

M É M O I R E
SUR LES INÉGALITÉS DE MARS
PRODUITES PAR L'ACTION DE LA TERRE,
En raison inverse du carré de la distance.

Par M. D E L A L A N D E.

LES Équations qui font l'objet de ce Mémoire, étant 24 Janvier
1761.
très-sensibles, exigent toutes les considérations qui rendent long & délicat le calcul des attractions célestes; l'excentricité de Mars qui est fort grande, & celle de la Terre qui ne fauroit se négliger, doivent entrer dans le calcul des distances, & les équations du centre dans le calcul des angles. Je n'ai pas cru devoir, dans ces premiers calculs, pousser la précision plus loin que M. Euler ne s'étoit cru obligé de le faire en calculant les troubles de Jupiter & de Saturne; & j'ai supposé que le carré de l'excentricité de Mars étoit une fraction négligeable: cependant ayant discuté quelques-uns des termes que le carré de l'excentricité pouvoit produire, j'en ai composé des formules séparées que je rapporterai dans un autre Mémoire.

I. Parmi les notions préliminaires qu'exigent les recherches dont je vais rendre compte, je supposerai celles qui sont dans un Mémoire sur les inégalités de Vénus produites par l'attraction de la Terre, Mémoire que j'ai lû à l'Académie en 1760; ainsi il sera inutile d'insister aujourd'hui sur l'évaluation de la formule $(h - \cos. x)^m$ par le moyen des quadratures; elle s'y trouve suffisamment détaillée.

Soit donc l'expression générale des coefficients de la série, telle que M. Clairaut l'a donnée dans son Mémoire sur les inégalités de la Terre, je désignerai par A le premier terme de la série, quand m est indéterminée, par A' lorsque m est égale à $\frac{-5}{2}$ comme elle le fera (*art. XVI*), & par A tout

K k ij

simplement lorsque $M = \frac{-3}{2}$, comme cela avoit lieu dans le Mémoire où il s'agissoit des inégalités de Vénus; il en est de même des caractères \dot{B} , B' & B : voici donc l'expression générale, quand m est indéterminée.

$$\begin{aligned} \dot{C} &= \frac{2\dot{B}h + 2m\dot{A}}{m+2} & \dot{D} &= \frac{4\dot{C}h + (m-1)\dot{B}}{m+3} \\ \dot{E} &= \frac{6\dot{D}h + (m-2)\dot{C}}{m+4} & \dot{F} &= \frac{8\dot{E}h + (m-3)\dot{D}}{m+5} \\ & & & \text{\textit{\textcircled{c}}c.} \end{aligned}$$

Je suppose que l'on veuille les employer dans le cas où $m = -\frac{5}{2}$ qui aura lieu ci après (*art. XVI*) on trouve

$$\begin{aligned} C' &= 10A' - 4B'h \\ D' &= 8C'h - 7B' \\ E' &= \frac{12D'h - 9C'}{3} \\ F' &= \frac{16E'h - 11D'}{5} \\ G' &= \frac{20F'h - 13E'}{7}, \text{\textit{\textcircled{c}}c.} \end{aligned}$$

en sorte qu'on trouvera tous les termes par le moyen des deux premiers.

II. Connoissant les termes A & B de la série qui exprime $(h - \text{cof. } x)^m$, & dont j'ai donné le calcul détaillé dans mon premier Mémoire, on a besoin de connoître $(h - \text{cof. } x)^{m+1}$; pour y procéder par la voie la plus facile, M. Clairaut commence par chercher les coefficients de $(h - \text{cof. } x)^{m+1}$ par le moyen de ceux de $(h - \text{cof. } x)^m$, & ensuite il renverse la question comme nous le dirons dans un moment: supposons donc $A + B \text{ cof. } x, \text{\textit{\textcircled{c}}c.} = (h - \text{cof. } x)^{m+1}$
 $= (h - \text{cof. } x) \cdot (h - \text{cof. } x)^m = hA + hB \text{ cof. } x$
 $+ hC \text{ cof. } 2x, \text{\textit{\textcircled{c}}c.} - \text{cof. } x (A + B \text{ cof. } x + C \text{ cof. } 2x, \text{\textit{\textcircled{c}}c.})$
 $= hA - \frac{B}{2} + (-A + hB - \frac{C}{2}) \text{ cof. } x$

$$+ (hC - \frac{B}{2}) \cos. 2x + (hD - \frac{C}{2}) \cos. 3x, \text{ \&c.}$$

ainsi le premier terme tout constant est $hA - \frac{B}{2}$; nous l'avons nommé A , & le second $hB - A - \frac{C}{2}$ que nous avons supposé $= B'$.

En général, comme on l'a vû dans le Mémoire cité, quelle que soit la valeur de m , on a $\dot{C} = \frac{2Bh - 2Am}{2 + m}$; donc en substituant dans l'expression de B' la valeur de $\frac{C}{2}$, on aura le second terme $B' = Bh - A - \frac{Bh + Am}{2 + m} = \frac{(1 + m)}{2 + m} (Bh - 2A)$; ainsi nous avons les deux premiers termes de la série qui exprime $(h - \cos. x)^{m+1}$.

III. Pour trouver les termes de $(h - \cos. x)^{m-1}$ par le moyen des termes de $(h - \cos. x)^m$, c'est précisément la même chose que de chercher les termes de $(h - \cos. x)^m$ par le moyen de ceux de $(h - \cos. x)^{m+1}$; on mettra dans les valeurs précédentes de A & B' , $m - 1$ à la place de m , & m à la place de $m + 1$, & supposant $(h - \cos. x)^{m-1} = A' + B' \cos. x + C \cos. 2x, \text{ \&c.}$ on mettra aussi dans les formules précédentes A pour A' , B pour B' , A pour A & B' pour B , après avoir exprimé A & B , valeurs de $(h - \cos. x)^m$, par le moyen de A & B' , valeurs de $(h - \cos. x)^{m+1}$. Ainsi puisque $A = hA - \frac{B}{2}$,

$$\text{on a } B = 2hA - 2A', \text{ \& } \text{puisque } B' = \frac{(1 + m) Bh - 2A(1 + m)}{2 + m},$$

on a aussi $B = \frac{B(2 + m) + 2A(1 + m)}{(1 + m)h}$, & faisant une équation de ces deux valeurs de B ,

$$\text{on a } 2hA - 2A' = \frac{B(2 + m) + 2A(1 + m)}{(1 + m)h}$$

$$2hA(1+m)h - 2A(1+m) = B'(2+m) + 2A'(1+m)h, \& A = \frac{B'(2+m) + 2A'(1+m)h}{2(hh-1)(1+m)}$$

C'est le premier terme de $(h - \cos. x)^m$ exprimé par le moyen de $(h - \cos. x)^{m+1}$; & faisant les substitutions énoncées ci-dessus, de m à la place de $m+1$, & de $m+1$ à la place de $m+2$, de A à la place de A' , de B au lieu de B' & de A' au lieu de A , on aura $A' = \frac{B(1+m) + 2Amh}{2(hh-1)m}$.

Pour avoir la valeur de B' , il faut tout de même prendre deux valeurs de A , $A = \frac{B+2A'}{2h}$, $A = \frac{B(1+m)h - B'(2+m)}{2(1+m)}$,

donc $B = \frac{B'h(2+m) + 2A'(1+m)}{(hh-1)(1+m)}$, & faisant les sub-

stitutions précédentes, $B' = \frac{Bh(1+m) + 2Am}{m(hh-1)}$. Ce sont

les premiers termes de la valeur de $(h - \cos. x)^{m-1}$ exprimés par le moyen de ceux de $(h - \cos. x)^m$: c'est par le moyen de cette formule qu'on a déterminé les valeurs de C, D , qui sont à la fin de l'article I.^{es}

IV. Pour parvenir à l'expression des distances de Mars à la Terre, soit la distance moyenne de la Terre au Soleil... a .

la distance moyenne de Mars au Soleil 1 .

la distance vraie de Mars au Soleil r .

l'angle de commutation t .

l'anomalie vraie de Mars u .

l'anomalie vraie de la Terre z .

l'excentricité de Mars e .

l'excentricité de la Terre c .

la distance de Mars à la Terre s .

Supposons que le moyen mouvement de la Terre soit au moyen mouvement de Mars, comme $1+n$ est à 1 , il s'ensuit que lorsque le mouvement moyen de Mars est x , celui de la Terre dans le même temps est $(1+n)x$, & nx leur

différence ou l'angle de commutation compris entre les longitudes héliocentriques moyennes des deux Planètes; la valeur de u déduite des Tables de M. Halley, est 0,88075, celle de a est 0,6563, la valeur de e est 0,086486, & celle de c est 0,01682.

Suivant la manière usitée d'exprimer le côté d'un triangle rectiligne par le moyen des deux autres & de leur angle compris, on aura $s = \sqrt{a^2 + r^2 - 2ar \cos. t}$. Substituant dans cette expression à la place de r & de r^2 , leurs valeurs approchées $1 + e \cos. u$ & $1 + 2e \cos. u$, elle devient

$$s = \sqrt{a^2 + 1 + 2e \cos. u - 2a \cos. t - 2ae \cos. u \cos. t},$$

ou $\sqrt{2a \left(\frac{1+a^2}{2a} - \cos. t \right) + 2ea \left(\frac{1}{a} - \cos. t \right) \cos. u}$;

$$\text{ainsi } \frac{1}{s^3} = \left[2a \left(\frac{1+a^2}{2a} - \cos. t \right) + 2ea \left(\frac{1}{a} - \cos. t \right) \cos. u \right]^{-\frac{3}{2}}$$

$$= 2a^{-\frac{3}{2}} \left(\frac{1+a^2}{2a} - \cos. t \right)^{-\frac{3}{2}} - 3ea \cdot 2a^{-\frac{3}{2}} \left(\frac{1+a^2}{2a} - \cos. t \right)^{-\frac{5}{2}}$$

$\left(\frac{1}{a} - \cos. t \right) \cos. u$: cette valeur de $\frac{1}{s^3}$ est la principale quantité qu'il s'agit d'évaluer pour exprimer les forces perturbatrices que la Terre exerce sur la planète de Mars.

V. Soit $\left(\frac{1+a^2}{2a} - \cos. t \right)^{-\frac{3}{2}} = A + B \cos. t + C \cos. 2t$,
 $+ D \cos. 3t$, &c. $= (1,090 - \cos. t)^{-\frac{3}{2}}$, on aura

$$A = \frac{\int (1,09 - \cos. t)^{-\frac{3}{2}} dt + \int (1,09 + \cos. t) dt}{180^d}, \text{ \&}$$

$$B = \frac{\int \cos. t (1,09 - \cos. t)^{-\frac{3}{2}} dt - \int \cos. t (1,09 + \cos. t)^{-\frac{3}{2}} dt}{90^d}.$$

Si l'on suppose t de 0^d , 2^d , 4^d , 6^d , &c. & qu'on calcule ainsi quatre-vingt-dix termes pour la valeur de A , & autant pour la valeur de B , on trouvera les nombres rapportés dans la Table suivante.

Pour le premier quart-de-cercle, t étant depuis zéro jusqu'à
90 degrés.

t	ÉLÉMENTS de la valeur de $A.$	ÉLÉMENTS de la valeur de $B.$	t	ÉLÉMENTS de la valeur de $A.$	ÉLÉMENTS de la valeur de $B.$
0	37,04	37,64	46	4,024	2,802
2	36,66	36,64	48	3,662	2,451
4	35,58	35,49	50	3,344	2,149
6	33,90	33,70	52	3,061	1,885
8	31,75	31,44	54	2,810	1,651
10	29,30	28,86	56	2,586	1,446
12	26,71	26,13	58	2,332	1,264
14	24,15	23,43	60	2,206	1,103
16	21,68	20,84	62	2,046	0,9605
18	19,32	18,37	64	1,904	0,8344
20	17,16	16,13	66	1,771	0,7201
22	15,22	14,12	68	1,653	0,6191
24	13,48	12,32	70	1,546	0,5287
26	11,96	10,75	72	1,449	0,4478
28	10,61	9,368	74	1,360	0,3750
30	9,433	8,169	76	1,280	0,3098
32	8,400	7,123	78	1,207	0,2510
34	7,457	6,182	80	1,140	0,1979
36	6,713	5,432	82	1,078	0,1501
38	6,026	4,748	84	1,022	0,1068
40	5,422	4,154	86	0,9707	0,0677
42	4,895	3,637	88	0,9229	0,0322
44	4,430	3,187	90	0,8787	0,0000

On pourroit dans ces sortes de calculs subdiviser encore les
90 degrés, & calculer un plus grand nombre d'éléments vers
le commencement de l'angle t , où leur marche est la plus
inégaie.

Pour

Pour le second quart-de-cercle, la commutation t étant de 90 à 180 degrés.

t	ÉLÉMENTS de la valeur de A .	ÉLÉMENTS de la valeur de B .	t	ÉLÉMENTS de la valeur de A .	ÉLÉMENTS de la valeur de B .
90	0,8787	0,0000	136	0,4110	0,2956
92	0,8381	0,0293	138	0,4030	0,2995
94	0,8004	0,0558	140	0,3955	0,3030
96	0,7655	0,0802	142	0,3886	0,3062
98	0,7340	0,1021	144	0,3830	0,3099
100	0,7046	0,1223	146	0,3762	0,3119
102	0,6763	0,1406	148	0,3706	0,3143
104	0,6505	0,1574	150	0,3656	0,3166
106	0,6264	0,1727	152	0,3609	0,3186
108	0,6043	0,1868	154	0,3565	0,3204
110	0,5835	0,1996	156	0,3525	0,3226
112	0,5640	0,2113	158	0,3491	0,3237
114	0,5460	0,2221	160	0,3457	0,3249
116	0,5295	0,2321	162	0,3430	0,3262
118	0,5137	0,2412	164	0,3405	0,3273
120	0,4988	0,2494	166	0,3382	0,3282
122	0,4850	0,2570	168	0,3363	0,3289
124	0,4728	0,2644	170	0,3346	0,3295
126	0,4601	0,2704	172	0,3334	0,3301
128	0,4488	0,2763	174	0,3322	0,3303
130	0,4383	0,2818	176	0,3314	0,3306
132	0,4287	0,2868	178	0,3312	0,3310
134	0,4193	0,2913	180	0,3310	0,3310

VI. Pour avoir la valeur totale de A , on prendra le tiers des extrêmes qui sont 37,04 & 0,3310, quatre tiers des nombres pairs 36,66 . 33,90 . 29,30, &c. deux tiers des impairs 35,58 . 31,75, &c. on divisera la somme par 90, (ce seroit par 180 si l'on avoit calculé les ordonnées

Mém. 1761.

LI

pour tous les degrés) & l'on aura la valeur de A , 5,1506. Quant à la valeur de B , l'opération est la même, en observant seulement de ne diviser la somme que par 45, parce qu'elle ne doit se diviser que par 90, en supposant que l'on ait des ordonnées pour chaque degré, & l'on aura pour la valeur de B , 8,6147; mais comme ces valeurs de $(1,090 - \text{cof. } t)^{-\frac{1}{2}}$ ont besoin d'être multipliées par $2a^{-\frac{1}{2}}$ pour pouvoir représenter $\frac{1}{s^3}$, on aura

$$A = 3,425$$

$$\& B = 5,729, \text{ d'où l'on conclura par les}$$

formules de l'art. I^{er}, $C = 4,427$

$$D = 3,320$$

$$E = 2,484.$$

*Des inégalités où les orbites peuvent être supposées
circulaires.*

VII. Commençons maintenant par l'expression algébrique des inégalités qui ne renferment point l'excentricité des Planètes dont il s'agit, & pour lesquelles il suffit de connoître les coefficients précédens: les deux forces perturbatrices, ainsi que je l'ai démontré fort au long dans mon Mémoire sur les inégalités de Mars par l'action de Jupiter, sont exprimées par

$$\text{les quantités suivantes, } \varphi = \frac{N}{s^3} - N \left(\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2} \right) \text{cof. } t$$

$$\pi = - N \left(\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2} \right) \text{sin. } t$$

$\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2} = aA - \frac{1}{a^2} + aB \text{cof. } t + aC \text{cof. } 2t + aD \text{cof. } 3t$, &c. le reste de la valeur de $\frac{1}{s^3}$ se trouvera discuté dans l'art. XV.

$$\left(\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2} \right) \text{cof. } t = \frac{aB}{2} + \left(aA - \frac{1}{a^2} + \frac{aC}{2} \right) \text{cof. } t + \left(\frac{aB}{2} + \frac{aD}{2} \right) \text{cof. } 2t, \text{ nous nous contenterons ici}$$

d'évaluer les termes $\text{cof. } t$ & $\text{cof. } 2t$, les autres étant considérablement plus petits.

$$\phi = N \left(\frac{1}{a^2} - aA + B - \frac{aC}{2} \right) \text{cof. } t + N \left(C - \frac{aB}{2} - \frac{aD}{2} \right) \text{cof. } 2t$$

$$\pi = -N \left[\left(aA - \frac{1}{a^2} - \frac{aC}{2} \right) \text{fin. } t + \left(\frac{aB}{2} - \frac{aD}{2} \right) \text{fin. } 2t \right]$$

$$\rho = \frac{N}{M} \left[\left(\frac{aA}{n} - \frac{1}{na^2} - \frac{aC}{2n} \right) \text{cof. } nu + \left(\frac{aB}{4n} - \frac{aD}{4n} \right) \text{cof. } 2nu \right]$$

$= \int \frac{\pi du}{M}$; car à la place de t , nous pouvons mettre nu , parce que l'excentricité est supposée nulle, & dès-lors pour intégrer $-\text{fin. } nudu$, il ne faut que mettre $+\frac{\text{cofin. } nu}{n}$, nous examinerons ensuite (*art. XXVI*) ce qu'il peut y avoir de défectueux dans cette supposition.

VIII. La valeur de Ω qui en général est $\frac{\frac{\phi r^2}{M} + \frac{\pi r dr}{M du} - 2\rho}{1 + \rho}$,

se réduit dans le cas présent à $\phi - 2\rho$, parce que r est supposé constant & égal à l'unité, que dr est nul & le diviseur $1 + \rho$ égal à l'unité à cause de l'extrême petitesse de ρ : ce n'est que dans la théorie de la Lune où l'on a égard à ce diviseur, à cause de la grandeur des équations que l'on cherche, qui exige une précision beaucoup plus grande; ainsi Ω sera égal à $\frac{N}{M}$ multipliée par les deux termes suivans,

$$+ \left(B - aA + \frac{1}{a^2} - \frac{aC}{2} - \frac{2aA}{n} + \frac{2}{na^2} + \frac{aC}{n} \right) \text{cof. } nu$$

$$+ \left(C - \frac{aB}{2} - \frac{aD}{2} - \frac{aB}{2n} + \frac{aD}{2n} \right) \text{cof. } 2nu.$$

IX. Dans cette expression, les trois dernières quantités du premier terme & les deux dernières quantités du second terme, ont des signes contraires à ceux que M. Clairaut avoit trouvés pour la Terre*, parce que ces termes proviennent de ρ , que ρ dépend de la force π , & que π a un signe négatif quand la planète troublante est plus éloignée du Soleil que la planète troublée; car alors la planète supérieure qui est

* *Mém. Acad.*
1754, P. 553.

aussi plus lente, tend évidemment à diminuer les aires décrites par la planète troublée, ces aires étant comptées d'un terme fixe quelconque; d'où l'on suppose que les deux planètes sont parties tout-à-la-fois.

* Théorie de la Lune, par M. Clairaut, & Mém. Académ. 1748.

X. Pour parvenir à la valeur de z qui est la correction de l'équation générale $\frac{p}{r} = 1 - e \cos u$, on fait * que chaque terme de Ω dont la forme est $\cos nu$, produit un terme $\frac{\cos nu}{1 - nn}$; ainsi divisant les deux termes ci-dessus, le premier par $1 - nn$ & le second par $1 - 4nn$, on aura la valeur de z , qui se doublera & s'ajoutera avec p ; par ce moyen on trouve

$$2z + p = \frac{2}{1 - nn} \left(B - aA + \frac{1}{a^2} - \frac{aC}{2} - \frac{aC}{n} - \frac{2}{na^2} + \frac{2aA}{n} \right) \left. \vphantom{\frac{2}{1 - nn}} \right\} \cos. nu$$

$$- \frac{aA}{n} + \frac{1}{na^2} + \frac{aC}{2n}$$

$$+ \frac{2}{1 - 4nn} \left(C - \frac{aB}{2} - \frac{aD}{2} - \frac{aD}{2n} + \frac{aB}{2n} \right) \left. \vphantom{\frac{2}{1 - 4nn}} \right\} \cos. 2nu$$

$$- \frac{aB}{4n} + \frac{aD}{4n}$$

XI. La correction du temps ou de l'expression de la longitude moyenne étant $-\int(2z + p) du$, il ne faut pour avoir cette intégrale, que multiplier les deux termes précédens par du , & les intégrer, c'est-à-dire les diviser, le premier par n & le second par $2n$, & l'on aura enfin les deux expressions suivantes pour la valeur des équations cherchées, que je suppose toujours multipliées par $\frac{N}{M}$, & dont j'ai changé les signes pour les raisons ci-après, art. XIV.

$$+ \frac{2}{(1 - nn)n} \left(B - aA + \frac{1}{a^2} - \frac{aC}{2} - \frac{aC}{n} - \frac{2}{na^2} + \frac{2aA}{n} \right) \left. \vphantom{\frac{2}{(1 - nn)n}} \right\} \sin. nu$$

$$- \frac{aA}{n^2} + \frac{1}{n^2 a^2} + \frac{aC}{2n^2}$$

$$+ \frac{2}{(1 - 4nn)2n} \left(C - \frac{aB}{2} - \frac{aD}{2} + \frac{aD}{2n} - \frac{aB}{2n} \right) \left. \vphantom{\frac{2}{(1 - 4nn)2n}} \right\} \sin. 2nu$$

$$- \frac{aB}{8nn} + \frac{aD}{8nn}$$

XII. Pour convertir ces expressions en secondes, il ne faut rien de plus que les valeurs données ci-dessus (*art. VI*) de A, B, C ; on observera seulement qu'il faut multiplier le tout par la masse de la Terre $\frac{N}{M}$, dont le logarithme est 4,77139: il faut aussi réduire les décimales en secondes, ce qui se fait en les multipliant par le nombre de secondes compris dans un arc de $57^{\text{d}} 17' 44'',8$ qui est égal au rayon, & dont le logarithme est 5,31442; ainsi l'on ajoutera aux quantités trouvées par les formules précédentes, de même qu'à celles dont nous aurons à parler dans la suite de ce Mémoire, le logarithme composé & constant 0,08581.

XIII. Il est aisé de concevoir la raison de cette dernière opération, savoir, la multiplication des quantités trouvées, par $57^{\text{d}} 17' 44'',8$, si l'on considère que l'équation $\frac{p}{r} = 1 - e \cos. u + z$ est une expression de la distance d'une Planète ou du rayon vecteur. Ainsi z est une fraction du rayon ou de la distance moyenne; de même, la quantité $p = \int \frac{\pi r^3 du}{a^2}$ est aussi une fraction du rayon, puisqu'elle renferme r qui est exprimé ci-devant en parties de la distance moyenne: donc la correction de la longitude moyenne qui en général est $\int r r du (1 - p)$ ne peut être exprimée qu'en parties du rayon; donc si l'on veut l'exprimer en parties de la circonférence ou en secondes, il faut multiplier le résultat par le nombre de secondes que contient le rayon. Si, par exemple, on avoit pour l'expression de la longitude moyenne 0,0001 *sin. t*, ou la dix millième du rayon, le rayon vaut 206265 secondes, donc il y aura 20'',6265 pour la valeur en secondes de cette dix millième partie du rayon.

XIV. Par le moyen des réflexions précédentes, & évaluant en nombres les deux formules ci-dessus, on trouve $+ 13'',3 \sin. t - 1'',9 \sin. 2t$ pour l'expression de la longitude vraie: on pourroit m'observer néanmoins que l'expression de la longitude vraie devrait avoir des signes contraires à ceux de la longitude moyenne qu'on a trouvés par

les formules précédentes; mais comme l'expression de la longitude moyenne devoit être $-\int(2z + p) du$, & que nous l'avons laissée positive (*art. XI*), il faut employer les mêmes signes que si ces deux changemens n'existoient pas.

Des inégalités qui dépendent de l'excentricité de Mars.

XV. Après avoir ainsi déterminé les équations qui auroient lieu si les deux orbites étoient concentriques & circulaires, nous allons passer à celles qui dépendent de l'excentricité de l'orbite de Mars: celles-ci seront les plus considérables, parce que cette excentricité étant fort grande, jette une grande variété sur les distances de Mars à la Terre & sur les directions des forces que la Terre exerce sur Mars.

La considération de l'excentricité exigera premièrement qu'à la place de r qui est l'élongation vraie, & de u qui est le mouvement vrai de Mars, on substitue leurs expressions en mouvement moyen; secondement, que dans la valeur de $\frac{1}{s^3}$ donnée ci-dessus (*art. IV*), on évalue le terme qui étoit nul lorsque e étoit égal à zéro, savoir,

$$- 3ea \cdot 2a^{-\frac{5}{2}} \left(\frac{1+a^2}{2a} - \cos. t \right)^{-\frac{5}{2}} \left(\frac{1}{a} - \cos. t \right) \cos. u.$$

XVI. Pour cet effet, soit $\left(\frac{1+a^2}{2a} - \cos. t \right)^{-\frac{5}{2}}$
 $= A' + B' \cos. t + C' \cos. 2t + D' \cos. 3t, \&c.$
 supposant $\frac{1+a^2}{2a} = h$ & $m = -\frac{3}{2}$ dans les valeurs de

$$\text{l'article III, on trouvera } A' = \frac{B + 6Ah}{6(hh-1)} \quad B' = \frac{Bh + 6A}{3(hh-1)},$$

qui étant réduits en nombres & multipliés par $2a^{-\frac{5}{2}}$ dont le logar. est 9,704667 deviennent 18,987 & 36,1737, que nous appellerons encore A' & B' pour simplifier les expressions. On trouvera ensuite par les formules données dans les

$$\text{Mém. de l'Académie de 1760, \& rapportées ci-dessus (art. I.^{er})}$$

$$C' = 10A' - 4hB' = 32,15; \quad D' = 8C'h - 7B' = 27,132; \quad E' = 4D'h - 3C' = 21,84.$$

Pour que l'on aperçoive mieux le progrès & la loi de ces différentes valeurs, on peut les exprimer ainsi.

$$\begin{aligned} C' &= \frac{4B'h - 10A'}{-1} \\ D' &= \frac{8C'h - 7B'}{+1} \\ E' &= \frac{12D'h - 9C'}{3} \\ F' &= \frac{16E'h - 11D'}{5}, \text{ \&c.} \end{aligned}$$

XVII. Le terme de l'article XV que nous avons à évaluer, étant un peu trop compliqué pour pouvoir en calculer à la fois toutes les parties, on pourra le diviser en trois parties qui seront les produits de la série $A' + B' \cos. t + C' \cos. 2t + D' \cos. 3t$, &c. 1.^o par $-3e \cos. u$, 2.^o par $\frac{3}{2}ea \cos. (t-u)$, 3.^o par $+\frac{3}{2}ea \cos. (t+u)$; mais on ne prendra parmi ces produits que les termes u , $t-u$ & $2t-u$, les autres étant de beaucoup plus petits à cause des divisions qu'ils éprouvent dans la suite du calcul.

Le produit de ces multiplications donnera $\frac{t}{s^3}$ qu'il faut encore multiplier par $\sin. t$ ou $\sin. nu$ qui lui est sensiblement égal, pour avoir $\frac{\sin. t}{s^3} = (\frac{3}{4}ea B' - \frac{3}{2}eA') \sin. (n-1)u + (-\frac{3}{8}ea B' + \frac{3}{8}ea D' + \frac{3}{4}eC') \sin. (n-1)u$, qui est une portion de la valeur de π ; la partie de ρ qui en dépend se trouvera en multipliant par a , divisant par $n-1$, & changeant les signes: car on sait qu'en général l'intégrale de $\sin. (n-1)udu$ est $= -\frac{\cos. (n-1)u}{n-1}$; ainsi

$$\rho = \frac{3ae}{2(n-1)} (A' - \frac{1}{4}aB' + \frac{1}{4}aD' - \frac{1}{2}C') \cos. (n-1)u.$$

XVIII. De même on trouvera $\frac{a}{s^3} \cos. t = (\frac{3}{4}ea^2 B' - \frac{3}{2}eaA' + \frac{3}{8}ea^2 B' - \frac{3}{8}ea^2 D' - \frac{3}{4}eaC') \cos. (n-1)u$,

qui ôté de $\frac{1}{s}$, donnera la valeur de $\varphi [3eaA' + eB'$
 $(-\frac{3}{2} - \frac{9}{8}a^2) + \frac{3}{2}eaC - \frac{3}{8}ea^2D'] \cos. (n-1)u$;
 l'on aura donc facilement $\Omega = \varphi - 2\rho$, qui étant divisé
 par $1 - (n-1)^2$, donnera la valeur de $\zeta = \frac{3e}{1 - (n-1)^2}$

$[(a - \frac{a}{n-1})A' + (\frac{a^2}{4(n-1)} - \frac{3}{8}a^2 - \frac{1}{2})B' + (\frac{a^2}{2(n-1)}$
 $+ \frac{1}{2}a)C' + (\frac{-a^2}{4(n-1)} - \frac{1}{8}a^2)D'] \cos. (n-1)u$.

XIX. Connoissant la valeur de ζ , on en formera celle de
 $2\zeta + \rho$, qu'il suffira de diviser par $n-1$ pour avoir l'inté-
 grale de $(2\zeta + \rho)du$ ou l'expression de la longitude moyenne

$$\frac{6e}{(n-1)[1 - (n-1)^2]} \left[(a - \frac{a}{n-1})A' + (\frac{a^2}{4(n-1)} - \frac{3}{8}a^2 - \frac{1}{2})B' \right. \\
\left. + (\frac{a}{2(n-1)} + \frac{1}{2}a)C' - (\frac{a^2}{4(n-1)} + \frac{a^2}{8})D' \right] \\
+ \frac{3ae}{2(n-1)^2} (A' - \frac{1}{4}aB' - \frac{1}{2}C' + \frac{1}{4}aD').$$

XX. Et tel est enfin le coefficient de l'équation $(n-1)u$
 qui résulte de l'excentricité de Mars, dans lequel il est inutile
 d'avertir que nous avons omis la quantité $\frac{N}{M}$, c'est-à-dire,
 la masse de la Terre divisée par la somme des masses du Soleil
 & de la Terre, pour éviter l'embaras des parenthèses, mais
 que l'on doit suppléer par-tout depuis l'emploi de φ ou π .

Si l'on réduit en nombres cette expression, par le moyen
 des valeurs de A' , B' , C' , D' (*art. XVI*) & des valeurs de a ,
 de e & de n (*art. IV*), en observant aussi ce qui est prescrit
 (*art. XII*), on trouvera $-19'',5 \sin. (n-1)u$ pour l'é-
 quation cherchée. Nous donnerons (*art. XXX*) un exemple
 de cette réduction des formules algébriques en secondes de
 degré.

XXI. Cherchons par un calcul semblable le coefficient
 de l'équation qui doit dépendre de $(2n-1)u$; pour
 cet effet, en multipliant la série par $-3e \cos. u + \frac{3}{2}ea$
 $\cos. (n-1)u + \frac{3}{2}ea \cos. (n+1)u$, on choisira
 seulement

seulement pour former $\frac{1}{s^3}$, les termes suivans, comme étant les seuls qui, multipliés par $a \sin. nu$, puissent donner des termes de la forme $(2n - 1)u$; par ce moyen l'on aura

$$\frac{1}{s^3} = + \left(\frac{3}{2}eaA' - \frac{3}{2}eB' + \frac{3}{4}eaC' \right) \text{cof. } (n - 1)u \\ + \left(\frac{3}{4}eaB' - \frac{3}{2}eC' + \frac{3}{4}eaD' \right) \text{cof. } (2n - 1)u \\ + \left(\frac{3}{4}eaC' - \frac{3}{2}eD' + \frac{3}{4}eaE' \right) \text{cof. } (3n - 1)u$$

Ayant multiplié cette quantité par $a \sin. nu$, pour avoir la valeur de π , on divisera par $2n - 1$ pour avoir celle

de ρ , en changeant les signes; ainsi $\rho = \frac{3ea}{2n-1} \left(-\frac{1}{4}aA' + \frac{1}{4}B' - \frac{1}{4}D' + \frac{1}{8}aE' \right) \text{cof. } (2n - 1)u$. On multipliera aussi par $a \text{cof. } t$, & le produit étant retranché de $\frac{a}{s^3}$

$$= \left(\frac{3}{4}ea^2B' - \frac{3}{2}eaC' + \frac{3}{4}ea^2D' \right) \text{cof. } (2n - 1)u.$$

donnera la valeur de $\phi = \frac{3ea}{2} \left(-\frac{1}{2}aA' + B' - \frac{C}{a} - \frac{1}{2}aC' + D' - \frac{1}{4}aE' \right) \text{cof. } (2n - 1)u$; d'où il sera facile de former $\phi - 2\rho = \Omega$, qui, divisé par $1 - (2n - 1)^2$, donnera la valeur de z que M. Clairaut appelle Ξ , =

$$\left. \begin{aligned} & \frac{3ea}{2[1 - (2n - 1)^2]} \left(-\frac{1}{2}aA' + B' - \frac{C}{a} - \frac{1}{2}aC' + D' - \frac{1}{4}aE' \right) \\ & \frac{3ea}{2(2n - 1)[1 - (2n - 1)^2]} \left(aA' - B' + D' - \frac{1}{2}aE' \right) \end{aligned} \right\} \text{cof. } (2n - 1)u$$

XXII. Cette valeur multipliée par 2, ajoutée avec ρ , & la somme étant divisée par $2n - 1$, à cause de l'intégration de $\int (2z + \rho) du$, on aura la valeur de l'équation cherchée $(2n - 1)u$ contenue dans la quantité suivante.

$$\frac{3ea}{(2n-1)[1-(2n-1)^2]} \left[-\frac{1}{2}aA' + B' - C \left(\frac{1}{a} + \frac{1}{2}a \right) + D' - \frac{1}{4}aE' \right] \\ + \frac{3ea}{(2n-1)^2[1-(2n-1)^2]} \left(aA' - B' + D' - \frac{1}{2}aE' \right) \\ + \frac{3ea}{4(2n-1)^2} \left(-aA' + B' - D' + \frac{1}{2}aE' \right);$$

& cette valeur étant réduite en nombres comme la précédente,

274 MÉMOIRES DE L'ACADÉMIE ROYALE
 en observant ce qui est prescrit (*art. XII*), se trouvera être
 $+ 8'' \cdot 0 \sin. (2n - 1) u$.

XXIII. On peut voir dans la pièce de M. Clairaut, sur la théorie de la Lune, dans les Mémoires de l'Académie de 1754, & dans mes deux Mémoires précédens sur cette matière, qu'outre les termes de Ω , qui renferment φ & ρ , il y en a encore un, favoir $\frac{\pi r dr}{M du}$, dont nous n'avons point fait usage dans le calcul précédent: or, puisque $r = 1 + e \cos. u$, $dr = -e \sin. u du$, $\frac{dr}{du} = -e \sin. u$, on auroit $\frac{\pi r dr}{M du} = -\frac{e \pi \sin. u}{M}$, en en faisant le calcul, on verroit qu'il n'en résulte que des termes $(n + 2) u$, $(n - 2) u$, qui sont tous très-petits, ou des termes nu , $2nu$, que nous avons discutés (*art. XIV*); ainsi nous n'entrerons dans aucun détail à ce sujet.

XXIV. La première partie de $\frac{1}{s^2}$, discutée dans l'article V & les suivans; favoir, $A + B \cos. t + C \cos. 2t + D \cos. 3t$, peut aussi produire quelques termes affectés de l'excentricité, & cela pour deux raisons; la première, c'est que la valeur de t , en moyens mouvemens, suppose des termes dans lesquels entre l'excentricité; la seconde, c'est que la correction du temps, ou l'expression de la longitude moyenne, renferme une partie dont nous n'avons pas encore tenu compte, favoir, $-2e \int (3z + \rho) \cos. u du$. Nous allons discuter séparément ces deux objets, en commençant par ce dernier.

Si l'on reprend les valeurs de z & de ρ , qui ont été trouvées (*art. X*), on aura facilement

$$3z + \rho = \left[\frac{3}{nn} \left(B + \frac{1}{a^2} - aA - \frac{Ca}{2} \right) + \frac{6}{n(1-nn)} \right. \\ \left. \left(aA - \frac{Ca}{2} - \frac{1}{a^2} \right) + \frac{1}{n} \left(\frac{aC}{2} + \frac{1}{a^2} - Aa \right) \right] \cos. nu;$$

multipliant par $2e \cos. u$, & divisant par $n - 1$ pour l'intégration, on aura $\int 2e(3z + \rho) \cos. u du$

$$= \left[\frac{3ae}{(1-nn)(n-1)} \left(\frac{B}{a} + \frac{1}{a^3} - A - \frac{C}{2} + \frac{6ea}{n(1-nn)(n-1)} \right) \right. \\ \left. \left(A - \frac{C}{2} - \frac{1}{a^3} \right) + \frac{ae}{n(n-1)} \left(\frac{C}{2} + \frac{1}{a^3} - A \right) \right] \sin. (n-1)u;$$

équation cherchée, qui, réduite en nombres, donne
 $- 12''{,}8 \sin. (n-1)u.$

XXV. La même considération produit aussi une équation de la forme $\sin. (2n-1)u$; quoiqu'elle soit beaucoup plus petite, & même, pour ainsi dire, négligeable ici, nous allons en chercher l'expression générale, elle servira du moins à nous rassurer sur la valeur de l'équation, & pourra s'employer dans les recherches des inégalités de Jupiter ou de Saturne.

$$\pi = \left(Aa - \frac{1}{a^2} - \frac{aC}{2} \right) \sin. t + \left(\frac{aB}{2} - \frac{aD}{2} \right) \sin. 2t \\ \rho = \frac{1}{n} \left(\frac{1}{a^2} + \frac{aC}{2} - Aa \right) \cos. u + \frac{1}{2n} \left(\frac{aD}{2} - \frac{AB}{2} \right) \cos. 2nu \\ \phi = \left(B - aA + \frac{1}{a^2} - \frac{aC}{2} \right) \cos. nu + \left(C - \frac{aB}{2} - \frac{aD}{2} \right) \cos. 2nu$$

$$\Omega = \left(C - \frac{aB}{2} - \frac{aD}{2} + \frac{aB}{2n} - \frac{aD}{2n} \right) \cos. 2nu \\ 3\zeta + \rho = \left[\frac{3a}{1-4nn} \left(\frac{C}{a} - \frac{B}{2} - \frac{D}{2} + \frac{B}{2n} - \frac{D}{2n} \right) \right. \\ \left. + \frac{a}{2n} \left(\frac{D}{2} - \frac{B}{2} \right) \right] \cos. 2nu$$

$$2ef(3\zeta + \rho) \cos. u du = \left[\frac{3ae}{2(n-1)(1-4nn)} \left(\frac{2C}{a} - B \right. \right. \\ \left. \left. - D + \frac{B}{n} - \frac{D}{n} \right) + \frac{ae}{4n(2n-1)} (D-B) \right] \sin. (2n-1)u;$$

expression qui, réduite en nombres, se réduit à $- 0''{,}6 \sin. (2n-1)u.$

XXVI. Passons aux termes qui proviennent de la valeur de t , développée dans la série $A + B \cos. t$, &c. en ne supposant plus, comme nous l'avons fait (*art. VII*) que nu soit la même chose que t ; c'en est à la vérité la valeur moyenne, mais il s'agit actuellement d'employer la quantité vraie de l'angle t avec son inégalité, provenant de l'équation du centre. Si u est l'anomalie vraie de Mars, $u + 2e \sin. u$ sera

son anomalie moyenne ; donc $(1+n)u + 2e(1+n)\sin.u$ est le mouvement moyen de la Terre, nous le supposons ici égal au mouvement vrai : ôtant donc du mouvement de la Terre celui de Mars qui est u , il restera pour la valeur de t , $nu + 2e(1+n)\sin.u$; donc $\sin.t = \sin.nu + e(1+n)\sin.(n+1)u - e(1+n)\sin.(n-1)u$,
 $\cos.t = \cos.nu - e(1+n)\cos.(n-1)u + e(1+n)\cos.(n+1)u$,
 $\cos.2t = \cos.2nu - 2e(1+n)\cos.(2n-1)u + 2e(1+n)\cos.(2n+1)u$.

XXVII. Puisque $\frac{1}{s^3} = A + B \cos.t + C \cos.2t$

+ $D \cos.3t$, &c. (art. V), on aura

$$\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2} = aA + aB \cos.t + aC \cos.2t, \text{ en}$$

$$- \frac{1}{a^2}$$

multipliant par $\cos.t$ nous n'emploierons d'abord que les termes qui peuvent donner une équation de la forme $\sin.(2n-1)u$, ainsi nous aurons

$$\left(\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2}\right) \cos.t = ae(1+n) \left(\frac{C}{2} - A + \frac{1}{a^3}\right) \cos.(n-1)u,$$

qui ôtée de la valeur de $\frac{1}{s^3}$ que l'on voit aisément devoir être $-Be(1+n)\cos.(n-1)u$, il reste pour la valeur de $\frac{1}{s^3}$, $-\left(\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2}\right) \cos.t$, ou pour la valeur de φ
 $ae(1+n) \left(A - \frac{C}{2} - \frac{B}{a} - \frac{1}{a^3}\right) \cos.(n-1)u$.

Il faut multiplier à son tour $\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2}$ par la valeur de $\sin.t = \sin.nu + e(1+n)\sin.(n+1)u - e(1+n)\sin.(n-1)u$,

& l'on aura $\pi = ea(1+n) \left(\frac{1}{a^3} - A - \frac{C}{2}\right) \sin.(n-1)u$,

en n'employant ici que les termes dont la forme sera $\sin.(n-1)u$;

donc $\rho = \int \pi du$ se trouvera en divisant seulement la quantité précédente par $(n-1)$, mettant cosinus pour sinus, & en changeant les signes, car on a yû que c'étoit-là l'effet de

l'intégration; donc $\rho = \frac{ea(1+n)}{n-1} \left(A + \frac{C}{2} - \frac{1}{a^3} \right) \text{cof.}(n-1)u$;

ainsi la valeur de $\phi = 2\rho$ ou de Ω sera la quantité suivante,

$$\frac{2ae(1+n)}{n-1} \left(\frac{1}{a^3} - A - \frac{C}{2} \right) \text{cof.}(n-1)u +$$

$$\frac{2ae(nn-1)}{n-1} \left(\frac{A}{2} - \frac{C}{4} - \frac{B}{2A} - \frac{1}{2a^3} \right) \text{cof.}(n-1)u.$$

XXVIII. De même la valeur de z se trouvera en divisant celle de Ω par $1 - (n-1)^2$: on en formera aisément $2z = \rho$; & comme pour avoir la correction de la longitude moyenne que nous cherchons, on a vû qu'il falloit seulement diviser $2z = \rho$ par $n-1$ (*art. XI & XVII*), il suit qu'on aura pour l'équation cherchée ou le coefficient de $\text{fin.}(n-1)u$,

$$\frac{4ae}{(n-1)^2 [1 - (n-1)^2]} \left[(1+n) \left(\frac{1}{a^3} - A - \frac{C}{2} \right) \right.$$

$$\left. + \frac{nn-1}{2} \left(A - \frac{C}{2} - \frac{B}{a} - \frac{1}{a^3} \right) \right] + \frac{ae(1+n)}{(n-1)^2}$$

$$\left(A - \frac{1}{a^3} + \frac{C}{2} \right), \text{ le tout égal à } -35^{\text{''}}, 26 \text{ fin.}(n-1)u.$$

XXIX. Après avoir discuté les termes $n-1$ qui proviennent de la valeur de t employée plus exactement, passons aux termes $2n-1$ qui proviennent de la même considération.

$$\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2} = aA - \frac{1}{a^2} + aB \text{cof. } t + aC \text{cof. } 2t + aD \text{cof. } 3t, \&c.$$

Il faut multiplier cette valeur par $\text{cof. } t$, ou plutôt par les termes de $\text{cof. } t$ qui renferment l'excentricité e , car les autres termes ont été employés ci-devant; ces termes qui renferment l'excentricité sont $-e(1+n) \text{cof.}(n-1)u$ $+ e(1+n) \text{cof.}(n+1)u$. Si l'on ne prend dans le produit que les termes $(2n-1)$ dont il est question présentement, on aura $\left(\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2} \right) \text{cof. } t = (1+n)$

$\left(\frac{eaD}{2} - \frac{eaB}{2} \right) \text{cof.}(2n-1)$; on emploiera aussi dans

la valeur de $\frac{1}{s^3} = A + B \text{cof. } t + C \text{cof. } 2t$ les termes

de $\cos. 2t$ qui renferment l'excentricité; ils se réduisent à

$$\frac{1}{s^3} = -2eC(1+n)\cos.(2n-1)u, \text{ dont}$$

il faut ôter l'expression précédente pour avoir la valeur de

$$\varphi = (1+n)\left(\frac{eaB}{2} - \frac{eaD}{2} - 2eC\right)\cos.(2n-1)u.$$

Si l'on multiplie aussi $\frac{a}{s^3} - \frac{1}{a^2}$ par $\sin. t$, pour avoir la valeur

de π , on trouvera $\pi = (1+n)\left(\frac{-eaB}{2} - \frac{eaD}{2}\right)\sin.(2n-1)u,$

$$\int \pi du = \rho = \frac{1+n}{2(2n-1)}(eaB + eaD)\cos.(2n-1)u,$$

$$\Omega = \varphi - 2\rho = \frac{1+n}{2}(eaB - eaD - 4eC)\cos.(2n-1)u$$

$$+ \frac{1+n}{2n-1}(-eaB - eaD)\cos.(2n-1)u,$$

d'où l'on tirera la valeur de z en divisant cette quantité par $1 - (2n-1)^2$.

XXX. Lorsqu'on aura trouvé la valeur de z , il sera aisé de former $2z + \rho$, qui étant divisé par $2n-1$, fera la correction du temps ou l'équation de la longitude moyenne =

$$\left(\frac{(1+n)ea}{2(2n-1)^2} - \frac{2(1+n)ea}{(2n-1)^2[1-(2n-1)^2]}\right)(B + D)$$

$$+ \frac{ea(1+n)}{(2n-1)[1-(2n-1)^2]}(B - D - \frac{4C}{a}).$$

On réduira cette formule en secondes, comme toutes les précédentes; nous allons en donner le détail pour qu'elle puisse servir d'exemple.

L'usage des logarithmes des fractions décimales est connu actuellement de tous les Géomètres; j'en ai dit quelque chose dans mon *Exposition du Calcul astronomique*: il suffira de se rappeler que si une fraction décimale ne contient que des centièmes, la caractéristique de son logarithme doit être 8; pour des millièmes elle sera 7, & ainsi des autres.

Réduction de la formule en secondes de degrés.

Logarithme C 0,64614
 Logarithme 4 0,60206

1,24820

Logarithme a 9,81710

Logarithme $\frac{4C}{a}$ 1,43110

B 5,7284

D 3,3200

$B + D$ 9,0484

$B - D$ 2,4084

$-\frac{4C}{a}$ - 26,9840

$B - D - \frac{4C}{a}$ 24,5756

Logarithme $1 + n$... 0,27433

Logarithme ea 8,78557

Logarithme $(1 + n)ea$ 9,05990

Logarith. $(2n - 1)^2$ 9,76334

Logarith. 2 0,30103

0,06437

Logarith. $\frac{(1 + n)ea}{2(2n - 1)^2}$ 8,99553

nombre..... 0,09898

2.^{me} partie... 0,94237

Coefficient de $B + D$. 1,04135

Logarith. du coefficient. 0,01745

Logarith. $B + D$... 0,95655

Logarith. du 1.^{er} terme. 0,97400

Premier terme..... 9,419

Logarithme $1 + n$ 0,27433

Logarithme e 8,96847

Logarithme a 9,81710

Logarithme 2 0,30103

9,36093

Logarithme $1 - (2n - 1)^2$ 9,62337 négat.

Logarithme $(2n - 1)^2$ 9,76334

9,38671

9,97422 logarith.

$\frac{2(1 + n)ea}{(2n - 1)^2 [1 - (2n - 1)^2]}$ 0,94237 nombre.

Logarithme $ea(1 + n)$... 9,05990

Logarithme $2n - 1$ 9,88167

Logarithme $1 - (2n - 1)^2$ 9,62337

Log. $\frac{ea(1 + n)}{(2n - 1) [1 - (2n - 1)^2]}$ 9,55486

Log. $B - D - \frac{4C}{a}$ 1,39058

0,94544

+ 8,819, 2.^d terme.

+ 9,419, 1.^{er} terme.

+ 18,238, somme ou coefficient tout entier de l'équation cherchée.

Logarithme 18,238..... 1,26102

Logarithme de la masse de la Terre..... 4,77139

Logarithme de l'arc égal au rayon..... 5,31442

Somme des trois logarithmes... 1,34683

Nombre + 22",2, équation cherchée en secondes de degré.

XXXI. Si l'on rassemble actuellement les trois nombres qui ont été trouvés séparément pour chacune des deux équations $n - 1$ & $2n - 1$, on aura $- 67'', 6 \text{ sin. } (n - 1)u + 29'', 6 \text{ sin. } (2n - 1)u$ pour les deux principales équations qui dépendent de l'excentricité de Mars.

Ces deux équations peuvent faire ensemble une inégalité de $1' 23''$ lorsque Mars est en quadrature vers le milieu de Juin, parce qu'alors son anomalie moyenne est d'environ 19 degrés; il est évident qu'on ne fauroit faire usage des observations pour la théorie de Mars, & négliger des quantités aussi considérables, à moins qu'on ne voulût s'exposer à des écarts de plusieurs minutes dans les résultats du lieu de l'aphélie & de la plus grande équation.

Des inégalités qui dépendent de l'excentricité de l'orbite de la Terre.

XXXII. La distance de la Terre au Soleil que nous avons appelée a dans tous les calculs précédens, est la distance moyenne; mais la distance vraie, ou le rayon vecteur de la Terre dans son orbite, varie de près d'une vingtième partie; quantité qu'il n'est pas permis de négliger. De même, lorsqu'il a fallu déterminer l'angle t , nous avons supposé le mouvement vrai de la Terre égal au mouvement moyen, quoiqu'il en diffère quelquefois d'environ 2 degrés en plus & en moins.

Dans une orbite dont a est la distance moyenne, c l'excentricité, z l'anomalie vraie, le rayon vecteur $r = \frac{a}{1 - e \text{ cos. } z}$; par conséquent $r^2 = a^2 + 2 a^2 c \text{ cos. } z$, en négligeant les termes qui renfermeroient le carré de l'excentricité c .

La valeur de t fera aussi différente de celle que nous avons employée; car si z est l'anomalie vraie de la planète troublante, son anomalie moyenne sera $z + 2 c \text{ sin. } z$, en négligeant encore le carré de c , comme nous le négligerons dans toute la suite de ce calcul.

$$\frac{z}{1 + e}$$

$\frac{\bar{z}}{1+n} + \frac{2c}{1+n} \sin. z$ fera donc l'anomalie moyenne de Mars, car nous avons vû que le moyen mouvement de la Terre est à celui de Mars comme $1 + n$ est à 1 ; donc le moyen mouvement de Mars est égal à celui de la Terre divisé par $1 + n$.

XXXIII. Nous supposérons actuellement l'anomalie vraie de Mars égale à son anomalie moyenne, ou son mouvement uniforme; & nous le pouvons supposer sans erreur, car puisqu'il ne s'agit ici que des inégalités produites par la Terre, en tant que son orbite est excentrique, il ne doit pas y avoir de différence dans ces petites inégalités, soit que l'orbite de Mars soit excentrique ou concentrique.

On ôtera donc du mouvement vrai de la Terre z le mouvement de Mars $\frac{z}{1+n} + \frac{2c}{1+n} \sin. z$, & l'on aura la

$$\text{valeur de l'angle } t = \left(1 - \frac{1}{1+n}\right)z - \frac{2c}{1+n} \sin. z.$$

Supposons $pz = \left(1 - \frac{1}{1+n}\right)z$, c'est-à-dire, au mouvement de la Terre moins celui de Mars = 0,468297,

$$\text{\& nous aurons } t = pz - \frac{2c}{1+n} \sin. z,$$

$$\sin. t = \sin. pz + \frac{c}{1+n} \sin. (p+1)z - \frac{c}{1+n} \sin. (p-1)z,$$

$$\cos. t = \cos. pz - \frac{c}{1+n} \cos. (p-1)z + \frac{c}{1+n} \cos. (p+1)z,$$

$$\cos. 2t = \cos. 2pz - \frac{2c}{1+n} \cos. (2p-1)z + \frac{2c}{1+n} \cos. (2p+1)z,$$

$$\cos. 3t = \cos. 3pz - \frac{3c}{1+n} \cos. (3p-1)z + \frac{3c}{1+n} \cos. (3p+1)z.$$

XXXIV. Reprenons la valeur de s (art. IV) qui étoit $\sqrt{a^2 + 1 + 2e \cos. u - 2a \cos. t - 2ae \cos. u \cos. t}$, & substituons à la place de a^2 l'expression plus exacte $a^2 + 2a^2 c \cos. z$, & à la place de $2a$ la quantité $2a + 2ac \cos. z$.

alors nous aurons au lieu de $1 + a^2 - 2a \cos. t$ la quantité $1 + a^2 - 2a \cos. t + (2a^2c - 2ac \cos. t) \cos. \zeta$, parce que nous négligeons ici les termes $2e \cos. u$ & $2ae \cos. u \cos. t$ comme affectés de l'excentricité de Mars; nous aurons $\frac{1}{s^3} = (1 + a^2 - 2a \cos. t)^{-\frac{1}{2}} - \frac{3}{2} (1 + a^2 - 2a \cos. t)^{-\frac{3}{2}} (2a^2c - 2ac \cos. t \cos. \zeta) = 2a^{-\frac{1}{2}} \left(\frac{1+a^2}{2a} - \cos. t \right)^{-\frac{1}{2}} - 3ac [2a^{-\frac{3}{2}} \left(\frac{1+a^2}{2a} - \cos. t \right)^{-\frac{3}{2}} (a \cos. \zeta - \cos. t \cos. \zeta)]$.

XXXV. Dans cette valeur de $\frac{1}{s^3}$ on voit que le premier terme est le même que lorsque nous supposons les orbites concentriques, & que le second a la même forme que celui qui provenoit de l'excentricité de Mars (*art. IV*): ce sera donc encore la série $A' + B' \cos. t + C' \cos. 2t$, &c. qu'il faudra multiplier par $-3ac (a \cos. \zeta - \cos. t \cos. \zeta)$, ou par $-3a^2c \cos. \zeta + \frac{3}{2}ac \cos. (t + \zeta) + \frac{3}{2}ac \cos. (t - \zeta)$, ainsi que dans l'art. XVII; à la place de t on peut mettre $p\zeta$. Bornons-nous premièrement à prendre dans ce produit les termes qui peuvent fournir une équation de cette forme $(2p - 1)\zeta$, parce que l'on fait assez par l'exemple de la Lune & de Saturne, que ce doit être la plus considérable: ces termes sont ceux qui, dans le produit que nous venons d'indiquer, auront la forme $p - 1$, $2p - 1$ & $3p - 1$; par ce moyen nous

$$\text{aurons } \frac{1}{s^3} = \left\{ \begin{array}{l} + \frac{3}{2}acA' \\ - \frac{3}{2}a^2cB' \\ + \frac{3}{4}acC' \end{array} \right\} \cos. (p - 1)\zeta. \\ \left\{ \begin{array}{l} + \frac{3}{4}acB' \\ - \frac{3}{2}a^2cC' \\ + \frac{3}{4}acD' \end{array} \right\} \cos. (2p - 1)\zeta. \\ \left\{ \begin{array}{l} + \frac{3}{4}acC' \\ - \frac{3}{2}a^2cD' \\ + \frac{3}{4}acE' \end{array} \right\} \cos. (3p - 1)\zeta.$$

$$\pi = \frac{a}{s^3} \sin.pz = \frac{3}{4} a^2 c (A' - aB' + aD' - \frac{E'}{2a}) \sin.(2p-1)z.$$

XXXVI. Pour en conclure la valeur de ρ , il ne faut que diviser par $2p - 1$, changer les signes de la valeur précédente, & mettre cosinus au lieu de sinus; ainsi l'on aura

$$\rho = \frac{3 a^2 c}{4(2p-1)} (aB' + A' - aD' + \frac{E'}{2a}) \cos.(2p-1)z;$$

pour parvenir aussi à la valeur de ϕ , on formera le terme

$$\frac{a}{s^3} \cos.pz = \frac{3 a^2 c}{4} (A' - aB' + C' - aD' + \frac{E'}{2a}) \cos.(2p-1)z, \text{ qui ôté de } \frac{1}{s^3}, \text{ donnera } \phi = \frac{1}{s^3}$$

$$- \frac{a}{s^3} \cos.pz = \frac{3}{4} a^2 c (-A' + \frac{B'}{a} + aB' - 3C' + \frac{D'}{a} + aD' - \frac{E'}{2a}) \cos.(2p-1)z; \text{ d'où il est}$$

aisé de déduire la valeur de $\Omega = \phi - 2\rho$, & cette valeur divisée par $1 - (2p - 1)^2$, donnera celle de Z . Nous prendrons ici la lettre capitale Z à la place de z , qui, dans l'article X, exprimoit la correction du rayon vecteur.

$$Z = \frac{3 a^2 c}{4 [1 - (2p-1)^2]} (\frac{B'}{a} aB' - A' - 3C' + \frac{D'}{a} + aD' - \frac{E'}{2a}) + \frac{3 a^2 c}{2(2p-1) [1 - (2p-1)^2]} (A' - aB' + aD' - \frac{E'}{2a}).$$

XXXVII. De cette valeur de Z , on déduira la valeur de $2Z + \rho$; cette valeur doit être multipliée par du ou par $\frac{dz}{1+n}$, & ensuite intégrée; ainsi pour avoir cette intégrale,

nous diviserons la valeur de $2Z + \rho$ par $(1+n)(2p-1)$, & nous aurons ainsi pour l'équation cherchée, qui dépend de l'excentricité de la Terre, la quantité suivante

$$\left. \begin{aligned} & \frac{3 a^2 c}{2(1+n)(2p-1)[1-(2p-1)^2]} \left(\frac{B'}{a} + aB' - A' - 3C' + \frac{D'}{a} + aD' - \frac{E'}{2a} \right) \\ & \frac{+ 3 a^2 c}{(2p-1)^2 (1+n) [1-(2p-1)^2]} \left(A' - aB' + aD' - \frac{E'}{2a} \right) \\ & \frac{+ 3 a^2 c}{4(1+n)(2p-1)^2} \left(aB' - A' - aD' + \frac{E'}{2a} \right) \end{aligned} \right\} \sin.(2p-1)z.$$

N n ij

Cette quantité étant réduite en nombres, donne $+ 17''^{\circ}$,
fin. $(2t - z)$, mais ce n'est encore là qu'une partie de
l'équation cherchée.

XXXVIII. Nous n'avons point eu égard dans les calculs
précédens à la première partie de la valeur de $\frac{1}{s^3}$, favoir,
 $2a^{-\frac{3}{2}} \left(\frac{1+a^2}{2a} - \text{cof. } t \right)^{-\frac{3}{2}}$; cependant cette même
partie, qui est supposée égale à $A + B \text{ cof. } t + C \text{ cof. } 2t, \&c.$
donnera aussi des termes affectés de l'excentricité c de la
Terre, lorsque nous substituerons à la place de $\text{cof. } t$ la valeur
 $\text{cof. } pz - \frac{c}{1+n} \text{ cof. } (p-1)z + \frac{c}{1+n} \text{ cof. } (p+1)z$;
& à la place de $\text{cof. } 2t$, $\text{cof. } 3t$, des valeurs semblables,
car alors on aura

$$\begin{aligned} \frac{1}{s^3} = & A + B \text{ cof. } pz - \frac{Bc}{1+n} \text{ cof. } (p-1)z + \frac{Bc}{1+n} \text{ cof. } (p+1)z \\ & + C \text{ cof. } 2pz - \frac{2Cc}{1+n} \text{ cof. } (2p-1)z + \frac{2Cc}{1+n} \text{ cof. } (2p+1)z \\ & + D \text{ cof. } 3pz - \frac{3cD}{1+n} \text{ cof. } (3p-1)z + \frac{3cD}{1+n} \text{ cof. } (3p+1)z \end{aligned}$$

Multiplions par $\text{fin. } pz + \frac{c}{1+n} \text{ fin. } (p+1)z$
 $- \frac{c}{1+n} \text{ fin. } (p-1)z$, en ne prenant du produit que
les termes qui auront la forme $(2p-1)z$, & nous aurons
la valeur de $\frac{a}{s^3} \text{ fin. } t = \left(\frac{acD}{1+n} - \frac{aBc}{1+n} \right) \text{ fin. } (2p-1)z$;
donc $p = \frac{ac}{(1+n)(2p-1)} (B-D) \text{ cof. } (2p-1)z$.

Multiplions aussi la valeur de $\frac{1}{s^3}$ par $\text{cof. } pz - \frac{c}{1+n}$
 $\text{cof. } (p-1)z + \frac{c}{1+n} \text{ cof. } (p+1)z$; & le
produit étant ôté de $\frac{1}{s^3}$, nous aurons $\varphi = \frac{c}{1+n} (aB$
 $+ AD - 2C) \text{ cof. } (2p-1)z$. Ayant donc

Formé la valeur de $\phi - 2\rho$, on la divisera par $1 - (2p - 1)^2$ pour avoir la valeur de Z , qui sera la quantité suivante,

$$\frac{ac}{(1+n)[1-(2p-1)^2]} (B + D - \frac{2C}{a}) + \frac{2ac}{(1+n)(2p-1)[1-(2p-1)^2]} (D - B).$$

XXXIX. La valeur de $2Z + \rho$ se multiplie par du ou $\frac{dz}{1+n}$, & pour l'intégration, se divise par $2p - 1$; d'où résulte enfin la valeur de $\int (2Z + \rho) du$, qui dépend des termes que nous venons de considérer: c'est une autre partie des équations ou de l'expression de la longitude vraie en longitude moyenne, que M. Clairaut appelle la *correction du temps*, parce que la longitude moyenne est proportionnelle au temps.

$$\left. \begin{aligned} & \frac{2ac}{(2p-1)(1+n)^2[1-(2p-1)^2]} (B + D - \frac{2C}{a}) \\ & \frac{+ 4ac}{(1+n)^2(2p-1)^2[1-(2p-1)^2]} (D - B) \\ & \frac{+ ac}{(1+n)^2(2p-1)^2} (B - D) \end{aligned} \right\} \text{fin. } 2t - \tau$$

Cette quantité étant réduite en nombres par le moyen des valeurs de $a, c, p, n, A, B, &c.$ que l'on a vû dans les articles IV, VI & XXXIII, se trouve être $+ 10''{,}9$, qu'il faut ajouter avec les $17''$ de l'article XXXVII, & il en résulte l'équation $+ 27''{,}9 \text{ fin. } (2t - \tau)$ que l'on cherchoit.

XL. Après avoir déterminé l'équation $2t - \tau$, nous aurions entrepris de calculer aussi l'équation $t - \tau$, mais malheureusement cela se trouve impossible dans toutes les solutions essayées jusqu'à présent du problème des trois corps, en voici la raison: dans les calculs précédens $p\tau$ est l'angle de commutation entre Mars & la Terre, formé au centre du Soleil; τ est le mouvement de la Terre, celui de Mars est supposé l'unité, ainsi l'on a $\tau - p\tau = 1$, ou $(p - 1)\tau = -1$, ainsi dans l'équation cherchée, lorsqu'on passeroit de Ω à τ , on auroit pour diviseur $1 - (p - 1)^2$ qui est égal à zéro;

& si l'on avoit égard aux inégalités de la Terre, ce seroit encore une quantité extrêmement petite, en sorte qu'il faudroit dans le calcul une précision totalement impossible. On peut voir dans la théorie de la Lune de M. Clairaut (*page 52*), & dans la Pièce sur les inégalités de Saturne de M. Euler (*page 67*), des difficultés d'une espèce toute semblable; ainsi nous laisserons cette équation au nombre des élémens que les observations seules doivent déterminer.

XLII. L'équation dont la forme seroit $t + z$ ou $(p + 1)z$, est si petite qu'il ne vaut pas la peine de s'en occuper; car puisque $p = 0,47$, le diviseur $(p + 1)^2 \cdot [1 - (p + 1)^2]$ seroit environ $= 2\frac{1}{2}$, tandis que pour l'équation $2p - 1$, que nous avons calculée ci-devant, il n'est que d'environ 0,004, c'est-à-dire, 650 fois moindre; ainsi l'équation qui en provient seroit d'une quantité absolument négligeable.

XLIII. Si l'on résume les équations trouvées dans le cours de ce Mémoire, on verra que nommant t la commutation moyenne, ou la longitude héliocentrique de la Terre, moins celle de Mars, u l'anomalie moyenne de Mars, & z celle de la Terre, il faudra ajouter à la longitude héliocentrique de Mars, calculée par les Tables, les termes suivans,

$$+ 13",3 \sin. t - 67",6 \sin. t - u + 27",9 \sin. 2t - z \\ - 1,9 \sin. 2t + 29,6 \sin. 2t - u.$$

Je ne doute pas que si l'on eût été à portée d'employer ces équations dans les recherches qui ont été faites pour déterminer les élémens de l'orbite de Mars, on ne fût parvenu à concilier beaucoup mieux qu'on ne l'a fait, les différentes observations.

Des termes qui dépendent du carré de l'excentricité de Mars.

XLIII. J'ai dit au commencement de ce Mémoire, que pour abrégé les calculs, je me contenterois dans cette première approximation de faire entrer la considération de l'excentricité simple, sans y faire entrer son carré; mais quoique ce carré

qui est 0,086486 soit aussi petit en comparaison de l'excentricité elle-même, que celle-ci l'est par rapport au rayon de l'orbite de Mars, il ne laisse pas d'être sensible dans une orbite aussi alongée; il est à peu-près égal à une douzième partie du rayon, & ce n'est pas là, à beaucoup près, une quantité infiniment petite.

Il y a plusieurs parties dans les calculs précédens où ce carré auroit dû s'employer, mais son effet y feroit plus ou moins grand à raison des quantités par lesquelles il feroit multiplié ou divisé. Je vais donner pour exemple un des termes les plus forts qui puisse en résulter, cela fera voir que les autres doivent être assez petits pour être négligeables dans l'état actuel de l'Astronomie, mais qu'il sera nécessaire un jour de les discuter soigneusement, comme on l'a fait pour la théorie de la Lune; alors chaque Planète exigera pour le moins autant de calculs & de soins qu'on en a mis à construire les Tables de la Lune, qui sont enfin parvenues à l'exactitude d'une minute qu'on n'avoit pas osé s'en promettre.

Dans l'art. VII, nous avons supposé $\frac{1}{s} = A + B \cos. t, \&c.$ si l'on met à la place de $\cos. t$, $\cos. 2t$, $\&c.$ les quantités de l'article XXVI, on aura $\frac{1}{s} = A + B \cos. nu + C \cos. 2nu - Be(1+n) \cos.(n-1)u + Be(1+n) \cos.(n+1)u - 2eC(1+n) \cos.(2n-1)u + 2eC(1+n) \cos.(n+1)u$, &c. qu'il faut multiplier par $a \sin. t$ pour avoir une partie de la valeur de π . J'avois supposé en faisant cette multiplication que $\sin. t$ étoit égal à $\sin. nu$, mais il faut ici en prendre une valeur plus exacte qui est $\sin. nu + e(1+n) \sin.(n+1)u - e(1+n) \sin.(n-1)u$; ne prenons dans le produit que les termes de cette forme $\sin. nu$, qui se trouveront multipliés par e^2 , & nous aurons $- 2ae^2 C (1+n)^2 \sin. nu$; donc $- 2\rho = - \frac{2ae^2 C}{x} (1+n)^2 \cos. nu$, ce sera une partie de Ω .

Pour avoir ensuite la partie de Ω dépendante de ϕ , multi-

plions $\frac{1}{s^3}$ par a & par $\cos. t$, c'est-à-dire, par $\cos. nu$
 $+ e(1+n) \cos.(n+1)u - e(1+n) \cos.(n-1)u$,
 & ne prenant que les termes nu qui seront multipliés par e^2 ,
 & qui sont véritablement les plus forts, nous aurons $\phi =$
 $- 2ae^2 C (1+n)^2 \cos. nu$; donc $\phi - 2\rho = \Omega =$
 $- 2ae^2 C (1+n)^2 \frac{4ae^2 C (1+n)^2}{n} = - 2ae^2 C$
 $(1+n)^2 (1 + \frac{2}{n})$; donc $Z = \frac{- 2ae^2 C (1+n)^2 (1 + \frac{2}{n})}{1 - nn}$.

XLIV. La correction de la longitude vraie sera donc

enfin $\int (2Z + \rho) du = \frac{- 4ae^2 C (1+n)^2 (1 + \frac{2}{n})}{n (1 - nn)} +$
 $\frac{2ae^2 C (1+n)^2}{nn}$, le tout multiplié par $\sin. nu$ que j'ai omis dans

la suite du calcul pour plus de facilité. Ces deux termes donnent
 l'équation $- 6'' , 9 \sin. nu$, c'est-à-dire, qu'il faudroit ajouter
 encore près de 7 secondes à l'équation de 11 secondes trouvée.

XLV. Ayant fait part des calculs précédens à M. Mayer, célèbre
 Astronome de Gottingen, il m'envoya dans une lettre le résultat d'un semblable travail qu'il avoit fait par les
 méthodes de M. Euler.

Soit ω la longitude vraie de Mars moins celle de la Terre, p
 l'anomalie moyenne de Mars, s l'anomalie moyenne du
 Soleil ou de la Terre, il trouve les équations suivantes.

$$\begin{aligned} & - 10'' , 9 \sin. \omega \quad + 1'' , 6 \sin. 2 \omega \quad + 0'' , 3 \sin. 3 \omega \\ & - 1'' , 2 \sin. p - \omega \quad + 10'' , 2 \sin. 2 \omega + p \\ & + 68'' , 6 \sin. \omega + p \quad - 1'' , 0 \sin. 3 \omega + p \end{aligned}$$

Ces équations s'accordent avec les miennes, excepté l'équa-
 tion $2 \omega + p$ qui me paroît être trop petite, & dans laquelle
 je pense que M. Mayer n'a pas employé autant de termes
 que moi.

