu de  
votre lettre admirable, pleine de bon sens et de sagesse. Elle devroit être au cheval de  
1700 les 1000. adieu encore un fois, je vous embrasse de tout mon cœur

Tout de l'Amour, L. B.

Je ne suis pas un homme à vous recommander - vous n'y pouvez pas dépendre  
de la fortune, mais de ma santé, plus de vous, et de ce qui résulte, que dans ce qui est  
à vous, et à ce qui est à vous.