

---

SUR  
LES FORCES DU CORPS HUMAIN.

PAR M. LAMBERT.

PREMIERE PARTIE.

---

I.

Je me propose de considérer dans ce Mémoire les forces du corps humain entant que ce sont *des forces motrices & accélératrices*, & sans entrer dans des discussions physiologiques, je me bornerai à des expériences que chacun peut faire.

II.

D'abord donc je pose pour principe *que les forces du corps se font sentir à mesure qu'on les emploie*. Plus un fardeau qu'on porte est pesant, plus on sent que le degré de force qu'il faut employer va en augmentant. On peut même s'exercer à cet égard de manière que la simple sensation tienne lieu de balance. Les forces se font encore sentir lorsqu'on s'en sert pour mettre en mouvement, soit tout le corps, soit tel membre qu'on voudra; & l'on sent également que plus la vitesse doit être grande, plus aussi il faut employer de force. Enfin on sent aussi les forces lorsqu'elles s'accroissent par les alimens, de même que lorsqu'elles s'usent, soit par le travail, soit par la simple inaction.

III.

La force humaine est distribuée par tout le corps. Ce sont comme plusieurs forces particulières, qui paroissent quelquefois indépendantes les unes des autres. Mais elles peuvent aussi concourir toutes ou en grande partie, surtout lorsque c'est tout le corps qu'on veut mettre en mouvement,

& que ce mouvement doit être assez rapide pour qu'on soit obligé d'y employer toutes ses forces. C'est ainsi qu'on saute ou qu'on court de toute sa force. Dans ces cas le mouvement imprimé à chaque membre concourt à produire & à augmenter le mouvement *du centre d'inertie*. C'est par ce centre que doit passer *la direction moyenne de toutes ces forces particulières*, & cette direction doit être celle suivant laquelle le centre d'inertie doit être mu. Tout cela est conforme aux *loix générales de la Dynamique*, & il est évident que c'est par de bons exercices qu'il faut acquérir la facilité de satisfaire à ces conditions de la manière la plus avantageuse.

## IV.

La différence qu'il y a entre un *portefaix* & un *coureur* nous fait encore comprendre que l'on peut s'exercer tant pour *roidir* les membres que pour les rendre *agiles*. Ces deux exercices diffèrent très considérablement; mais les forces qu'on y emploie sont plus ou moins les mêmes, entant qu'elles s'épuisent & entant qu'elles doivent être renouvelées par les alimens & par le repos. Cependant lorsqu'on les a exercées de l'une de ces deux manières, il ne s'ensuit pas qu'on les ait exercées en même tems de l'autre. Du reste chaque homme est du moins médiocrement exercé de l'une ou de l'autre manière. Pour peu qu'on laisse de liberté aux enfans, ils se portent d'eux-mêmes à ce double exercice. Ainsi ce n'est que pour les degrés extrêmes de ce double emploi des forces qu'il faut avoir égard à leur différence, & sur tout à ce que ces degrés extrêmes se rencontrent rarement ou ne se rencontrent point du tout dans un même individu.

## V.

Je considère ici les forces humaines comme *propres* à l'homme & sans égard à la force de la gravité qui est *étrangère*. C'est une différence à laquelle il faut avoir soigneusement égard. Quelquefois ces deux forces s'entraident; d'autres fois elles se traversent mutuellement. A cet égard elles sont de même nature & assez *homogènes* pour être susceptibles d'*addition* & de *soustraction*. Mais c'est précisément d'où naît la difficulté de les démêler, lorsque c'est par la sensation qu'on en veut juger. Ainsi, p. ex. un

homme pour se tenir droit sur ses piés doit nécessairement employer une force égale au poids de son corps. S'il n'a pas tant de forces, ou si ses forces sont entièrement épuisées, il tombe en défaillance, & dans ce dernier cas c'est la gravité toute seule qui agit. Mais s'il veut s'élaner en sautant verticalement en haut; il a besoin non seulement de la force requise pour se soutenir, mais encore d'une partie d'autant plus grande des forces qui lui restent, que la vitesse avec laquelle il veut s'élaner doit être plus grande.

## VI.

Or lorsque c'est par la sensation qu'on veut juger des forces qui sont propres à l'homme, il faut le faire de manière que la gravité n'y change rien, ou que du moins on puisse sans difficulté tenir compte de son effet. Ainsi p. ex. lorsque je veux savoir si j'emploie la même force pour étendre le bras que pour le rapprocher du corps, je m'y prens mal en l'étendant en bas ou en haut. Dans le premier cas la gravité me seconderoit, en sorte que sans faire le moindre effort je n'aurois qu'à laisser tomber le bras. Dans le second cas la gravité oblige de redoubler l'effort, si je veux lever le bras avec la même vitesse avec laquelle il tombe par la seule action de la gravité. Mais si j'étens le bras & que je le rapproche du corps de telle sorte qu'il reste toujours dans le même plan horizontal en le mettant sur une table bien polie & horizontale, je me trouve dans le cas où je ressens la force qui fait seule mouvoir le bras. C'est de cette manière qu'on peut s'assurer que si, tant en éloignant qu'en rapprochant le bras du corps, on le fait avec la même vitesse & par le même mouvement, on emploie précisément les mêmes degrés de force, & que toute la différence qu'il y a c'est que l'ordre est renversé. Ainsi en désignant la force par  $p$ , l'élément de l'espace par  $dx$ ; dans le premier cas, & par  $-dx$  dans le second cas, on aura  $\sin p dx = -\sin p dx + \text{const.}$

## VII.

Il est moins facile de faire ces sortes d'expériences sur tout le corps. Lorsqu'on se couche sur une table horizontale suffisamment grande & bien polie, on ne sauroit empêcher qu'il n'y ait du frottement & ce frottement tient lieu d'appui. Sans ce frottement les loix de la Dynamique nous font

voir que, quelque mouvement qu'on donne à ses membres dans une direction horifontale, le *centre d'inertie* reste immobile, & que même on ne sauroit rapprocher les piés du corps qu'entant qu'on peut rapprocher les bras & la tête des piés. Mais dès qu'on peut toucher un obstacle immobile, le centre d'inertie du corps peut être mu & on peut faire des essais sur les différens degrés de ses forces, telles qu'elles sont en elles-mêmes & sans que les effets de la gravité puissent nous faire illusion. On s'assurera, comme je l'ai dit à l'égard des bras, que si avec les mêmes efforts on fait les mêmes mouvemens en sens contraire & dans un ordre renversé, il en naît une même vitesse. Je dirai même qu'il est très bon qu'on fasse quelques-unes de ces expériences pour s'en assurer par la sensation immédiate. Cela donnera une idée bien claire des forces qui sont propres à l'homme; car nous sommes trop accoutumés à confondre ces forces avec celle de la gravité, & cela nous empêche de nous en faire des idées bien nettes, lorsqu'il s'agit de les considérer séparément, surtout lorsqu'elles s'entr'aident ou s'entr'empêchent. Il y a des mouvemens qu'on ne sauroit faire dans une direction horifontale & couché sur une table. Si donc on les fait de telle sorte que l'action de la gravité s'y joigne, il est très essentiel qu'on sache démêler l'effet de la gravité d'avec ceux qui sont dus à l'usage de nos forces. Il y a même des mouvemens dont on ne sauroit comment on les fait s'il n'y avoit point de gravité, & qui pourtant doivent être faisables sans l'intervention de cette force étrangere. Du reste, comme la gravité existe & que le corps humain est fait pour un monde où elle existe, les mouvemens possibles ou impossibles, faciles ou difficiles dans un autre monde ne sont pas ce qui doit nous arrêter. Il suffit donc que, dans les essais que nous faisons pour juger d'après nos sensations, nous sachions démêler ce qui est dû à la gravité d'avec ce qui est un effet de nos propres forces.

## VIII.

La gravité fait que ce que j'ai appelé ci-dessus le *centre d'inertie* est en même tems le *centre de gravité*. Cela est très connu. Aussi me servirai-je de l'une & de l'autre de ces dénominations. Lorsqu'un homme porte quelque fardeau, c'est le *centre commun de gravité ou d'inertie* qu'on en-

tend, & c'est par ce centre commun que doit passer la ligne de la direction moyenne de ses forces, lorsqu'il marche ou qu'il s'élançe avec le fardeau. Cette direction change lorsqu'il veut jeter le fardeau à terre; car dans ce cas il la fait passer par le centre de gravité du fardeau, du moins autant qu'il lui est possible, lorsque le fardeau est très pesant.

## IX.

Je me suis assuré par différens essais que le corps de l'homme, sa structure & son organisation sont tels qu'il peut mouvoir son centre de gravité en tout sens & avec une même facilité. Je dis: *avec la même facilité* ou *avec le même effort*, & sans égard à ce qu'il peut être ou secondé ou contrarié par l'effet de la gravité. Cette force étrangere n'influe que dans la vitesse qui résulte de l'emploi de nos propres forces. Ce n'est donc pas par la vitesse qu'il faut juger de nos forces, mais par la sensation du degré d'intensité qu'elles ont dans chaque cas. C'est ce degré que j'ai trouvé être & pouvoir être le même, quelle que soit la direction dans laquelle le centre de gravité est mis en mouvement. L'essai est facile à faire & même sans changer de place; car il ne s'agit que du simple effort initial avec lequel on imprime du mouvement à ce centre.

## X.

Les forces du corps humain peuvent être considérées comme un être immatériel, en comparaison duquel le corps n'est qu'une simple masse qu'il s'agit de mouvoir. Si tout le corps doit être mu, la masse peut être considérée comme concentrée au centre de gravité, & je considère encore la force comme immédiatement appliquée à ce centre, dans la *direction moyenne* de toutes les forces particulières & dans le *degré d'intensité moyen* qui en résulte, suivant cette direction. Encore le point d'appui doit-il être considéré comme transféré dans quelque point de la droite qui désigne cette direction moyenne. C'est dans ce sens que je viens de dire, que le degré d'intensité de force peut être le même, quelle que soit cette direction moyenne.

## XI.

J'ajouterais que l'effet de nos forces est & peut être beaucoup plus rapide que celui de la gravité. Car même en s'élançant verticalement en haut on imprime au centre de gravité beaucoup plus de vitesse que l'action de gravité n'en peut détruire pendant les mêmes momens. Cela fait que lorsqu'on s'élançe dans une direction inclinée vers l'horison, la vitesse imprimée au centre de gravité lui fait décrire un arc parabolique, & lorsqu'on monte sur un plan incliné on détermine cette vitesse de telle sorte que le centre de gravité atteigne le sommet de la parabole qu'il parcourt, dans le moment qu'on remet à terre le pié de devant. C'est ainsi qu'on marche avec le plus de facilité, parce que le centre de gravité ne pese point sur le pié qu'on met à terre, la direction de son mouvement étant alors horizontale. Si on attendoit plus longtems, le centre de gravité recommenceroit à tomber, & peseroit sur le pié qu'on met à terre, & outre cela il faudroit plus de force pour s'élançe du nouveau. Si au contraire on n'attendoit pas ce terme, il faudroit étendre le pié pour qu'il atteignît, ce qui demanderoit de la force sans nécessité, & l'attitude ne seroit pas celle qui aideroit le mieux à poursuivre la marche.

## XII.

Considérons maintenant le cas où un homme monte ou s'élançe verticalement, soit sans fardeau, soit en en portant un. Que le poids de son corps soit  $= P$ , celui du fardeau  $= q$ , &  $P + q$  sera la *masse* qu'il doit faire monter. Il est évident qu'il doit employer une force plus grande que ce poids  $P + q$ . Je la désignerai par  $P + K$ , de sorte que la partie  $P$  est celle dont il a besoin pour se tenir droit sur ses piés, & l'autre partie  $K$  comprend la force requise, non seulement pour soutenir le poids  $q$ , mais pour imprimer du mouvement à toute la *masse*  $P + q$ . Il faut donc de la force  $P + K$  soustraire le poids de cette *masse*  $P + q$ , pour avoir  $(P + K) - (P + q) = K - q$ , qui sera la partie de la force qui produit du mouvement, ou bien la *force motrice*. Soit  $dx$  l'élément de l'espace,  $dh$  l'élément de la hauteur due à la vitesse, on aura

$$dh =$$

$$dh = \frac{K-q}{P+q} \cdot dx.$$

C'est là la formule fondamentale de la Dynamique.

## XIII.

Le corps de l'homme en montant prend successivement différentes attitudes. Si donc dans toutes ces attitudes il continuoit de faire le même effort  $K$ , la valeur de  $K$  feroit constante, & on auroit l'intégrale

$$h = \frac{K-q}{P+q} \cdot x + \text{Const.}$$

Mais quand la force  $K$  varieroit suivant les attitudes, il paroît néanmoins que l'effort requis pour monter avec un degré donné de vitesse, influe proportionnellement sur tous ces degrés successifs de la force  $K$  de telle sorte qu'ils augmentent ou diminuent en raison de l'effort initial, & que par conséquent aussi la somme  $\int (K-q) dx$  augmente & diminue dans ce même rapport. Ainsi on ne s'écartera gueres de la vérité en faisant simplement

$$h = n \cdot \frac{K-q}{P+q}$$

& en regardant  $n$  comme un coefficient qu'il s'agit de déterminer par quelque expérience.

## XIV.

On voit sans peine que cette équation doit nous tenir lieu de l'intégrale qu'il eût fallu chercher. Cette équation nous apprend, que la hauteur à laquelle on peut s'élaner en montant est en raison directe de la force motrice  $K - q$ , & en raison réciproque de la masse  $P + q$  qu'on élève en montant. Je crois qu'on doutera d'autant moins de la vérité de cette proposition, qu'on est déjà fort accoutumé à estimer les forces par les hauteurs verticales.

## XV.

Pour déterminer le coefficient  $n$ , je suppose un homme dont toute la force  $K$  soit égale à son propre poids  $P$ . Que cet homme, sans avoir un fardeau à porter, saute verticalement en haut & de toute sa force en commençant par plier les genoux afin de sauter avec d'autant plus de vigueur;

il ne s'élevera gueres au delà de 2 piés. Dans ce cas on a donc  $q = 0$ ,  $K = P$ ,  $h = 2$  piés. Cela donne  $n = 2$ , & on aura pour tout autre cas

$$h = 2 \cdot \frac{K - q}{P + q}.$$

## XVI.

Je passe au cas où un homme s'élançe dans une direction inclinée vers l'horison, ce qui a toujours lieu lorsqu'il monte sur un plan incliné. Soit  $AB$  une droite horisontale,  $AM$  le plan incliné,  $ADM$  la parabole que le centre de gravité parcourt,  $AN$  la tangente initiale,  $NMB$  une droite verticale. Soit  $c$  la vitesse tangentielle avec laquelle on s'élançe. Faisons l'angle  $MAB = \eta$ , l'angle  $NAB = \omega$ , & soit  $\frac{1}{2}\tau$  le tems employé pour parcourir l'arc  $ADM$ . J'exprime ce tems par  $\frac{1}{2}\tau$ , parce qu'à chaque pas qu'on fait, il faut encore un autre  $\frac{1}{2}\tau$  pour se préparer au pas suivant, chaque pas exigeant un nouvel élan. Nous aurons donc

$$\begin{aligned} AN &= \frac{1}{2} c \tau \\ AB &= \frac{1}{2} c \tau \cdot \text{cof } \omega \\ AM = x &= \frac{1}{2} c \tau \cdot \text{cof } \omega \cdot \text{sec } \eta \\ BN &= \frac{1}{2} c \tau \cdot \text{fin } \omega \\ BM &= \frac{1}{2} c \tau \cdot \text{cof } \omega \cdot \text{tang } \eta \\ NM &= \frac{1}{2} c \tau (\text{fin } \omega - \text{cof } \omega \cdot \text{tang } \eta) \\ &= \frac{1}{2} c \tau \cdot \text{fin } (\omega - \eta) \cdot \text{sec } \eta. \end{aligned}$$

Mais on a aussi

$$NM = \frac{1}{4} g \tau^2$$

où  $g$  désigne la chute des corps dans le tems  $\tau = 1$ . Donc égalant ces deux expressions on aura

$$\tau = \frac{2c \cdot \text{fin } (\omega - \eta)}{g \text{ cof } \eta}.$$

On a de plus la vitesse moyenne

$$v = \frac{x}{\tau} = \frac{c \text{ cof } \omega}{2 \text{ cof } \eta};$$

c'est la vitesse avec laquelle par un mouvement uniforme on pourroit parcourir l'espace  $x$  dans le tems  $\tau$ ; c'est la vitesse avec laquelle on marche.

## XVII.

Or, suivant ce que j'ai remarqué ci-dessus (Art. XI.), le soin d'éviter tout usage inutile de ses forces demande que le point  $M$  soit au sommet de la parabole. Cela donne l'équation

$$\text{tang } \omega = 2 \text{ tang } \eta.$$

Et par-là la *vitesse moyenne* devient

$$v = \frac{c}{2 \sqrt{(1 + 3 \sin^2 \eta)}}.$$

## XVIII.

La vitesse  $c$  est due à la force accélératrice. Dénotant, comme ci-dessus, par  $P + K$  la force que l'homme emploie, ce n'est pas ici le poids  $P + q$  tout entier qu'il faut en soustraire, mais seulement la partie  $(P + q) \cdot \sin \omega$ . Car la force de la gravité se résout dans les deux parties  $(P + q) \cdot \sin \omega$  &  $(P + q) \cos \omega$ . Ce n'est que la première qui diminue l'effet de la force  $(P + K)$ , l'autre partie ne fait que courber le chemin que le centre de gravité parcourt pendant qu'il s'élançe. Ainsi la *force motrice*, entant qu'elle agit dans la direction  $AN$ , est exprimée par  $(P + K) - (P + q) \cdot \sin \omega$ . Et comme la masse qu'elle doit mettre en mouvement est  $= P + q$ , nous aurons

$$dh = \frac{(P + K) - (P + q) \cdot \sin \omega}{P + q} \cdot dx.$$

Par les mêmes raisons que j'ai rapportées ci-dessus, je substitue à l'intégrale de cette formule l'équation

$$h = n \cdot \frac{P + K - (P + q) \cdot \sin \omega}{P + q}.$$

## XIX.

Or par la théorie de la gravité nous avons

$$c = \sqrt{+gh}.$$

Nous avons de plus (Art. XVII.)

$$\text{tang } \omega = 2 \cdot \text{tang } \eta,$$

ce qui donne

$$\sin \omega = \frac{2 \sin \eta}{\sqrt{(1 + 3 \sin^2 \eta)^3}}$$

Donc on aura

$$h = n \cdot \frac{(P+K) \cdot \sqrt{(1 + 3 \sin^2 \eta)} - 2(P+q) \sin \eta}{(P+q) \cdot \sqrt{(1 + 3 \sin^2 \eta)^3}}$$

$$c = 2 \sqrt{gn} \cdot \sqrt{\frac{(P+K) \sqrt{(1 + 3 \sin^2 \eta)} - 2(P+q) \sin \eta}{(P+q) \cdot \sqrt{(1 + 3 \sin^2 \eta)^3}}}$$

& par conséquent la *vitesse moyenne*

$$v = \sqrt{gn} \cdot \sqrt{\frac{(P+K) \sqrt{(1 + 3 \sin^2 \eta)} - 2(P+q) \cdot \sin \eta}{(P+q) \cdot (1 + 3 \sin^2 \eta)^{3/2}}}$$

ou bien

$$v = \sqrt{\left[ \frac{P+K}{P+q} \cdot \frac{gn}{(1 + 3 \sin^2 \eta)} - \frac{2gn \cdot \sin \eta}{(1 + 3 \sin^2 \eta)^{3/2}} \right]}$$

Pofons pour plus de briéveté

$$A = \frac{gn}{1 + 3 \sin^2 \eta}$$

$$B = \frac{2gn \sin \eta}{(1 + 3 \sin^2 \eta)^{3/2}}$$

nous aurons

$$v = \sqrt{\left[ \frac{P+K}{P+q} \cdot A - B \right]}$$

Or en retenant la valeur  $n = 2$  (Art. XV.) & faisant  $g = 15 \frac{5}{8}$  piés de Rhin, j'ai calculé les valeurs suivantes.

$\eta$	$A$	$B$	$\eta$	$A$	$B$
0	31,250	0,000	45	12,500	11,180
5	30,553	5,266	50	11,347	10,475
10	28,658	9,531	55	10,372	9,789
15	26,021	12,211	60	9,615	9,238
20	23,132	13,614	65	9,021	8,786
25	20,347	13,878	70	8,564	8,426
30	17,857	13,499	75	8,226	8,153
35	15,728	12,799	80	7,993	7,962
40	13,954	11,987	85	7,857	7,850
45	12,500	11,180	90	7,812	7,812

## XX.

Avant que d'appliquer ces formules à certains cas particuliers, il ne fera pas inutile de faire quelques remarques sur la *force centrifuge* qui a lieu lorsqu'on marche. Le pié sur lequel on avance en marchant est le point d'appui autour duquel le centre de gravité se meut, & la droite tirée du centre de gravité vers la plante de ce pié peut être considérée comme un *rayon vecteur*. Nommant donc ce rayon  $= r$ , & la vitesse du centre de gravité  $= c$ , la force centrifuge  $= f$ , on aura

$$f = \frac{c^2}{2r}.$$

Cette force centrifuge peut devenir égale à celle de la gravité. Dans ce cas on aura  $f = g$ , ce qui donne

$$c = \sqrt{2rg}.$$

Donc si, pour un homme de taille médiocre qui ne porte rien, nous faisons  $r = 2\frac{1}{2}$  piés de Rhin,  $g$  étant  $= 15\frac{5}{8}$  piés, cela nous donne

$$c = 8,85 \text{ piés.}$$

Donc si cet homme court avec une vitesse de près de 9 piés par seconde, il cesse entièrement de graviter sur ses piés. La vitesse n'a pas même besoin d'être aussi grande lorsqu'en courant on a les genoux pliés, comme cela arrive lorsqu'on court vite, parce que par-là le *rayon vecteur* en devient plus petit, ce qui fait qu'une vitesse moins grande suffit pour que la force centrifuge fasse équilibre à la gravité. J'ai trouvé par des essais qu'en courant avec cette vitesse on reste tellement dans l'air que les piés n'agissent que *comme s'ils repoussent la terre en arriere*. Cela demande beaucoup d'agilité dans les piés. Ils ne doivent frapper la terre qu'autant qu'il faut pour conserver la vitesse. C'est plutôt l'inégalité du chemin & le frottement qui en résulte dont il faut se servir pour cet effet, & il faut recommencer à repousser la terre en arriere dans les momens où le centre de gravité atteint le sommet de la parabole. Si on le fait plutôt, on fatigue les piés au delà de ce qu'il faudroit, & si on le fait plus tard, le choc des piés contre le chemin en devient plus rude, & l'on est forcé de plier les genoux, parce que le centre de gravité recommence à peser sur le pié qu'on met à

terre, ce qui demande plus de force pour l'élaner de nouveau. Voilà pourquoi ce n'est que par l'exercice qu'on devient habile coureur. *Virgile* connoissoit cette légereté que donne la grande vitesse, & il n'ignoroit pas que dans les courses rapides la force est presque entièrement employée à plier la jointure des piés aussi fréquemment qu'il le faut, & que bien loin de frapper rudement la terre, on ne la touche qu'autant qu'il faut pour conserver la vitesse. Du reste c'est une hyperbole poétique que ce qu'il dit de la guerrière *Camille*:

*Illa vel intactæ segetis per summa volaret  
Gramina, nec teneras cursu læsisset aristas;  
Vel mare per medium, fluctu suspensa tumentis,  
Ferret iter, celeris nec tingeret æquore plantas.*

C'est cette force centrifuge qui fait qu'on passe en patins sur une glace de beaucoup trop mince pour qu'on pût s'y tenir sans mouvement.

## XXI.

Considérons maintenant le cas où  $K = q$ , & où, par conséquent, en marchant on n'emploie qu'autant de force qu'il en faudroit pour se tenir droit en portant le même fardeau  $q$ . Il n'y a rien d'affecté dans cette manière de marcher. Et comme on emploie la même force, soit pour marcher, soit pour s'arrêter, il vaut tout autant marcher; car du moins on avance. On n'a pas non plus beaucoup de peine à déterminer le degré de force, parce que si l'on s'arrête il se détermine par la nécessité de se soutenir & la sensation fera juger si on l'emploie tout de même en marchant. Mettant donc  $K = q$ , la formule que nous avons trouvée pour la vitesse  $v$  devient simplement

$$v = [A - B].$$

Or, prenant les angles  $\eta$  de 5 en 5 degrés, les valeurs répondantes de  $A$ ,  $B$  sont toutes trouvées. Ainsi il ne sera pas difficile de former une Table pour les valeurs de  $v$  répondantes aux angles  $\eta$  de 5 en 5 degrés. J'observe donc seulement, que si on descend sur un chemin incliné, l'angle  $\eta$  & les valeurs de  $B$  deviennent négatifs. Cela nous donne la Table suivante.

$+\eta$	$v$	$-\eta$	$v$
0	5,590	0	5,590
5	5,029	5	5,991
10	4,374	10	6,180
15	3,716	15	6,183
20	3,085	20	6,062
25	2,544	25	5,851
30	2,088	30	5,600
35	1,711	35	5,317
40	1,403	40	5,055
45	1,149	45	4,866
50	0,934	50	4,671
55	0,764	55	4,490
60	0,614	60	4,342
65	0,485	65	4,220
70	0,372	70	4,122
75	0,270	75	4,047
80	0,176	80	3,994
85	0,085	85	3,963
90	0,000	90	3,953

## XXII.

La seconde colonne de cette Table nous fait voir que la vitesse va en diminuant, en sorte qu'elle devient  $= 0$  lorsque  $\eta = 90^\circ$ . Cela est évident; car lorsqu'on n'emploie que la force requise pour se soutenir, il n'y a pas moyen de s'élever dans la direction verticale.

## XXIII.

Nous voyons de plus dans la quatrième colonne que lorsque la pente du chemin sur lequel on descend est entre 10 & 15 degrés, la vitesse due à la force  $P + K = P + q$  est un *maximum*. La différentiation donne pour la valeur de l'angle répondant à ce *maximum*

$$\sin \eta^2 = \frac{7 - \sqrt{45}}{8}$$

d'où l'on déduit

$$-\eta = 12^\circ. 44'$$

La vitesse répondante est de 6,184 piés de Rhin par seconde. Il faut marcher fort lestement; mais aussi la force qu'on y emploie n'est pas petite,

Car quand on ne porteroit rien, de sorte que  $K = q = 0$ , elle ne laisseroit pas d'être encore  $= P$ , c'est à dire égale au poids du corps, & on se lasseroit autant qu'en se tenant droit & en repos.

## XXIV.

Dans ma marche ordinaire & pour des acclivités médiocres je ne trouve rien qui ne soit assez conforme à cette Table. Sur un chemin horizontal je fais 5 à 6 piés par seconde; & sans aucun effort particulier j'emploie 13 secondes à monter un escalier de 24 marches, haut de  $13\frac{1}{2}$  piés, & où l'angle  $\eta = 37\frac{1}{2}$  degrés. Cela donne une hypothénuse de  $22\frac{1}{5}$  piés, lesquels étant divisés par 13 secondes, donnent  $v = 1,7$  pié. La Table dans la seconde colonne donne pour  $\eta = 37\frac{1}{2}$  degrés,  $v = 1,55$ . La différence est fort petite. Du reste cet escalier n'est pas trop fait pour mes pas. Je le monterois avec plus de facilité & avec plus de vitesse si pour la même hauteur il n'avoit que 18 ou 20 marches. Il est clair aussi que pour des acclivités plus grandes on ne se borne pas à employer la force  $P$  toute seule. La marche seroit de beaucoup trop lente.

## XXV.

Il y a des personnes dont la marche est naturellement plus lente, & d'un autre côté il y en a aussi qui sans effort vont plus vite. La marche lente est souvent une gravité affectée ou une coutume, souvent aussi un défaut de tension & d'affluence des humeurs destinées à réparer les forces qui se perdent. Ce défaut d'affluence est fort ordinaire chez les vieillards, qui n'ont plus dans les jointures la mobilité qu'ils avoient dans un âge moins avancé. Ces sortes de cas ne démentent point nos formules; car tout ce qui en résulte c'est que ces personnes foibles ou indolentes n'emploient pas la force  $P + K = P + q$  toute entière pour marcher, & nos formules font voir que cela est très possible, surtout lorsque l'acclivité n'est pas fort grande, ou qu'au lieu de monter on descend.

## XXVI.

Quoique la seconde colonne de la Table ne nous présente point de *maximum* ou de *minimum* par rapport à la *vitesse*, il s'en présentera néanmoins un si nous avons égard au *tems*. Qu'il soit question de parvenir à  
une

une hauteur verticale donnée. Des chemins de différente acclivité pourront y conduire. Il s'agit de savoir quelle est celle qui y conduit en *moins de tems*. Soit la hauteur  $\equiv H$ , l'acclivité du chemin  $\equiv \eta$ , sa longueur fera  $\equiv H. \operatorname{cosec} \eta \equiv H : \sin \eta$ . Soit de plus la vitesse répondante à l'acclivité  $\equiv v$ , le tems requis pour faire ce chemin  $\equiv t$ ; on aura

$$t = \frac{H}{v \cdot \sin \eta} = \text{minimum};$$

ou bien  $H$  étant constante, on fera

$$v \cdot \sin \eta = \text{maximum}.$$

Mettant donc pour  $v$  la valeur générale (Art. XIX), le calcul donne pour l'acclivité cherchée

$$\sin \eta^2 = \frac{(P + K)^2}{9(P + q)^2 - 3(P + K)^2}.$$

Cette équation fait voir que l'acclivité qu'on cherche varie suivant le degré de force avec lequel on marche comparativement à la masse qu'on met en mouvement. Et comme  $\sin \eta < 1$ , il faut tout de même que

$$P + K < \frac{3}{2}(P + q)$$

sans quoi il n'y a point de *maximum* ou de *minimum* proprement dit.

## XXVII.

Faisons, comme ci-dessus,  $K = q$ , & nous aurons  $\sin \eta = \sqrt{\frac{1}{2}}$ , d'où suit  $\eta = 24^\circ. 6'$ . Ainsi lorsque pour monter on n'emploie d'autre force que celle qui est requise pour se soutenir en se tenant droit, l'acclivité la plus avantageuse du chemin fera de  $24^\circ. 6'$ , & la vitesse répondante fera  $v = 2,65$  piés par seconde. Mr. *D. Bernoulli* dans son *Hydrodynamique* estime que cette acclivité pourroit être d'environ 30 degrés. Cette valeur répond à nos formules, pour peu qu'on fasse  $P + K > P + q$ . Car en faisant  $\eta = 30^\circ$ , on a  $\sin \eta = \frac{1}{2}$ . Cela donne

$$P + K = (P + q) \cdot \sqrt{\frac{9}{7}} = 1,134 \cdot (P + q).$$

La vitesse répondante est  $v = 2,088$  piés par seconde. Mr. *Bernoulli* ne la suppose que de 1 pié; ce qui n'est pas assez à beaucoup près. L'expérience m'a donné 1,7 pié pour une acclivité plus grande (Art. XXIV.)

## XXVIII.

L'équation

$$v \cdot \sin \eta = \text{maximum}$$

est encore pour le cas où un homme fait tourner une roue en marchant sur les talons; il y marche comme sur un chemin dont l'acclivité est  $= \eta$ . Sa force est  $= P \cdot \sin \eta$ . Et cette force multipliée par la vitesse  $v$  doit donner un *maximum* pour que l'effet soit le plus avantageux. Ainsi tout ce que j'ai remarqué dans les deux Articles précédens quadrera encore ici, & il est inutile de le répéter.

## XXIX.

J'en viens donc à envisager nos formules sous un autre point de vue. Tout le monde fait qu'on se lasse d'autant plutôt qu'on emploie plus de force. La force  $K$  ne sauroit aller au-delà d'un certain degré, que je désignerai par  $Q$ , de sorte que la plus grande force de l'homme soit  $= P + Q$ . L'usage de cette force n'est d'aucune durée, soit qu'on l'emploie à porter le plus grand fardeau qu'on puisse soutenir, soit qu'on s'en serve pour courir avec la plus grande vitesse possible. Ce *maximum* de la force humaine est fort différent. On peut l'augmenter par un exercice & une pratique continuelle, comme font les portefaix & les coureurs de profession. Une longue inaction & le défaut d'exercice la diminuent. L'infirmité, les maladies & l'âge peuvent la réduire au point qu'il faille un appui, même lorsqu'on ne porte rien. J'ai déjà remarqué que la force  $Q$  pour un même individu n'est pas absolument la même lorsqu'il s'agit ou de grands fardeaux ou de grandes vitesses. (Art. IV.)

## XXX.

Supposons qu'un homme se tienne simplement droit sur ses piés sans rien porter. Il n'emploiera que la force  $P$  toute seule. Il aura donc la force  $Q$  de reste, & cependant au bout de quelque tems il sera las. Donc cette force  $Q$  au bout de ce tems sera épuisée. Ce tems sera plus ou moins le même lorsque, sans rien porter, il emploie la force  $P$  pour marcher. S'il marche pendant 12 ou 14 heures par jour, c'est tout ce qu'il peut faire. Désignons en général ce tems par  $T$ . Or si ce même homme

emploie une force  $= P + K$ , il soutiendra le travail moins longtems. Car la force résidue fera  $= Q - K$ . Je crois qu'on ne s'écartera pas fort de la vérité si l'on établit que ce tems décroît en raison de cette force résidue, de sorte qu'en posant ce tems de  $t$  heures par jour on ait

$$t = \frac{Q-K}{Q} \cdot T.$$

C'est comme si l'on supposoit que la force résidue décroît uniformément. Il convient toutefois d'observer que ce tems est d'autant plus souvent interrompu par la nécessité de se reposer, que la force  $K$  est plus grande. L'affluence des humeurs nécessaires pour entretenir les forces a une vitesse assez déterminée. Ainsi il faut prendre du tems. C'est pourquoi aussi on conseille à ceux qui ont à faire une longue traite de ne pas trop se hâter, parce qu'avec une moindre vitesse ils feront plus de chemin sans se lasser.

## XXXI.

En regardant donc cette évaluation du tems  $t$  comme assez juste, voici l'usage que nous en pourrons faire. Il est évident qu'on marche avec le plus de succès lorsque le produit  $vt$  est un *maximum*, parce qu'on fait le plus de chemin avant que d'être las. Si l'on substitue dans ce produit les valeurs de  $v, t$ , & qu'on regarde la force  $K$  comme variable, on trouve pour ce *maximum* les valeurs

$$K = \frac{1}{3}(Q - 2P) + \frac{2B}{3A} \cdot (P + q)$$

$$P + K = \frac{1}{3}(Q + P) + \frac{2B}{3A} \cdot (P + q)$$

$$v = V \left[ \frac{1}{3}A \cdot \frac{P+Q}{P+q} - \frac{1}{3}B \right]$$

$$t = \frac{2}{3}T \cdot \frac{(Q+P)A - (P+q)B}{QA}$$

Les lettres  $A, B$  ont ici la même signification que dans l'Article XIX.

## XXXII.

Pour appliquer ces formules à quelque cas particulier je poserai  $Q = P$ . C'est une valeur assez modique & convenable à des personnes

36 NOUVEAUX MÉMOIRES DE L'ACADÉMIE ROYALE

qui ne sont exercées ni à porter de grands fardeaux ni à faire des courses fort rapides. Je posrai de plus  $q = 0$ . Cela nous donne la Table suivante.

$+\eta$	$v$	$\frac{P+K}{P}$	$\frac{t}{T}$	$-\eta$	$v$	$\frac{P+K}{P}$	$\frac{t}{T}$
0	4,56	0,6667	1,3333	0	4,56	0,6667	1,3333
5	4,31	0,7816	1,2184	5	4,71	0,5518	1,1482
10	3,99	0,8884	1,1116	10	4,72	0,4449	1,5550
15	3,64	0,9816	1,0184	15	4,63	0,3518	1,6482
20	3,30	1,0590	0,9410	20	4,47	0,2743	1,7256
25	2,99	1,1213	0,8786	25	4,26	0,2120	1,7880
30	2,72	1,1706	0,8294	30	4,05	0,1627	1,8373
35	2,50	1,2091	0,7909	35	3,84	0,1242	1,8758
40	2,28	1,2394	0,7606	40	3,65	0,0940	1,9060
45	2,15	1,2630	0,7371	45	3,46	0,0704	1,9296
50	2,02	1,2821	0,7179	50	3,37	0,0512	1,9488
55	1,91	1,2959	0,7412	55	3,22	0,0375	1,9625
60	1,82	1,3072	0,6928	60	3,10	0,0262	1,9738
65	1,76	1,3159	0,6841	65	3,00	0,0175	1,9825
70	1,70	1,3226	0,6774	70	2,93	0,0108	1,9892
75	1,66	1,3274	0,6726	75	2,87	0,0059	1,9941
80	1,64	1,3308	0,6692	80	2,83	0,0026	1,9974
85	1,62	1,3327	0,6673	85	2,80	0,0006	1,9994
90	1,61	1,3333	0,6667	90	2,79	0,0000	2,0000

XXXIII.

Cette Table nous fait voir que parmi les angles  $\eta$  il y en a un où  $t = T$  &  $K = 0$ . C'est l'angle qui donne  $A = 2B$ , & il se trouve  $= 6^\circ. 6'$ , son sinus étant  $= \sqrt{\frac{1}{13}}$ . Si donc l'acclivité est de  $16^\circ. 6'$ , on monte avec le plus d'avantage lorsqu'on n'emploie que la force  $P$  toute seule. C'est aussi la raison qui fait que la vitesse répondante à cet angle se trouve ici être la même que dans la Table de l'Art. XXI.

XXXIV.

Si l'acclivité est moins grande, on a  $P + K < P$ , &  $t > T$ . C'est ce qu'on a aussi dans tous les cas où on descend. Et cela va au point qu'en descendant verticalement on a  $P + K = 0$ , c'est à dire: on descend

fans employer aucune force, en s'abandonnant simplement à l'action de la gravité, pour passer d'un degré de l'échelle au suivant. Et comme alors  $t = 2T$ , on voit que la durée  $t$  est deux fois plus grande que si on employoit la force  $P$ . Si au contraire on monte verticalement, on a  $K = \frac{1}{3}P$ , &  $t = \frac{2}{3}T$ . On voit par-là combien la gravité facilite la descente, & la difficulté qu'elle produit lorsqu'il s'agit de monter.

## XXXV.

Si le chemin est horizontal on a  $\eta = 0$ ,  $t = \frac{4}{3}T$ ,  $P + K = \frac{2}{3}P$ ,  $v = 4,56$ . On n'emploie donc que les deux tiers de la force  $P$ , qui est requise toute entiere lorsqu'on se tient droit & sans marcher. La vitesse est moins grande que si on employoit la force  $P$  toute entiere, & néanmoins on fait plus de chemin avant que d'être las. Cela confirme ce que j'ai rapporté dans l'Article XXV au sujet des voyageurs qui se hâtent trop. Tout de même ceux qui ont été dans le cas de se tenir droit sur les piés pendant quelques heures de tems, avouent qu'ils se seroient moins fatigués en marchant. On comprend qu'ils ne parlent pas d'une marche forcée, mais d'une marche dont ils savent confusément qu'elle demande moins de force. Nos formules font voir que ce *moins* peut être un *minimum* proprement tel. Du reste, il faut être plus ou moins exercé pour saisir ce *minimum*; & comme il n'est tel que pour les marches de longue durée, cela fait que dans des excursions moins longues on emploie plutôt la force  $P$  toute entiere. On y est accoutumé, parce qu'il faut l'employer même lorsqu'on s'arrête.

## XXXVI.

La Table nous fait encore voir qu'il y a une pente où la *vitesse la plus avantageuse* est un *maximum*, c'est à dire *plus grande que pour une autre déclivité quelconque*. On trouve pour cet angle l'équation

$$\sin \eta^2 = \sqrt{\frac{1}{8} - \frac{1}{3}},$$

d'où suit

$$-\eta = 8^{\circ}. 11'.$$

On a de plus

$$\frac{P+K}{P} = 0,4826$$

$$t : T = 1,2413$$

$$v = 4,73.$$

Mais comme toutes ces valeurs ne sont que pour le cas où  $q = 0$ ,  $P = Q$ , je ne les ai rapportées qu'en forme d'exemple. Du reste je n'y trouve rien qui ne soit assez conforme à l'expérience. Je ne me rappelle pas que personne se soit plaint d'un chemin dont la pente n'auroit été que de 8 degrés. On y marche fort aisément, & elle est très propre à modifier la vitesse de telle sorte qu'elle n'aille pas en augmentant.

## XXXVII.

La vitesse  $v$ , telle que nous l'avons déterminée pour le *maximum*  $vt$  (Art. XXXI.), nous fournit encore un *maximum*  $v$ . *fin*  $\eta$ , c'est à dire pour l'*acclivité la plus avantageuse* (Art. XXVI- XXVIII.) En faisant le calcul en conséquence on trouve sans peine que dans l'équation trouvée à cet égard pour la force  $K$ , on n'a qu'à faire  $K = Q$ . On a donc pour l'angle  $\eta$  qu'il s'agit de chercher

$$\sin \eta^2 = \frac{(P + Q)^2}{9(P + q)^2 - 3(P + Q)^2}.$$

Et par la raison que j'ai alléguée dans l'Article XXVI, les forces  $P$ ,  $Q$ , & le poids  $q$  doivent être déterminés de telle sorte que

$$P + Q < \frac{3}{2}(P + q)$$

ou bien

$$3q > 2Q - P.$$

En faisant  $3q = 2Q - P$ , on a  $\sin \eta = 1$ ,  $\eta = 90$ . Or pour cet angle on a  $A = B = 7,812$ , & par-là on trouve

$$v = 1,141$$

indépendamment des valeurs de  $P, Q$ . Mais le tems  $t$  en dépend de manière que

$$t = \frac{2}{9} \cdot \frac{P + Q}{Q} \cdot T.$$

## XXXVIII.

Lorsqu'on fait

$$3q > 2Q - P$$

il faut faire attention à ne pas donner à  $q$  une valeur qui rende le mouve-

ment impossible, ce qui arriveroit si le carré de la vitesse devenoit négatif. Cela fait qu'il faut nécessairement que

$$P + Q > \frac{B}{A} \cdot (P + q).$$

Et comme

$$P + Q < \frac{3}{2}(P + q)$$

il s'ensuit que la valeur de  $q$  est contenue entre des limites assez étroites, & que  $q, \eta$  sont à cet égard dans une dépendance mutuelle.

## XXXIX.

Mais en substituant la valeur de  $\sin \eta$  dans celles de  $A, B$  (Art. XIX), on en déduit l'équation

$$\frac{B}{A} = \frac{2}{3} \cdot \frac{P + Q}{P + q}.$$

Cette équation fait que nous pouvons nous passer des limites que je viens d'indiquer; car elle satisfait à l'une, & elle renferme l'autre, parce que la valeur de  $B$  ne sauroit être plus grande que celle de  $A$ . Nous avons de plus

$$v = \frac{1}{3} V \left[ A \cdot \frac{P + Q}{P + q} \right]$$

$$A = \frac{ng [9(P + q)^2 - 3(P + Q)^2]}{9(P + q)^2}.$$

Or il n'y a gueres moyen de faire  $q > Q$ ; car quand un homme pourroit marcher avec un fardeau aussi pesant, il faudroit l'aider à le soutenir jusqu'à ce qu'il eût aquis la vitesse requise pour qu'il fût ensuite aidé par la force centrifuge (Art. XX); il est évident qu'à moins qu'il ne marche constamment avec cette vitesse, il sera dans le cas, ou de ne plus pouvoir le soutenir, ou de perdre l'équilibre. Ainsi tout ce qu'on peut faire c'est de poser  $q = Q$ . Dans ce cas l'acclivité la plus avantageuse sera  $\eta = 24^\circ. 6'$ , comme ci-dessus (Art. XXVII). Cet angle pourra être plus grand si on fait  $q < Q$ ; mais alors il faut faire tout au moins  $q > (\frac{2}{3}Q - \frac{1}{3}P)$ .

## XL.

Il nous reste encore un autre *maximum*; c'est que le produit  $vq$  en doit donner un. Il s'agit de porter le plus grand fardeau avec le plus de

*vitesse.* Cela est avantageux sans doute; mais il faut voir jusqu'à quel point un semblable *maximum* peut avoir lieu. En substituant dans ce produit  $vq$  la valeur de  $v$  (Art. XXXI), on aura, pour  $v^2q^2 = \text{maximum}$ , l'équation

$$Aq^2 \cdot \frac{P+Q}{P+q} - Bq^2 = \text{maximum}.$$

Cette équation, en regardant  $q$  comme variable, donne, moyennant la différentiation & après toutes les réductions faites,

$$4Bq = A(P+Q) - 4BP + \sqrt{[A^2(P+Q)^2 + 8ABP(P+Q)]}$$

ou bien

$$4B(P+q) = A(P+Q) + \sqrt{[A^2(P+Q)^2 + 8ABP(P+Q)]}$$

d'où suit (Art. XXXI.)

$$v = \sqrt{\left[ \frac{1}{3}B \cdot \frac{3\sqrt{A(P+Q)} - \sqrt{A(P+Q) + 8BP}}{\sqrt{A(P+Q)} - \sqrt{A(P+Q) + 8BP}} \right]}$$

$$t = \frac{1}{6}T \cdot \left[ 3\left(1 + \frac{P}{Q}\right) - \sqrt{\left(1 + \frac{P}{Q}\right)^2 + 8 \cdot \frac{BP \cdot P+Q}{AQQ}} \right].$$

Or suivant ce que j'ai dit dans l'Article précédent, il faut éviter les cas où l'on auroit  $q > Q$ . Cette condition veut que  $P+q < P+Q$ , donc

$$4 - \frac{A}{B} > \sqrt{\left[ \frac{A^2}{B^2} + \frac{8A}{B} \cdot \frac{P}{P+Q} \right]}$$

d'où suit

$$\frac{2B}{A} > \frac{2P+Q}{P+Q}.$$

Or la valeur de  $Q$  pour les hommes qui ne sont pas infirmes est tout au moins  $> 0$ . Et d'un autre côté il est clair qu'elle ne va pas à l'infini. Posant donc ces deux cas extrêmes, on aura pour le premier  $Q = 0$ ,  $B > A$ , ce qui ne pouvant pas avoir lieu, demande qu'en effet  $Q$  soit  $> 0$ . Dans le second cas, où  $Q = \infty$ , on a  $B > \frac{1}{2}A$ , ce qui donne  $13 \sin^2 > 1$ , & par conséquent  $\eta > 16^\circ. 6'$ . Nous avons déjà caractérisé cet angle par une autre propriété (Art. XXXIII). Ici il nous tient lieu de limites, & fait voir que le *maximum* dont il s'agit ne sauroit avoir lieu, à moins que le chemin n'ait une acclivité qui surpasse  $16^\circ. 6'$ , ou qu'on ne veuille admettre  $q > Q$ , ce qui supposeroit un homme singulièrement exercé (Art. XXXIX).

## XLI.

Si dans la condition

$$\frac{2B}{A} > \frac{2P+Q}{P+Q}$$

nous substituons les valeurs de  $A$ ,  $B$  (Art. XIX), elle donne

$$\sin \eta > \frac{2P+Q}{\sqrt{(4P^2 + 20PQ + 13Q^2)}}$$

Par-là le *minimum* de l'angle  $\eta$  se détermine immédiatement par les valeurs qu'on donne aux forces  $P$ ,  $Q$ .

## XLII.

Supposons, comme ci-dessus (Art. XXXII.),  $P = Q$ , & nous aurons

$$\begin{aligned} \sin \eta &> \frac{3}{\sqrt{37}} \\ \eta &> 29^\circ. 33'. \end{aligned}$$

Omettant donc les acclivités moins grandes que  $29^\circ. 33'$ , nous aurons la Table suivante.

$\eta$	$\frac{q}{P}$	$\frac{K}{P}$	$v$	$\frac{t}{T}$
29°.33'	1,000	0,667	1,223	0,833
30. 0	0,988	0,669	1,220	0,831
35. 0	0,882	0,688	1,142	0,823
40. 0	0,808	0,702	1,072	0,816
45. 0	0,755	0,713	1,011	0,810
50. 0	0,714	0,722	0,960	0,806
55. 0	0,686	0,727	0,916	0,803
60. 0	0,666	0,734	0,877	0,799
65. 0	0,649	0,738	0,835	0,798
70. 0	0,637	0,741	0,824	0,797
75. 0	0,623	0,742	0,813	0,796
80. 0	0,623	0,743	0,794	0,795
85. 0	0,619	0,744	0,786	0,794
90. 0	0,618	0,745	0,784	0,794

Cette Table nous fait voir que le tems  $t$ , de même que la force  $K$ , ne varient que très peu, mais que le fardeau  $q$  & la vitesse  $v$  décroissent plus

fortement lorsque l'acclivité va en augmentant. Cependant, même lorsqu'on monte verticalement, le poids du fardeau  $q$  ne laisse pas d'être encore la  $\frac{2}{5}$ <sup>me</sup> partie du poids  $P$ , & la vitesse est  $\approx 0,785$  piés par seconde. Ainsi un homme qui peseroit 125 livres & qui auroit une force  $Q$  égale à ce poids, élèveroit un fardeau de 77 livres verticalement en le portant. Si l'on multiplie ces 77 livres par la vitesse 0,784, le produit sera  $\approx 60$ . Ainsi c'est autant que s'il élevoit un poids de 60 livres à la hauteur d'un pié. Cela répond très bien à ce qu'on a trouvé par des expériences qui ont été faites précisément dans le but de connoître le meilleur emploi des forces humaines, relativement à l'intensité, à la vitesse & à la durée. Mais si j'ai bien compris Mr. *Désaguliers*, il fait aller ce moment statique à 100 livres, ce qui feroit bien plus.

## XLIII.

Comme le *maximum*  $vq$  n'a point lieu pour des acclivités moins grandes, à moins qu'on ne veuille faire  $q > Q$ , ce qui demanderoit un exercice tout particulier, il s'ensuit que pour toutes ces acclivités moins grandes, de même que pour les cas où l'on descend, on peut toujours faire  $q = Q$ . C'est aussi ce qui répond très bien à l'expérience. J'ai souvent vu que lorsqu'on est en doute si un fardeau est trop pesant pour être transporté à quelques lieues de distance, on se contente d'essayer si on peut le soutenir en se tenant droit. Le chemin qu'il s'agit de faire n'est pas ce qui embarrasse. Il suffit d'être assez exercé à maintenir l'équilibre & à marcher avec une vitesse uniforme :

*Leve fit quod bene fertur onus.*

Or en faisant  $q = Q$ , on satisfera du moins au *maximum*  $vt$ , en posant (Art. XXXI.)

$$P + K = \left( \frac{1}{3} + \frac{2B}{3A} \right) \cdot (P + Q)$$

$$v = \sqrt{\frac{1}{3}(A - B)}$$

$$t = \frac{2}{3}T \frac{Q + P}{Q} \cdot \frac{A - B}{A}.$$

Ainsi les vitesses seront moins grandes que celles que donne la Table de l'Article XXI, dans le rapport de  $\sqrt{3}$  à 1, & si le chemin est horizontal, on a  $B = 0$ , ce qui donne  $P + K = \frac{1}{3}(P + Q)$ ,  $v = 3,23$ . Mais il suffit d'employer ces formules pour les descentes & pour les acclivités  $\eta \leq 16^{\circ}. 6'$ , ou en général pour celles qui suivant les différentes valeurs de  $P, Q$  n'admettent le *maximum*  $vq$  qu'à condition qu'on fasse  $q > Q$ , ce qu'il convient d'éviter. Lorsque les chemins ont plus d'acclivité, il vaut mieux proportionner le fardeau  $q$  aux forces  $P, Q$  en sorte qu'on satisfasse tout à la fois au *maximum*  $vt$  & au *maximum*  $vq$ , c'est à dire: qu'on porte le plus grand fardeau avec le plus de vitesse & qu'on fasse le plus de chemin avant que d'être las, l'acclivité du chemin étant donnée.

## XLIV.

Pour calculer d'après quelques-unes des formules précédentes j'ai eu besoin des valeurs

$$\frac{B}{A}, \frac{A}{B}, \frac{A^2}{B^2}$$

que j'ai calculées pour les angles  $\eta$  de 5 en 5 degrés. Il ne sera pas inutile de les donner dans la Table suivante.

$n$	$B : A$	$A : B$	$A^2 : B^2$
0	0,00000	infini	infini
5	0,17236	5,8151	3,3,8160
10	0,33258	3,0068	9,0407
15	0,47236	2,1170	4,4819
20	0,58852	1,6992	2,8872
25	0,68204	1,4662	2,1497
30	0,75593	1,3229	1,7500
35	0,81364	1,2291	1,5106
40	0,85905	1,1641	1,3551
45	0,89442	1,1180	1,2500
50	0,92319	1,0832	1,1733
55	0,94382	1,0595	1,1226
60	0,96077	1,0408	1,0833
65	0,97382	1,0269	1,0545
70	0,98385	1,0164	1,0331
75	0,99115	1,0089	1,0179
80	0,99614	1,0039	1,0078
85	0,99904	1,0010	1,0019
90	1,00000	1,0000	1,0000

## XLV:

... Disons encore un mot sur les pas qu'on fait en marchant. On fait qu'ils different assez considérablement, tant par rapport à leur grandeur que par rapport à la vitesse, même lorsqu'il n'y a rien d'affecté dans la marche. A cet égard il faut distinguer les effets de nos propres forces d'avec ceux de la gravité. A l'égard de la gravité les piés représentent *un pendule*. De là naît un certain *isochronisme* qu'on remarque dans les pas d'un même homme. L'expérience rapportée ci-dessus (Art. XXIV.) m'a fait voir que j'employois 13 secondes pour monter les 24 marches d'un escalier, c'est à dire pour faire 24 pas sur un chemin incliné sous un angle de  $37\frac{1}{2}$  degrés. C'est faire 2 pas par seconde. Je n'en fais ni plus ni moins en marchant dans un chemin horizontal.

## XLVI.

Cette même idée du pendule que représentent les piés, fait encore naître celle du *centre d'oscillation* & de la *distance du point de suspension*.

On comprend par-là que les personnes de haute taille emploient plus de tems pour faire un pas, à moins qu'une plus forte tension de fibres ne les aide à se dépêcher. Mais comme cette tension des fibres ne dépend pas de la hauteur de la taille, & que des personnes moins grandes peuvent l'avoir dans le même degré, il s'ensuit que généralement parlant les personnes de haute taille emploient plus de tems à faire un pas. Du reste ce pas est ordinairement plus grand.

## XLVII.

Comme le poids de tout ce dont on revêt les piés éloigne le centre d'oscillation de son point de suspension, & que par-là les oscillations, c'est à dire les pas, ont plus de durée, on comprend sans peine que des bottes bien pesantes rendent les pas plus lents & la marche plus grave. De plus, comme en courant avec beaucoup de vitesse on n'a garde d'étendre les piés, mais qu'on les laisse pliés, il est clair que par-là le centre d'oscillation est rapproché du point de suspension & que cela contribue à raccourcir le tems qu'il faut pour chaque pas. Nous avons vu ci-dessus que cela augmente encore la *force centrifuge* & que cette attitude aide à *pousser le chemin en arriere* (Art. XX).

## XLVIII.

Voilà donc généralement parlant quelle est l'influence de la gravité dans les pas qu'on fait, & quelles sont les différences qui en naissent. La force propre de l'homme y intervient de différentes manieres. Celle qui est *la moins affectée* consiste en ce qu'on n'aide la gravité qu'autant qu'il faut pour qu'elle fasse le reste, suivant la nature & la grandeur des pas qu'on se propose de faire. Dans tous ces cas *l'isochronisme* des pas d'un même individu se conserve assez bien. Il y a d'autres cas où les forces sont employées à *diminuer* l'effet de la gravité. Cela arrive p. ex. si l'on marche avec une personne dont la marche est plus lente. Cela gêne & fatigue, parce qu'on emploie ses forces comme en contresens & elles ne laissent pas de s'user. La même chose se remarque en montant un escalier dont les marches sont trop basses. Il faut lever le pié moins qu'on ne feroit sur un escalier de même acclivité, mais plus conforme aux pas qu'on fait & aux attitudes que

le degré d'acclivité requiert. Enfin il y a des cas tout opposés, c'est à dire où il faut seconder l'action de la gravité avec plus d'effort qu'on ne fait à l'ordinaire. Suivre pas à pas une personne qui marche avec plus de vitesse, c'est faire de ses forces un usage d'autant plus gênant qu'il s'agit de ne donner à ses piés ni trop ni trop peu de vitesse. C'est ainsi aussi qu'une même danse est fatigante pour tel individu par le trop de vitesse qu'elle demande, tandis qu'un autre se plaint de la lenteur avec laquelle il faut qu'il fasse ses pas, & qu'un troisième s'en accommode très bien. Un escalier dont les marches sont trop hautes pour les pas qu'on feroit conformément à son acclivité, demande également des efforts fatigans. Il y a des escaliers qu'on monte mieux en sautant même de deux en deux marches, qu'on ne les monte en gênant sa vitesse naturelle.

## XLIX.

Entant que les pas sont isochrones, leur grandeur est en raison de la vitesse moyenne  $v$ . Je trouve que les vitesses indiquées dans la seconde colonne de la Table de l'Art. XXXII. représentent assez bien la grandeur de deux de mes pas. Aussi, comme je viens de le dire, j'en fais deux par seconde. Toute la différence que j'y trouve, c'est que j'ai un peu plus de vitesse pour les acclivités moins grandes. Mais si une échelle presque verticale a les échelons à  $\frac{4}{5}$  pié l'un de l'autre, je ne trouve aucune difficulté à la monter en faisant deux pas par seconde. Du reste je n'ai fait que peu d'expériences à l'égard des différentes acclivités. Au tems où je descendois dans les mines du *Hartz* à *Clausthal*, ou que j'escaladois les montagnes de la *Suisse*, je ne prévoyois point qu'un jour je m'occuperois de ces recherches.

## S E C O N D E P A R T I E.

## L.

Je crois m'être suffisamment arrêté aux cas où un homme marche, soit non chargé, soit en portant quelque fardeau. Je n'ai donné mes formules fondamentales que comme pouvant assez bien tenir lieu de celles qu'on trouveroit, si l'intégration des deux équations différentielles (Art. XII, XVII.)

ne demandoit pas plus de données qu'on n'en a encore actuellement. J'ai allégué les raisons qui m'ont porté à faire cette substitution & à la regarder comme admissible. Je suis entré dans tout le détail des conséquences qui en découlent, & je les ai trouvées très compatibles avec l'expérience.

## LI.

Il s'agit maintenant de considérer les cas où un homme pousse ou tire. Pour simplifier d'abord ces recherches je supposerai que le chemin est horizontal, de même que la direction dans laquelle il agit en poussant ou en tirant. La seconde Figure représente l'attitude de cet homme pour le moment où il va appuyer sur le pié *CDB*. Jusques-là il a appuyé sur le pié *CA*, & il continue même jusqu'à ce que le centre de gravité ait acquis assez de vitesse pour qu'il puisse commencer à s'élaner sur le pié *CDB*. Dans cette attitude il a deux points d'appui. L'un est en *A*, & l'autre en *F* au bras *EF*, que je suppose étendu horizontalement. La force qu'il emploie est celle dont il a besoin pour tenir le bras droit de même que le corps, & de plus celle qu'il doit employer pour marcher. Mais la vraie force qui entre ici en considération, c'est la gravité, & particulièrement le poids de son corps. Fig.

## LII.

Abaisant du point *E* la verticale *Ee*, & achevant le parallélogramme *Efed*, la verticale *Ee* représentera les poids de l'homme *P*. Cette force se résout par-là en deux autres *Ef*, *Ed*. On voit sans peine que c'est la première qui est employée à pousser ou à tirer. Elle est appliquée comme à un levier *EA*, & à cet égard elle doit être diminuée toutes les fois que le point *E* est plus éloigné du point d'appui *A* que ne l'est le centre de gravité *C*. Faisant donc

$$Ef : Ei = AE : AC,$$

la force avec laquelle il pousse sera désignée par *Ei*. Et il est clair que c'est encore la force avec laquelle le bras *EF* est étendu, & qu'à cet égard elle ne sauroit être plus grande que n'est la plus grande force du bras. Je désignerai cette plus grande force par *F*. Posant de plus l'angle *dEe* =  $\phi$ , & la force *Ei* = *f*, nous aurons

$$EF = P. \text{tang } \phi$$

$$K' = f = \frac{AC}{AE} \cdot P \text{ tang } \phi$$

ou à très peu près

$$f = \frac{3}{5} P. \text{tang } \phi.$$

Enfin la force totale du bras étant  $= F$ , & celle qui est employée  $= f$ , la force résidue sera  $F - f$ , & la durée de l'emploi de la force  $f$  diminue en raison de la force  $F$  à cette force résidue  $F - f$ .

### LIII.

L'autre force

$$Ed = P. \text{sec } \phi$$

agit directement contre le point d'appui  $A$ . Cela fait qu'elle n'admet point de diminution, comme l'admettoit la force  $Ef$ . Elle agit donc comme feroit la gravité, & à cet égard il faut nécessairement que

$$P \text{ sec } \phi \leq Q.$$

On voit encore que cette force  $P. \text{sec } \phi$  équivaut à celle que j'ai désignée ci-dessus par  $P + q$ , de sorte qu'on peut faire

$$P \text{ sec } \phi = P + q,$$

c'est à dire: cette force  $P \text{ sec } \phi$  agit comme feroit la gravité, si on se tenoit droit en portant un fardeau  $= q$ .

### LIV.

Il faut maintenant observer qu'un homme qui pousse ou qui tire, quand il marcheroit sur un plan horizontal, doit être considéré comme s'il marchoit sur un plan incliné. Car la force  $P \text{ sec } \phi = P + q$  agissant suivant la direction  $EA$ , comme feroit la gravité si cette droite étoit verticale, on peut la considérer comme telle; & comme l'angle  $EAB < 90^\circ$ , il est clair que le chemin  $AB$  à cet égard cesse d'être horizontal. Ce que nous nommons horizontal fait un angle droit avec la direction de la gravité. Or par la résolution de la force  $Ee$  en  $Ef$ ,  $Ed$  la direction de la gravité devient ici  $EA$ . Ainsi ce qu'il faut à cet égard nommer horizontal doit faire

un angle droit avec cette direction. Mais l'angle  $EAB$  étant  $\leq 90^\circ$ , il s'enfuit que le chemin  $AB$  doit être considéré comme incliné, & l'angle sous lequel il est incliné vers son horizon est  $= \phi$ .

## LV.

On voit sans peine que cette considération abrège infiniment nos recherches, en ce qu'elles se réduisent à faire simplement les substitutions requises dans les formules que nous avons données dans la première partie de ce Mémoire. Ainsi au lieu de  $P + q$  on mettra  $P \sec \phi$ . L'angle  $\eta$  gardera sa signification lorsque le chemin est réellement incliné, mais dans le fond on lui substituera l'angle  $\phi$ , si le chemin est horizontal, ou l'angle  $\phi + \eta$ , si le chemin est incliné. La force  $K$  désignera, de même que ci-dessus, la force qu'on emploie pour marcher.

## LVI.

Le chemin étant donc horizontal, de même que la direction dans laquelle un homme pousse ou tire, la formule que nous avons trouvée pour la vitesse de la marche (Art. XIX.) se change au moyen de ces substitutions en

$$v = \sqrt{\left[ \frac{P + K}{P \sec \phi} \cdot \frac{gn}{1 + 3 \sin^2 \phi} - \frac{2gn \cdot \sin \phi}{(1 + 3 \sin^2 \phi)^{3/2}} \right]}.$$

Et en faisant

$$A = \frac{gn}{1 + 3 \sin^2 \phi}$$

$$B = \frac{2gn \cdot \sin \phi}{(1 + 3 \sin^2 \phi)^{3/2}}$$

on aura

$$v = \sqrt{\left[ \frac{P + K}{P \sec \phi} \cdot A - B \right]}.$$

Cela me dispense de répéter ici les Tables données ci-dessus. Car les valeurs de  $A$ ,  $B$  (Art. XIX.) sont pour les angles  $\phi$  les mêmes qu'elles étoient pour l'angle  $\eta$ . Et si dans quelque cas particulier on trouve  $P \sec \phi = P + K$ , de sorte que  $q = K$ , on aura pour les différens angles  $\phi$  les mêmes vitesses que nous avons données dans la Table de l'Article XXI. pour les différens angles  $\eta$ . C'est un travail tout fait.

## LVII.

Lorsqu'on tire ou qu'on pousse on se lasse de deux manieres qui sont assez indépendantes l'une de l'autre. La force des bras s'épuise dans un tems qui est en raison de la force résidue  $F - f$ , & la force des piés & du corps s'épuise dans un tems qui est en raison de la force résidue  $Q - K$ . On aura donc

$$t = \frac{Q - K}{Q} \cdot T$$

comme ci-dessus (Art. XXXV). Et ensuite

$$t' = \frac{F - f}{F} \cdot T'$$

Je n'ai point assez d'expériences pour savoir si & sous quelles conditions les tems  $t$ ,  $t'$  peuvent être le même tems. Les forces  $F$ ,  $Q$  dépendent beaucoup de l'exercice. Ordinairement elles ne sont pas moins grandes que la force  $P$ , mais elles peuvent aller au double, au triple, au quadruple & même au delà. Les tems  $T$ ,  $T'$  paroissent pouvoir être le même tems.

## LVIII.

La force  $q$  étant ici  $= P(\sec \phi - 1)$ , on voit que pour un même homme elle varie simplement suivant l'angle  $\phi$ , & qu'à moins que cet angle ne soit fort grand, elle est assez petite. Quant à la force  $K$ , on est assez libre de l'augmenter conformément à l'effet qu'on veut produire. Si donc on fait encore ici  $K = q$ , comme dans l'Article XXI, on aura tout de même  $v = V(A - B)$ .

## LIX.

Or il s'agit surtout de savoir: *comment en tirant ou en poussant on peut faire le meilleur emploi possible de ses forces.* Cette question est un peu vague & indéterminée. Ainsi nous examinerons d'abord ce qui regarde l'angle  $\phi$ , c'est à dire *l'inclinaison la plus avantageuse qu'il faut donner au corps.* A cet égard il est naturel que le produit  $vf$  soit un *maximum*, afin qu'on pousse avec *le plus de force* & avec *le plus de vitesse.* Or pour un même homme on a (Art. LII. LVI.)

$$f = \frac{AC}{AE} \cdot P \operatorname{tang} \phi$$

$$v = \sqrt{\left[ \frac{P+K}{P} \cdot \frac{g n \cdot \operatorname{cof} \phi}{1+3 \sin \phi^2} - \frac{2 g n \cdot \sin \phi}{(1+3 \sin \phi^2)^{3/2}} \right]}.$$

Faisant donc  $v^2 f^2 = \text{maximum}$  on aura, en ne regardant que  $\phi$  comme variable,

$$\frac{P+K}{P} \cdot \frac{\sin \phi \cdot \operatorname{tang} \phi}{1+3 \sin \phi^2} - \frac{2 \sin \phi \cdot \operatorname{tang} \phi^2}{(1+3 \sin \phi^2)^{3/2}} = \text{maximum}.$$

Posant la différentielle de cette équation  $= 0$ , on en déduit pour l'angle  $\phi$  l'équation suivante:

$$\frac{P+K}{P} \cdot \operatorname{cof} \phi [2 - \sin \phi^2 + 3 \sin \phi^4] \sqrt{1+3 \sin \phi^2} = \sin \phi (6 - 2 \sin \phi^2 + 12 \sin \phi^4).$$

## LX.

Cette équation est encore indéterminée relativement à la force  $K$ . Mais cette force se déterminera par une autre condition qui est: *qu'avant que de se laisser on fasse le plus de chemin possible.* Cela demande que  $vt = \text{maximum}$ . Or on a (Art. LVII. LVI.)

$$t = \frac{Q-K}{Q} \cdot T$$

$$v = \sqrt{\left( \frac{P+K}{P \sec \phi} \cdot A - B \right)}.$$

Donc, prenant les quarrés,

$$(Q-K)^2 \cdot [(P+K) \cdot A - B \sec \phi] = \text{maximum}.$$

Regardant  $K$  comme variable, cette équation donne

$$\frac{P+K}{P} = \frac{Q+P}{3P} + \frac{2 \sec \phi}{3} \cdot \frac{B}{A},$$

ou en substituant les valeurs de  $A, B$  (Art. LVI.)

$$\frac{P+K}{P} = \frac{P+Q}{3P} + \frac{4 \operatorname{tang} \phi}{3 \sqrt{1+3 \sin \phi^2}}.$$

## LXI.

Il ne reste plus qu'à substituer cette valeur dans la dernière équation de l'Article LVIII, & à faire les réductions requises pour avoir l'équation

$$\frac{P+Q}{P} \cdot \cos \phi (2 - \sin \phi^2 + 3 \sin \phi^4) \sqrt{(1 + 3 \sin \phi^2)} = \\ \sin \phi [10 - 2 \sin \phi^2 + 24 \sin \phi^4].$$

Voilà donc l'angle  $\phi$  déterminé par les forces  $P$ ,  $Q$  de manière qu'on satisfait à un double *maximum*, c'est qu'on pousse avec le plus de force & le plus de vitesse & qu'avant que d'être las on fait le plus de chemin possible.

## LXII.

Posons pour servir d'exemple, comme ci-dessus (Art. XXXII.),  $P = Q$ ; cette équation donne  $\sin \phi = 0,4142$ , & par conséquent  $\phi = 24^\circ.28'$ . Et en faisant  $AC:AE = 3:5$ , de sorte que  $f = \frac{3}{5}P \cdot \tan \phi$ , on aura  $f = 0,273 \cdot P$ . De plus

$$\frac{B}{A} = 0,6730.$$

$$A = 20,64.$$

$$B = 13,78.$$

$$P + K = 1,1596 \cdot P.$$

$$K = 0,1596 \cdot P.$$

$$v = 3,143.$$

$$t = 0,84 \cdot T.$$

Si donc cet homme pèse 125 livres, on aura  $P = 125$  livres,  $f = 34$  livres,  $K = 20$  livr.  $P+q = P \cdot \sec \phi = 137$  livr.  $q = 12$  livr. Ainsi cet homme tirera avec une force de 34 livres & fera  $3\frac{2}{7}$  piés de chemin par seconde. Il pourra donc en tirant une corde qui passe par dessus une poulie faire monter un poids de 34 livres à une hauteur de  $3\frac{2}{7}$  piés par seconde, ou bien en arrangeant la machine conformément à ce but, il élèvera un poids de 107 livres à la hauteur d'un pié par seconde.

## LXIII.

La valeur de l'angle  $\phi = 24^{\circ}. 28'$  est très conforme à l'expérience. Ce n'est pas qu'on ne puisse s'incliner d'avantage, mais on ne le fait que dans les cas qui demandent un effort extraordinaire, & alors on marche avec beaucoup moins de vitesse. Mr. de la Hire a examiné ces sortes de cas relativement à l'équilibre. Il juge tout de même, d'après les observations, que l'angle  $\phi$  est de 20 à 30 degrés. Le produit de la vitesse  $v$  par la force  $f$  donne les 107 livres, que nous venons d'indiquer. C'est ce qu'on appelle *le moment statique*. On voit qu'il est bien plus grand que celui de 60 livres que nous avons trouvé ci-dessus (Art. XLII.) pour le cas où un homme, dont la force  $Q = P = 125$  livres, comme nous la supposons ici, porte ce poids verticalement en haut. Mais outre que j'ai déjà remarqué dans l'Article cité, qu'en supposant la force  $Q$  plus grande, cet homme portera d'avantage, nos formules font assez voir que ces deux cas ne sont pas généralement comparables. Lorsqu'il s'agit de faire porter un poids, un homme dont la force  $Q$  est très grande, y fera plus propre, surtout s'il ne pèse pas beaucoup. Mais lorsqu'il s'agit de faire tirer, il faut des hommes qui pèsent beaucoup, & dont la force  $Q$  ne laisse pas d'être grande. Supposons encore qu'un homme qui ne pèse que 125 livres doive faire aller une roue en marchant sur les talons. Nous avons vu (Art. XXVIII.) qu'il fait le plus de chemin en se plaçant à  $24^{\circ}. 6'$  du point le plus bas de la roue. La force avec laquelle il meut la roue est  $= P. \sin 24^{\circ}. 6' = 51$  livres. Et par la Table de l'Art. XXXII. nous voyons que sa vitesse est de 3,05 piés par seconde. Multipliant cette vitesse par la force, le produit sera 155 livres. Ce *moment statique* est donc bien plus grand. Cependant il se réduit à de moindres termes, parce que les gens qui font aller une roue ainsi, se tiennent ordinairement plus près du point le plus bas de la roue, ou s'appuient avec les mains contre quelque objet immobile, & par là il n'agissent plus avec tout le poids de leur corps. Outre cela il faut être bien exercé pour marcher avec tant de vitesse dans une roue qui tourne. Et quelquefois la machine est arrangée de manière qu'elle n'admet point cette vitesse.

LXIV.

Quoique les cas où  $P = Q$  soient assez ordinaires pour des personnes qui ne sont ni infirmes ni exercées à la fatigue, il est clair que lorsqu'il s'agit de faire aller des machines en tirant ou en poussant, ou de faire monter les vaisseaux contre le courant de la rivière, on prend des gens dont la force  $Q$  surpasse de beaucoup la force  $P$ . Aussi ces gens en cas de besoin s'inclinent bien d'avantage. Regardant donc le rapport entre ces forces comme variable, notre formule fait voir que l'angle  $\phi$  varie aussi. Cela m'a engagé à calculer la Table suivante, en posant  $AC : AE = 3 : 5$ .

$\sin \phi$	$\phi$	$\frac{P+Q}{P}$	$\frac{f}{P}$	$\frac{P+K}{P}$	$\frac{P+q}{P}$	$v$	$\frac{t}{T}$	$\frac{vf}{TP}$
0,3	17°.27'	1,474	0,189	0,863	1,048	2,54	1,29	0,62
0,4	23. 35	1,927	0,272	1,121	1,091	2,79	0,87	0,66
0,5	30. 0	2,478	0,346	1,408	1,155	2,81	0,72	0,70
0,6	36. 52	3,176	0,450	1,742	1,250	2,90	0,66	0,86
0,7	44. 26	4,134	0,588	2,210	1,400	2,95	0,61	1,06
0,8	53. 8	5,591	0,800	2,904	1,667	2,93	0,58	1,38
&c.								
1,0	90. 0	infini.	infini.	infini.	infini.	infini.	infini.	

LXV.

J'ai omis les cas où  $\sin \phi > 0,8$ , les cas où les ouvriers s'inclinent au delà de 53 degrés étant fort rares. Ceux qui tirent ou qui poussent les bateaux s'inclinent quelquefois autant. Ce sont des gens exercés au point que leur force  $P + Q$  surpasse 5 à 6 fois le poids de leur corps. J'ai encore omis les cas où on auroit  $P + Q < P + q$ ; car il est évident que la force totale doit être plus grande que celle qui est requise pour se soutenir. Aussi les formules donneroient-elles pour ces cas au tems  $t$  une valeur négative, & cela dénoteroit que ce tems doit être employé à acquérir de nouvelles forces. Outre cela lorsque l'inclinaison  $\phi$  est si petite, la force  $f$  l'est également. Et quand une force  $f$  fort grande ne seroit pas nécessaire dans quelque cas particulier, il est clair que des ouvriers robustes soutiendront le travail plus longtems & qu'ils agiront avec plus de vitesse. Ainsi il faut tout au moins supposer  $P = Q$ , lorsqu'il s'agit du *maximum*

de l'emploi des forces. Ce n'est pas chez des personnes foibles qu'il faut le chercher.

## LXVI.

La Table nous fait voir que la vitesse  $v$  ne varie très peu. Elle est à peu près la moitié de celle qu'on auroit en marchant librement sur un chemin horizontal & en n'employant que la force  $P$  (Art. XXI). Et comme la vitesse qui répond à  $\sin \phi = 0,8$  commence à être moins grande que celle qui répond à  $\sin \phi = 0,7$  cela nous fait voir qu'elle a un *maximum*. Substituant la valeur de  $(P + K) : P$  (Art. LX.) dans l'expression donnée pour la vitesse  $v$  (Art. LIX.) & faisant  $dv = 0$  en regardant  $\phi$  comme variable, on en déduit

$$0 = \frac{P+Q}{P} (5 \sin \phi - 9 \sin^3 \phi) \sqrt{(1 + 3 \sin^2 \phi)} - 2 \cos \phi + 12 \cos \phi \sin^2 \phi.$$

Cette équation étant comparée avec celle de l'Article LXI. on éliminera le rapport  $(P + Q) : P$ , & on aura l'équation  $0 = 1 - 20 \sin^2 \phi + 36 \sin^4 \phi - 48 \sin^6 \phi + 63 \sin^8 \phi$ , qui donne  $\sin \phi = 0,78$ ,  $\phi = 51^\circ. 16'$ . Nous voyons de plus que la force  $P + K$  n'est qu'un peu plus grande que la moitié de la force totale  $P + Q$ . Quant à la force  $f$ , j'en ai exprimé le rapport à la force  $P$ . Elle doit être rapportée à la force  $F$ , qui pour des gens robustes est plus grande que  $P$ . Cela fait que dans tous ces cas les piés se lassent avant les bras, sans quoi le *maximum*  $v(Q - K) : Q$  n'auroit été d'aucun usage, & il auroit fallu prendre le *maximum*  $v(F - f) : F$ . J'ai encore rapporté dans la dernière colonne le produit  $vtf$ , qui exprime la totalité du chemin  $vt$  qu'on fait avant que d'être las, multiplié par la force  $f$  avec laquelle on pousse ou on tire. Ce produit exprime donc les rapports qu'il y a entre la totalité de l'effet à l'égard des différentes inclinaisons  $\phi$ .

## LXVII.

En multipliant la force  $f$  par la vitesse  $v$  on a le *moment statique*, c'est à dire le poids que l'ouvrier au moyen d'une machine levera à la hauteur d'un pié en une seconde de tems, lorsqu'il fait aller la machine en poussant ou en tirant avec la force  $f$  & marchant avec la vitesse  $v$ . Je donne

cette explication du moment statique, parce qu'il se rapporte uniquement à la variation qu'on peut donner au fardeau & à sa vitesse, la force motrice & sa vitesse restant la même. Ce n'est qu'au moyen des machines que la force  $f$  avec la vitesse  $v$  équivaut à un fardeau  $mf$  avec la vitesse  $v : m$ , ou à un fardeau  $vf$  avec la vitesse 1. On s'y prendroit bien mal d'appliquer ce PRINCIPE DE STATIQUE à la force humaine entant qu'elle est motrice. La Table fait voir que le produit  $vf$  varie avec les angles  $\Phi$ , & même très considérablement. Ainsi p. ex. en posant la force  $P = 125$  livres, on a

$\sin \Phi$	$vf$	$f$
0,3	59 livres	24 livres.
0,4	95 -	34 -
0,5	121 -	43 -
0,6	163 -	56 -
0,7	217 -	73 -
0,8	293 -	100 -

On voit donc que le moment  $vf$  varie du simple jusqu'au quintuple & même au delà, si la force  $Q$  est encore plus grande. Il faut donc se désabuser à l'égard du sentiment assez généralement adopté, qu'il en est des hommes comme des machines, & qu'il suffit de déterminer le produit  $vf$  une fois pour toutes. Mr. Daniel Bernoulli trouva que le produit  $vf$  équivaloit au poids de  $\frac{3}{4}$  pié cubique d'eau. D'autres le font aller à 50 ou 60 livres. Mr. Désaguliers l'estima 100 livres, tandis que Mr. Amontons ne trouva que  $37\frac{1}{2}$  livres. Nos formules font voir que toutes ces évaluations peuvent avoir lieu, mais c'est précisément la raison pourquoi on ne peut s'en tenir à aucune. Il faut absolument avoir égard tant à la force des gens qu'on emploie qu'à la maniere dont on les emploie. Dans les cas particuliers c'est le poids  $P$  de l'ouvrier & la force  $Q$  qu'il faut commencer à déterminer. Par-là on aura le rapport  $(P + Q) : P$ , qui étant cherché dans la Table, donnera l'angle  $\Phi$  & le rapport  $f : P$ , & par conséquent la force  $f$ . C'est à cette force que doit être égale la résistance qu'il faut vaincre en poussant ou en tirant, & alors la vitesse  $v$  pourra être celle qui répond à cet angle  $\Phi$ . Autrement l'arrangement sera mal pris. J'ai vu  
des

des gens tirant des bateaux avec une force  $P + K$  avec laquelle ils leveroient de terre un poids de 300 livres & au delà. Si donc le *moment*  $vf$  n'étoit que de 60 livres, leur vitesse ne pourroit être que de  $\frac{1}{5}$  pié par seconde, tandis qu'il est de fait qu'ils marchent avec une vitesse de près de 3 piés, inclinés au point d'être plus d'à moitié couchés. Il n'y a là rien qui ne soit très conforme à la Table que je viens de donner. Aussi sont-ce des gens exercés, qui savent prendre leurs mesures.

## LXVIII.

Après ce que je viens de dire au sujet des cas où l'on tire ou pousse dans une direction horisontale & en marchant sur un chemin horisontal, il ne sera pas difficile de passer à la considération plus générale des cas où, *tant le chemin que la direction dans laquelle on pousse ou tire, sont inclinés.* La troisieme Figure ne differe de la seconde qu'en ce que le chemin  $AB$  Fig fait avec l'horison  $AH$  un angle  $BAH = \eta$ , & que la direction de la force du bras  $EK$  fait, tant avec l'horison qu'avec le chemin, un angle quelconque. Je désignerai l'angle  $eEf$  par  $\psi$ , & l'angle  $dEe$  par  $\phi$ , comme ci-dessus (Art. LI), la droite  $Ee$  étant verticale.

## LXIX.

On voit sans peine que toute la différence entre ces deux Figures & les cas qu'elles représentent consiste en ce que dans le cas présent l'angle  $\psi$  peut être un angle quelconque. On aura donc bien plus généralement que ci-dessus

$$Ef = \frac{P \cdot \sin \phi}{\sin(\phi + \psi)}$$

$$Ei = f = \frac{AC}{AE} \cdot \frac{P \cdot \sin \phi}{\sin(\phi + \psi)}$$

ou bien à très peu près

$$f = \frac{3 P \cdot \sin \phi}{5 \cdot \sin(\phi + \psi)}$$

Et de plus

$$Ed = P + q = \frac{P \cdot \sin \psi}{\sin(\phi + \psi)}$$

Ces formules sont indépendantes de l'angle  $\eta$ , parce qu'elles se rapportent simplement aux droites  $AE$ ,  $EF$  & à la verticale  $Ee$ .

LXX.

Mais comme encore ici c'est la droite  $EA$  qui doit être considérée comme verticale, ce sera le complément de l'angle  $EAB$  qui représentera l'acclivité du chemin. Cette acclivité ne doit donc pas être posée  $= \eta$ , mais bien  $= \phi + \eta$ , parce que  $90^\circ - EAB = \phi + \eta$ . Ainsi la formule générale que j'ai donnée pour la vitesse  $v$  (Art. XIX), devient ici

$$v = \sqrt{\left[ \frac{(P+K) \cdot \sin(\psi + \phi) \cdot gn}{P \cdot \sin \psi \cdot [1 + 3 \sin(\phi + \eta)^2]} - \frac{2gn \sin(\phi + \eta)}{(1 + 3 \sin(\phi + \eta)^2)^{3/2}} \right]}$$

ou bien en faisant

$$A = \frac{gn}{1 + 3 \sin(\phi + \eta)^2}$$

$$B = \frac{2gn \cdot \sin(\phi + \eta)}{[1 + 3 \cdot \sin(\phi + \eta)^2]^{3/2}}$$

on aura

$$v = \sqrt{\left[ \frac{(P+K) \cdot \sin(\phi + \psi)}{P \cdot \sin \psi} \cdot A - B \right]}$$

& les valeurs numériques des quantités

$$A, B, \frac{B}{A}, \frac{A}{B}, \left(\frac{A}{B}\right)^n$$

(Art. XIX. XLIV.) serviront encore ici, en mettant  $\phi + \eta$  au lieu de  $\eta$ . Il en est de même de la Table (Art. XXI.), lorsqu'encore ici on pose  $P + K = P + q$ .

LXXI.

Je vais appliquer ces formules aux cas où le chemin est horizontal. Cela donne  $\eta = 0$ , & on aura pour la vitesse

$$v = \sqrt{\left[ \frac{P+K}{P} \cdot \frac{gn \cdot \sin(\phi + \psi)}{\sin \psi \cdot (1 + 3 \sin \phi^2)} - \frac{2gn \cdot \sin \phi}{(1 + 3 \sin \phi^2)^{3/2}} \right]}$$

LXXII.

Or le *maximum*  $vf$  fournit ici deux équations, l'une lorsqu'on suppose que l'angle  $\phi$  est variable, l'autre lorsque c'est l'angle  $\psi$ . Ensuite le *maxi-*

*mum vt* donne encore une troisieme équation, si l'on regarde  $K$  comme variable. Ces trois équations sont

$$\begin{aligned} & \frac{P+K}{P} \cdot \frac{\sin(\phi+\psi)}{\sin\psi} \\ = & \frac{\sin\phi [6 \operatorname{cof}\phi \cdot \sin(\phi+\psi) - 4 \sin\phi \cdot \operatorname{cof}(\phi+\psi) - 12 \sin\phi^3 \cdot \operatorname{cof}(\phi+\psi)]}{[2 \operatorname{cof}\phi \cdot \sin(\phi+\psi) - \sin\phi \operatorname{cof}(\phi+\psi) - 3 \sin\phi^3 \cdot \operatorname{cof}(\phi+\psi)] \sqrt{1+3 \sin\phi^2}} \\ = & \frac{4 \sin\phi \cdot \sin\psi \cdot \operatorname{cof}(\phi+\psi)}{[\sin(\phi+\psi) \cdot \operatorname{cof}\psi + \operatorname{cof}(\phi+\psi) \sin\psi] \cdot \sqrt{1+3 \sin\phi^2}} \\ = & \frac{4 \sin\phi}{3 \sqrt{1+3 \sin\phi^2}} + \frac{Q+P}{3P} \cdot \frac{\sin(\phi+\psi)}{\sin\psi}. \end{aligned}$$

Ici donc la valeur  $(P+K) \cdot \sin(\phi+\psi) : P \cdot \sin\psi$  s'élimine d'elle-même. Les deux équations qui restent, peuvent être changées de telle sorte qu'on exprime les fonctions de l'angle  $\psi$  par  $\operatorname{tang}\psi$  & elles seront du second degré. Éliminant ensuite  $\operatorname{tang}\psi$ , il reste encore une équation entre  $\phi$ ,  $P$ ,  $Q$ ; de sorte que deux de ces quantités étant données, on en déduira la troisieme.

## LXXIII.

Mais on voit aisément que le calcul est moins embarrassant, lorsqu'on suppose que l'angle  $\phi$  est donné. C'est aussi à quoi je m'en tiendrai. Voici donc l'ordre dans lequel on calculera les valeurs répondantes des autres quantités.

I. L'angle  $\psi$  se trouve moyennant l'équation

$$\operatorname{tang}\psi^2 + \frac{4 + 12 \sin\phi^4}{\sin 2\phi} \cdot \operatorname{tang}\psi = 2 - 3 \cdot \operatorname{cof} 2\phi.$$

II. Ensuite on aura le rapport

$$\frac{Q+P}{P} = \frac{\sin\phi \cdot \sin\psi [2 \sin(\phi+2\psi) - 6 \sin\phi]}{\sin(\phi+\psi) \cdot \sin(\phi+2\psi) \cdot \sqrt{1+3 \sin\phi^2}}.$$

III. De plus le rapport

$$\frac{P+K}{P} = \frac{P+Q}{P} + \frac{4 \sin\phi \cdot \sin\psi}{3 \sin(\phi+\psi) \cdot \sqrt{1+3 \sin\phi^2}}.$$

IV. Enfin le rapport

$$\frac{P+q}{P} = \frac{\sin \psi}{\sin(\Phi + \psi)}$$

V. Outre cela la vitesse

$$v = V \left[ \frac{P+K}{P} \cdot \frac{\sin(\Phi + \psi)}{\sin \psi} \cdot A - B \right].$$

VI. Enfin la durée

$$\frac{t}{T} = \frac{Q-K}{Q},$$

VII. &amp; le rapport

$$\frac{f}{P} = \frac{AC}{AE} \cdot \frac{\sin \Phi}{\sin(\Phi + \psi)}$$

## LXXIV.

Supposons p. ex. l'angle  $\Phi = 30^\circ$ , on aura

$$\text{I. } \operatorname{tang} \psi^2 + \frac{4 + \frac{3}{4}}{\sqrt{\frac{3}{4}}} \cdot \operatorname{tang} \psi = 2 - \frac{3}{2},$$

ce qui donne

$$t \psi = -\frac{19}{4\sqrt{3}} \pm \sqrt{\left(\frac{1}{2} + \frac{361}{48}\right)} = -\frac{32.9089}{12} \pm \frac{33.9853}{12}.$$

Il faut prendre le signe négatif, &amp; par-là on aura

$$\psi = 100^\circ. 10'.$$

Cette valeur étant substituée dans les équations suivantes donne

$$\text{II. } \frac{Q+P}{P} = 2,869$$

$$\text{III. } \frac{P+K}{P} = 1,606$$

$$\text{IV. } \frac{P+q}{P} = 1,208$$

$$\text{V. } v = 2,96 \text{ piés}$$

$$\text{VI. } \frac{t}{T} = 0,676$$

VII. Et en faisant  $AC:AE = 3:5$ , on aura

$$\frac{f}{P} = 0,393.$$

## LXXV.

Ce cas ne diffère de celui que j'ai exposé pour le même angle  $\phi = 30^\circ$  dans la Table de l'Art. LXIV qu'en ce qu'ici l'angle  $\psi$ , au lieu d'être droit, est obtus &  $= 100^\circ. 10'$ . On voit que les forces  $Q, K, F, q$ , sont ici plus grandes, si la force  $P$  dans les deux est la même. La vitesse est ici tant soit peu plus grande, mais la durée est moindre. Et le produit  $vtf$  est ici  $= 0,79$ , tandis que dans l'autre cas il n'étoit que  $= 0,70$ . Cependant il faut dire que lorsqu'on veut comparer les cas où l'angle  $\psi$  varie, il faut le faire en supposant que le rapport  $(P + Q) : P$  reste le même. Ce n'est que de cette manière qu'on pourra juger s'il est plus avantageux de faire l'angle  $\phi = 90^\circ$ , ou de le faire plus grand. Pour cet effet il faut remarquer que l'angle  $\psi$  ne varie pas beaucoup. On trouve  $\psi = 90^\circ$ , soit qu'on fasse  $\phi = 0$ , ou  $= 90^\circ$ . Quant aux valeurs intermédiaires de  $\phi$  j'ai trouvé

pour $\sin \phi = \sqrt{\frac{1}{10}}$	$\psi = 98^\circ. 21'$
0,4	99. 40.
0,5	100. 10.
0,6	99. 30.
$\sqrt{\frac{1}{2}}$	97. 50.

Or la Table de l'Art. LXIV est pour  $\psi = 90^\circ$ . Ainsi la différence étant si petite, le produit  $vtf$  ne sauroit être fort différent, dès que le rapport  $(P + Q) : Q$  reste le même. Ainsi prenant pour ce rapport la valeur 2,869 telle que nous venons de la trouver, cette valeur dans la Table de l'Art. LXIV répond à  $\sin \phi = 0,56$ , & le produit  $vtf : P^3$  répondant est  $= 0,79$ , c'est à dire exactement, ou peu s'en faut, le même que nous venons de trouver pour  $\psi = 100^\circ. 10'$ . Cependant cet angle  $\psi > 90^\circ$  peut mériter la préférence à d'autres égards. Car si p. ex. la force  $f$  est employée à traîner un fardeau ou à tirer une charrette, cet angle  $\psi > 90^\circ$  aide à vaincre le frottement & à faire monter le fardeau ou la charrette, lorsque le chemin n'est pas uni, quoiqu'horizontal.

## LXXVI.

Les formules générales que j'ai données (Art. LXIX. LXX.) nous serviront encore pour les cas où l'angle  $AEF = \phi + \psi$  est droit. Ces

cas ont lieu lorsqu'on *marche contre le vent*. Lorsque le vent est très fort, on est obligé de s'incliner en avant, afin de faire équilibre. L'action du vent se résout en trois parties, dont l'une est perpendiculaire à la droite  $EA$ , l'autre parallèle à cette droite & la troisième perpendiculaire au plan vertical dans lequel on marche. Cette troisième n'entre en considération que lorsqu'on marche obliquement contre le vent. La seconde fait qu'on pèse moins, & la première est celle à laquelle il faut faire équilibre en s'inclinant contre le vent. Et comme le vent frappe le corps dans toute sa longueur, cela fait que le centre d'impulsion  $E$  est plus proche du centre de gravité  $C$ . Je ne ferai qu'ébaucher le calcul qu'on pourra faire si l'on ne veut estimer qu'à peu près l'effet du vent.

## LXXVII.

La force du vent perpendiculaire à la droite  $AE$  équivaut plus ou moins à celle que le vent a en frappant à angles droits une surface plane de 4 piés quarrés. Un pié cubique d'air pèse environ  $\frac{1}{12}$  livre. Si donc la vitesse du vent est  $= C$ , la force sera

$$F = \frac{1}{12} \cdot 4 \cdot \frac{CC}{4g} = \frac{CC}{12g} \text{ livres.}$$

Et comme dans ce cas

$$F = \frac{AC}{AE} \cdot P \cdot \sin \phi$$

nous aurons

$$\sin \phi = \frac{CC}{12g} \cdot \frac{AE}{AC \cdot P}$$

Or le rapport  $AC : AE$  est ici environ  $= 4 : 5$ . Cela donne

$$\sin \phi = \frac{5CC}{48 \cdot P \cdot g}$$

Supposons p.ex.  $P = 125$  livres, &  $C = 90$  piés, ce qui pour un vent est très fort, nous aurons

$$\sin \phi = \frac{5 \cdot 8100 \cdot 64}{48 \cdot 125 \cdot 10000} = 0,432$$

$$\phi = 25^{\circ} 36'$$

Cet homme marche donc contre le vent comme si, l'air étant calme, il montoit un chemin dont l'acclivité fût de  $25^{\circ}.39'$ . S'il n'emploie que la force  $P + q$ , la Table (Art. XXI) fait voir que sa vitesse ne sera que de  $2\frac{1}{2}$  piés, au lieu de 5,59 piés qu'elle auroit si, avec la même force & dans un air calme, il marchoit sur un chemin horizontal. On voit donc jusqu'à quel point un vent très fort peut retarder la marche, qui va droit contre le vent. Or comme ici la force  $P + q = P \cos \phi = 113$  livres, & par conséquent est plus petite que la force  $P$ , il s'ensuit qu'on n'aura point de peine à faire que  $P + K > P + q$  & à marcher avec plus de vitesse contre le vent. Mais alors on sent très bien qu'on emploie plus de force. Quand on fuit le vent en marchant dans la même direction, l'angle  $\phi$  est négatif; c'est donc comme si on descendoit sur un chemin dont la pente fût  $= \phi$ . Si donc on fait  $P + K = P + q$ , la Table de l'Article XXI. donne la vitesse  $v = 5,8$  piés par seconde. Comme cette vitesse n'est gueres plus grande que celle qu'avec la même force on auroit sur un chemin horizontal, l'air étant calme, on voit que le vent empêche beaucoup plus lorsqu'il est contraire, qu'il ne seconde lorsqu'on l'a à dos. Cela aura lieu encore par une autre raison, qui dépend de la vitesse relative, quoique du reste dans les cas où la vitesse du vent est de 90 piés & celle de la marche de  $2\frac{1}{2}$  ou  $5\frac{4}{5}$  piés, la vitesse relative ne varie que comme  $90 + 2\frac{1}{2}$  à  $90 - 5\frac{4}{5}$ , c'est à dire environ comme 11 à 10.

## LXXVIII.

J'observerai encore que nos formules supposent une marche continue. Cela fait que si le chemin est incliné, la direction du bras  $EF$  doit être parallèle au chemin, ou du moins faire avec le chemin un angle qui reste le même. Ce dernier cas peut avoir lieu lorsqu'on tire au moyen d'une corde. Mais si l'on pousse, il n'y a gueres moyen de le faire en sorte que la droite  $EF$  fasse avec l'horison un angle plus grand que n'est l'acclivité du chemin. Car ce qu'on pousse s'éleveroit tellement qu'en continuant on ne pourroit plus l'atteindre. Dans ce cas donc on fait mieux en supposant la direction  $EF$  parallèle au chemin  $AB$ . Cela donne  $\psi = 90^{\circ} + \eta$ , & par conséquent on aura pour ces cas

$$f = \frac{2}{5} P \cdot \frac{\sin \phi}{\cos(\phi + \eta)}$$

$$P + q = \frac{P \cdot \cos \eta}{\cos(\phi + \eta)}$$

$$v = \sqrt{\left[ \frac{P + K}{P} \cdot \frac{\cos(\phi + \eta)}{\cos \eta} \cdot A - B \right]}$$

## LXXIX.

Ensuite comme il faut que  $q < Q$ , l'équation (Art. LXIX)

$$R + q = \frac{P \cdot \sin \phi}{\sin(\phi + \psi)}$$

nous donne

$$\frac{P + Q}{P} > \frac{\sin \phi}{\sin(\phi + \psi)}$$

C'est une condition à laquelle il faut surtout avoir égard si l'angle  $\psi$  est beaucoup plus grand qu'un angle droit, ou s'il approche de 180 degrés. Du reste les ouvriers se gardent bien d'eux-mêmes d'un angle  $\phi$  aussi grand; ils allongent la corde, & par-là cet angle approche plus de 90 degrés.

## LXXX.

Il y a encore des cas où l'angle  $\psi$  peut être déterminé par la manière dont la force  $f$  doit produire son effet. Ainsi p. ex. s'il s'agit de tirer un fardeau en le traînant, le frottement entre en considération, & même seul, dès que le chemin est horizontal. Soit en général  $AB$  le chemin incliné vers l'horizon  $AH$  sous un angle  $BAH = \eta$ . Que le fardeau  $AD$  soit tiré suivant la direction  $AE$ , qui fasse avec le chemin un angle  $EAB = \psi - 90^\circ = \lambda$ . De plus supposons que la verticale  $AL$  exprime le poids du fardeau  $= p$ , tandis que la droite  $AE$  désigne la force  $f$  avec laquelle on tire. Menant par le point  $A$  la droite  $AM$  perpendiculaire sur le chemin  $AB$ , & tirant  $LM$  parallèle à ce chemin,  $AM$  dénotera la force avec laquelle le fardeau presse contre le chemin par l'action de la gravité, &  $LM$  est la force avec laquelle il tâche de descendre. Achevant de plus le rectangle  $AKEB$ , la droite  $AK$  désigne la force qui diminue

minue l'action de la gravité  $AM$ , de sorte qu'elle n'agit qu'avec la partie résidue  $KM$ . L'autre droite  $AB$  est la force avec laquelle le fardeau est tiré le long du chemin, mais qui est diminuée par la partie  $AN = LM$ , avec laquelle la gravité s'y oppose, de sorte que cette force n'est que  $= BN$ . Observons maintenant que le frottement est dû à la force  $MK$ , de sorte que  $NB$  doit être à  $MK$  dans un rapport donné. On fait communément

$$BN = \frac{2}{3}KM.$$

Ensuite il faut encore observer qu'on traîne ordinairement de manière que la partie antérieure du fardeau ne soit point levée de terre, ce qui arriveroit si on faisoit  $AK > \frac{1}{2}AM$ . Ce rapport cependant peut varier. Ici je le prens tel, parce que je suppose que le centre de gravité du fardeau est au milieu, entre les points extrêmes  $A, D$ . Cette circonstance fait que la force de la gravité  $AM$  doit être considérée comme partagée à portions égales sur les points  $A, D$ . Faisant donc  $AP = PM$ , la partie  $PM$  est supposée agir sur le point  $D$ , tandis que l'action sur le point  $A$  n'est que  $KP$ . Or il y a quelque part dans la droite  $AD$  un point  $Q$  où ces deux actions peuvent être regardées comme concentrées, & ce point se détermine par l'analogie

$$KM : PM = AD : AQ.$$

Il faut donc toujours regarder la masse  $AD$  comme pressée contre le chemin par une force  $= KM$ , de sorte qu'on aura

$$BN = \frac{2}{3}KM,$$

ou bien, en substituant les valeurs de ces droites,

$$f \cdot \cos \lambda - p \cdot \sin \eta = \frac{2}{3}(p \cos \eta - f \cdot \sin \lambda)$$

d'où l'on déduit

$$f = \frac{p(\cos \eta + 3 \sin \eta)}{\sin \lambda + 3 \cos \lambda}.$$

Or l'acclivité du chemin étant donnée, de même que le poids  $p$ , on voit que la force  $f$  peut encore varier lorsque l'angle  $\lambda$  varie, & qu'elle devient un *minimum* lorsque

$$\sin \lambda + 3 \cos \lambda = \text{maximum.}$$

Cela arrive lorsqu'on fait

$$\begin{aligned} \text{tang } \lambda &= \frac{1}{3} \\ \lambda &= 18^\circ. 26'. \end{aligned}$$

De là on aura

$$\sin \lambda + 3 \cos \lambda = \sqrt{10},$$

& par conséquent

$$f = p(\cos \eta + 3 \sin \eta) \cdot \sqrt{\frac{1}{10}}.$$

Or si on avoit fait  $\phi = 0$ , on auroit eu

$$f = p(\cos \eta + 3 \sin \eta) \sqrt{\frac{1}{9}}.$$

On voit donc que dans le premier cas la force  $f$  est moins grande dans le rapport de  $\sqrt{10}$  à  $\sqrt{9}$ , c'est à dire environ d'une vingtième partie. Ainsi on ne gagne pas beaucoup. De là vient qu'ordinairement on fait  $\lambda < 18^\circ. 26'$ . Par-là on approche des valeurs de l'angle  $\psi$  déterminées ci-dessus (Art. LXXV). Du reste quand on retiendroit la valeur de  $\text{tang } \lambda = \frac{1}{3}$ , on ne passeroit les bornes de la condition

$$p \cos \eta > 2f \sin \lambda$$

que lorsque l'acclivité du chemin  $\eta$  seroit plus grande que  $33^\circ. 41'$ . Car en substituant les valeurs de  $f$ ,  $\lambda$  que nous venons de trouver, cette condition se réduit à

$$\begin{aligned} \text{tang } \eta &< \frac{2}{3} \\ \eta &< 33^\circ. 41'. \end{aligned}$$

On comprend encore que dans ces cas où l'on traîne le fardeau, ce n'est plus le *maximum*  $vf$ , mais le *maximum*  $vp$ , auquel il faut avoir égard. Mais dès que pour le déterminer on ne fait varier que l'angle  $\phi$ , on trouve le même résultat. Au contraire le résultat sera différent lorsqu'en retenant l'équation

$$f = \frac{p(\cos \eta + 3 \sin \eta)}{\sin \lambda + 3 \cos \lambda}$$

on fait varier l'angle  $\lambda = \psi - 90^\circ$ .

## T R O I S I E M E P A R T I E.

## LXXXI.

Les cas que j'ai considérés dans les deux parties précédentes de ce Mémoire, sont ceux où un homme marche. Il y en a un grand nombre d'autres où il emploie ses forces sans faire de chemin & où il n'emploie que les forces de quelque membre. Je compte parmi les premiers de ces cas ceux où on *jet*te, de même que ceux où on *frappe*. Ces deux manières d'employer ses forces ne sont pas fort différentes. Les attitudes sont plus ou moins les mêmes. Ainsi la différence consiste simplement en ce qu'en jetant on lâche le corps qu'on jette, tandis qu'en frappant on le retient.

## LXXXII.

En *jetant* ou en *frappant*, le bras ou en général le membre du corps qu'on emploie pour cela, passe successivement par différentes positions. Dans chaque position il y a une ou plus d'une force motrice qui accélère, ou qui retarde, ou qui modifie le mouvement. La masse qu'il faut mouvoir est celle du bras ou du membre qu'on emploie & celle du corps qu'on jette ou dont on se sert pour frapper.

## LXXXIII.

La force motrice ou accélératrice peut être évaluée immédiatement par des expériences. C'est la force avec laquelle on peut faire équilibre à une résistance qui est égale, & qui peut toujours être produite par quelque poids, qu'il s'agit de lever ou de tenir suspendu. Ainsi p. ex. un homme qui ayant le bras étendu horizontalement peut soutenir un poids de 50 livres, est censé avoir dans son bras une force accélératrice qui dans cette attitude fait équilibre à ce poids de 50 livres & outre cela au poids du bras. Si au lieu de soutenir ce poids de 50 livres de la main, il le suspendoit au coude du bras étendu, il est clair qu'en employant la même force, ce poids pourroit être doublé, ce bras étendu pouvant être considéré comme un levier dont le point d'appui est dans l'aisselle.

## LXXXIV.

Fig. 5. Soit la position du bras  $ACM$ ,  $A$  l'aisselle,  $AV$  une droite verticale,  $BM$  la direction suivant laquelle la main  $M$  tend à se mouvoir en faisant équilibre au poids  $P$  suspendu par dessus la poulie  $B$ , moyennant la corde  $MBP$ . La force accélératrice du bras soutiendra le poids  $P$  & outre cela le poids du bras, lequel sera moindre que si l'angle  $VAM$  étoit droit. C'est de cette manière que la force accélératrice pourra être évaluée par des expériences, quelle que soit la position du bras. L'on comprend du reste que chacune de ces positions demande une attitude correspondante de tout le corps, pour qu'il reste en équilibre.

## LXXXV.

Le poids du bras peut être réduit au point  $M$ , lorsqu'on diminue celui de chaque partie en raison réciproque de sa distance du point  $A$ . Ensuite on le réduit encore à la direction  $MB$  moyennant un parallélogramme  $pbMm$ , dont les côtés  $bM$ ,  $mM$  sont dans les directions  $MB$ ,  $MA$ , & dont la diagonale  $Mp$  est verticale & représente le poids du bras réduit au point  $M$ . De cette manière la force  $Mm$  tend à étendre le bras, & la force  $Mb$  jointe au poids  $P$  fait équilibre à la force accélératrice appliquée au point  $M$  & agissant suivant la direction  $BM$ . Cette force pour des hommes robustes & exercés peut aller à 100 livres & au delà. Je n'ai pas trouvé qu'elle varie beaucoup lorsque l'angle  $VAM$  varie. Mais en faisant ces fortes d'effais il faut bien prendre garde de ne point agir dans une direction différente de celle qu'on se propose d'examiner, & qui doit être perpendiculaire, ou peu s'en faut, à la direction du bras. Il est bon qu'on appuie l'aisselle contre quelque objet immobile, afin que le corps ne se prête pas à augmenter la force du bras & à faire changer la direction.

## LXXXVI.

Après avoir réduit au point  $M$  le poids du bras, pour évaluer la force accélératrice, il faut encore y réduire la masse du bras. Cela se fait, comme dans tous les mouvemens accélérés, en raison réciproque du carré de la distance du point  $A$ . Soit  $C$  une partie quelconque de la masse.

Cette partie, réduite au point  $M$ , devient  $\equiv (C.AC^2 : AM^2)$ . Si donc le bras étoit cylindrique, sa masse réduite au point  $M$  se réduiroit à un tiers de son poids.

## LXXXVII.

Soit maintenant  $p$  le poids & la masse du bras,  $Q$  le poids & la masse du corps qu'il faille jeter,  $P$  la force accélératrice  $P$ . Enfin soit l'angle  $VAM \equiv \phi$ , la longueur  $AM \equiv r$ , on aura  $r d\phi$  l'élément de l'espace que le point  $M$  parcourt dans le tems  $d\tau$ . Je suppose pour plus de simplicité que son mouvement est circulaire & que l'angle  $AMB$  est droit. Le poids du bras réduit au point  $M$  sera à peu près  $\equiv \frac{1}{2}p$ . Ajoutant encore le poids  $Q$ , on aura

$$Mp \equiv \frac{1}{2}p + Q.$$

$$MB \equiv (\frac{1}{2}p + Q) \cdot \sin \phi.$$

Donc la force accélératrice

$$\equiv P - (\frac{1}{2}p + Q) \cdot \sin \phi.$$

Ensuite on aura la masse du bras, réduite au point  $M$ ,  $\equiv \frac{1}{3}p$ . Ajoutant la masse  $Q$ , on aura la masse totale

$$\equiv \frac{1}{3}p + Q.$$

Soit  $v$  la vitesse du point  $M$ , &  $h$  la hauteur due à cette vitesse, la formule fondamentale de la Dynamique donnera

$$dh \equiv \frac{P - (\frac{1}{2}p + Q) \cdot \sin \phi}{\frac{1}{3}p + Q} \cdot r d\phi$$

où il ne s'agit que d'exprimer  $P$  par  $\phi$ , si en effet cette force varie assez considérablement, lorsque l'angle  $\phi$  varie.

## LXXXVIII.

Mais nous pourrons donner à  $P$  une valeur constante moyenne, & de cette manière nous aurons

$$h \equiv \frac{Pr\phi + r(\frac{1}{2}p + Q) \cdot \cos \phi}{\frac{1}{3}p + Q} + \text{Const.}$$

Or le mouvement commençant quelque part, nous ferons  $h = 0$  lorsque  $\phi = \omega$ . Cela nous donne

$$h = \frac{Pr(\phi - \omega) + r(\frac{1}{2}p + Q)(\cos\phi - \cos\omega)}{\frac{1}{2}p + Q}.$$

Cette formule se réduit à

$$h = \frac{Pr(\phi + \omega)}{\frac{1}{2}p + Q}$$

lorsqu'on prend l'angle initial  $\omega$  négatif & égal à l'angle terminal  $\phi$ .

## LXXXIX.

Supposons p. ex. que le poids du bras soit de 6 livres  $= p$ , & celui du corps qu'on jette, de 2 livres  $= Q$ . Posons la force accélératrice moyenne  $= 32$  livres, & l'angle  $\omega = -20^\circ$ ,  $\phi = +20^\circ$ , la longueur du bras  $r = 2$  piés de Rhin, & nous aurons

$$h = 16 \cdot \text{Arc. } 40^\circ = 11\frac{1}{5} \text{ piés,}$$

ce qui donne la vitesse terminale  $v = 26\frac{2}{5}$  piés. Le corps jeté parcourra une parabole & reviendra au niveau du point où on l'a lâché, à la distance de 19 piés.

## XC.

La formule que nous venons de trouver, fait voir que la hauteur  $h$ , & par conséquent la vitesse  $v$ , pourroit croître à l'infini, si l'angle  $\omega$  alloit toujours en croissant. Mais outre que la force  $P$  s'affoibliroit en s'épuisant, il s'y joint encore le frottement, qui croît en raison de la hauteur  $h$  ou du carré de la vitesse. Ayant donc égard à cette circonstance, la formule différentielle se change en

$$dh = \frac{P - (\frac{1}{2}p + Q) \sin\phi - mh}{\frac{1}{2}p + Q} \cdot r d\phi$$

ce qui, en retenant la valeur de  $P$  moyenne & constante, donne

$$h = \frac{P}{m} - (\frac{1}{2}p + Q) \cdot \frac{9mr^2 \sin\phi - 3r(p + 3Q) \cos\phi}{9m^2r^2 + (p + 3Q)^2} + C \cdot e^{-m\phi:A}$$

où  $C$  est la constante, qui se détermine parce que  $h = 0$ , lorsque  $\phi = \omega$ . Le coefficient  $m$  désigne le rapport entre la hauteur  $h$  & la

partie dont la force motrice est diminuée à cause du frottement. Et pour plus de brièveté j'ai posé  $\frac{p+3Q}{3r} = A$ . On aura donc

$$C = \left(\frac{1}{2}p + Q\right) \cdot \frac{9mr^2 \sin \omega - 3r(p+3Q)}{9m^2r^2 + (p+3Q)^2} \cdot e^{m \cdot A} - \frac{P}{m} \cdot e^{m \cdot A}$$

ce qui donne

$$\begin{aligned} h &= \frac{P}{m} (1 - e^{m(\omega - \phi) : A}) \\ &+ \left(\frac{1}{2}p + Q\right) \cdot \frac{9mrr \sin \omega - 3r(p+3Q) \cos \omega}{9m^2r^2 + (p+3Q)^2} \cdot e^{m(\omega - \phi) : A} \\ &- \left(\frac{1}{2}p + Q\right) \cdot \frac{9mrr \sin \phi - 3r(p+3Q) \cos \phi}{9m^2r^2 + (p+3Q)^2}. \end{aligned}$$

La valeur du coefficient  $m$  est assez considérable en ce que la vitesse  $v$  commence à atteindre son *maximum*, lorsque l'angle  $\phi - \omega$  est à peine de 40 ou 50 degrés. Ainsi la quantité exponentielle approche fort vite de zéro, de sorte que la valeur de  $h$  commence bientôt à ne varier qu'entre certaines limites, qui se déterminent par

$$\begin{aligned} h &= \frac{P}{m} - \left(\frac{1}{2}p + Q\right) \cdot \frac{9mrr \sin \phi - 3r(p+3Q) \cos \phi}{9m^2r^2 + (p+3Q)^2} \\ &= \textit{maximum} \ \& \ = \textit{minimum}. \end{aligned}$$

### XCI.

Le cas que je viens de considérer, peut tenir lieu d'un grand nombre d'autres. Le point  $M$  peut être celui d'un point quelconque du corps humain. La droite  $BM$  désignera dans tous les cas la direction du mouvement. Et moyennant la poulie  $B$ , & des poids  $B$ , on sera toujours en état d'évaluer par des expériences la force accélératrice appliquée ou réduite au point  $M$  dans la direction  $M$ . Le mouvement du point  $M$  peut se faire suivant une ligne droite ou courbe quelconque, quoiqu'ordinairement il soit ou droit ou circulaire. L'angle  $bMp$  peut tout de même être un angle quelconque. Si cependant le mouvement se fait dans une direction horizontale, le calcul se simplifie beaucoup. Je n'entrerai point dans ces détails. La force  $P$  varie extrêmement suivant l'âge, le tempérament, l'état de santé, l'exercice &c. Elle sera de 100 livres pour un homme ro-

buſte & bien exercé, tandis qu'elle ne ſera que de quelques livres pour un homme affoibli par l'âge ou par des maladies. Outre cela on ne l'emploie pas toujours toute entière.

## XCII.

La différence que j'ai faite dans les deux premières Parties de ce Mémoire entre les efforts requis pour faire équilibre & ceux que demande l'agilité, devient encore plus néceſſaire dans les cas qui font le ſujet de cette troiſième Partie. La valeur de  $h$  dépend tout autant du chemin que le point  $M$  parcourt pendant que le mouvement ſ'accélère, que de la force  $P$  qu'on emploie pour produire l'accélération. Ainſi, par exemple, ſ'il ſ'agiſſoit ſimplement de pouſſer, la direction  $BM$ , perpendiculaire à celle du bras étendu  $AM$ , ſeroit la moins efficace de toutes. Mais dès qu'il ſ'agit de jeter ou de frapper, cette direction mérite la préférence, parce que le point  $M$  parcourant un arc de cercle, fait aſſez de chemin pour réparer ce que l'on perd, par la raiſon que la force ſuivant cette direction eſt plus petite.

## XCIII.

Enſuite comme le bras, ou tel autre membre du corps qu'on voudra, n'eſt pas également mobile en tout ſens, il eſt clair qu'il faut éviter les attitudes & les mouvemens qui ſont moins naturels. Il faut également préférer ceux où la gravité ſeconde la force accélératrice. C'eſt ainſi qu'on ne frappe de bas en haut que dans les cas où on n'eſt pas libre de faire autrement, parce que la gravité ſ'oppoſe à la force motrice du bras.

---

