

ersten, noch des zweyten Grades, worauf man zur Bestimmung einer Cometenbahn verfallen ist, mit wirklichem Nutzen in der Ausübung angewendet werden können.

---

### Dritter Abschnitt.

Kurze und leichte Methode, die genäherten Bestimmungstücke einer Cometenbahn zu finden.

---

#### §. 33.

Aus dem vorigen ist es also erwiesen, daß, wenn man nicht mit de la Caille durch unzählige Versuche eine Cometenbahn nach und nach, fast möchte ich sagen, errathen will, nothwendig eine nicht ganz wahre, nur der Wahrheit nahe kommende Voraussetzung angenommen werden müsse, die dieß gar zu verwickelte Problem zur ersten genäherten Auflösung mehr vereinfacht. Mit Hr. Boscovich das Stück der Cometenbahn zwischen den Beobachtungen als geradlinigt und mit gleichförmiger Geschwindigkeit durchlaufen anzunehmen, ist etwas zu gewagt, und giebt in den mehresten Fällen eine noch zu sehr von der Wahrheit abweichende Bestimmung. Denn hier macht man nicht eine, sondern zwey falsche Hypo-

the-

weiligen Arbeit, nur ein genähertes Resultat. S. *Du Sejour*  
*Traité analytique des mouvemens apparens des corps célestes.*  
 Tom. II.

thesen: die geradlinigte Bewegung, und die gleichförmige Geschwindigkeit. Viel näher kömmt man der Wahrheit, wenn man sich bloß mit dem Satz begnügt, daß die Chorde der Cometenbahn von dem mittlern *Radius Vector* im Verhältniß der Zeiten geschnitten werde. Und nimmt man nun zugleich an, auch die Chorde der Erdbahn werde im nemlichen Verhältniße geschnitten, so erhält man eine zwar indirecte, aber so leichte und bequeme Methode, die genäherten Elemente einer Cometenbahn zu berechnen, als man sich nach der Schwierigkeit des Problems vielleicht kaum vorstellen sollte.

## §. 34.

Fig. I.

Es sey also S die Sonne, A B C drey Oerter des Cometen in dreyen in Ansehung der Zwischenzeiten nicht sehr verschiedenen, und überhaupt nicht weit von einander entfernten Beobachtungen, a b c die drey Oerter der Erde zu den Zeiten der drey Beobachtungen: so nehme ich an, daß die mittlern *radii vectores* S B, S b, die Chorden A C, a c in D und d im Verhältniß der Zwischenzeiten schneiden, so daß, wenn man die Zeit zwischen der ersten und zweyten Beobachtung  $t'$ , zwischen der zweyten und dritten Beobachtung  $t''$  nennt,  $a d : d c = A D : D C = t' : t''$  sey. Diese Voraussetzung ist nicht vollkommen wahr: sie weicht aber sehr wenig von der Wahrheit ab, wenn die Bogen A C, a c, klein sind. Die Zeiten verhalten sich nemlich eigentlich wie die parabolischen und elliptischen Sektoren A N B S, B M C S, a n b S, b m c S: die Abschnitte der Chorden aber, wie die triangulären Sektoren A B S, C B S, a b S, C 4 b c S.

C 4

b c S.

bc S. Allein 1) sind, wenn die Bogen klein sind, überhaupt die parabolischen und elliptischen Sectoren sehr wenig größer, als die triangulären, nemlich nur um die kleinen Segmente ANBDA, *anbda*, BMCDB, *bmcdb*. Es ist klar, daß wenn die Bögen, und also auch die Sectoren selbst kleine Größen der ersten Ordnung sind, diese Segmente nur Größen der dritten Ordnung seyn werden; 2) werden diese Segmente mit den Sectoren, nur freylich nicht im einfachen Verhältniß der Sectoren, größer oder kleiner, und 3) giebt es für jeden parabolischen und elliptischen Bogen einen *radius vector*, der die Chorde genau in Verhältniß der Zeiten schneidet, oder für den auch wieder die kleinen Segmente ANBA, BMCB etc. genau im Verhältniß von AD : DC sind. Unter welchen Umständen dieß bey der Parabel Statt findet, haben Newton, Gregory, und vorzüglich Lambert untersucht, \*) und überhaupt gezeigt, daß bey kleinen Bögen sehr wenig an diesem Verhältniß fehlen kann, wenn die Zeiten nicht sehr ungleich sind. Bey der Erdbahn wird der Fehler in dem Fall der fast gleichen Zwischenzeiten noch um so viel geringer seyn, da diese Bahn von einem Kreis so wenig verschieden ist.

## S. 35.

Nach dieser Voraussetzung wird sich nun leicht der scheinbare Ort des Cometen zur Zeit der mittlern Beobachtung bestimmen lassen, den er würde gehabt haben, wenn die

\*) *Newton Princip. l. iij lemma viij Gregory Astron. Phys. et Geom. elem. l. V. pr. xvij. Lambert Beyträge Th. 3. p. 261 sq. Man vergleiche auch Lambert Propriet. insign. orbitas com. §. 49. 50. Astronomisches Jahrbuch 1779 S. 166. u. f.*

die Erde in  $d$ , und der Comet in  $D$  gestanden hätten. Denn einmal liegen die scheinbaren Oerter von  $ADC$  aus  $adc$  gesehen in einem größten Kreise der Sphäre: zweitens liegen auch  $bdSDB$  in einer Ebene, folglich alle Punkte der Linie  $BS$ , aus einem beliebigen Punkte der Linie  $bS$  gesehen in einem und demselben größten Kreise. Man darf also nur den Durchschnittspunct dieser beyden größten Kreise auf der Sphäre suchen, um die Lage der Linie  $dD$  zu finden. Der erste größte Kreis wird durch die beobachteten Oerter des Cometen in der ersten und dritten Beobachtung, der zweyte durch die mittlere Beobachtung und den Ort der Sonne zur Zeit derselben bestimmt. Nennt man nun

$$\cot \pi = \frac{\operatorname{tang} \beta'''}{\sin(\alpha''' - \alpha')} \operatorname{tang} \beta' \quad \text{---} \quad \cot(\alpha''' - \alpha')$$

so ist  $\pi$  ein Bogen, der von  $\alpha'$  abgezogen den Punct giebt, wo der durch die beyden äußersten Oerter des Cometen gezogene größte Kreis die Ecliptik schneidet, und zwar unter einem Winkel  $\eta$ , der durch die Gleichung

$$\operatorname{tang} \eta = \frac{\operatorname{tang} \beta'}{\sin \pi}$$

bestimmt wird. Die Länge des Puncts, wo der andere größte Kreis die Ecliptik schneidet, ist  $= A''$ , oder gleich der Länge der Sonne in der mittlern Beobachtung, und seine Neigung  $s$  findet sich

$$\operatorname{tang} s = \frac{\operatorname{tang} \beta''}{\sin(A'' - \alpha')}$$

Damit läßt sich nun die Lage des Durchschnittspuncts beyder größten Kreise gegen die Ecliptik leicht finden.

Denn es sey

$$\cot \sigma = \frac{\tan \eta}{\tan \varrho \sin(A'' + \pi - \alpha')} + \cot(A'' + \pi - \alpha')$$

so ist  $\alpha' - \pi + \sigma$  die Länge dieses Puncts, die ich  $c''$  nennen will, und die Breite  $\gamma''$  ergibt sich

$$\tan \gamma'' = \tan \eta \sin \sigma.$$

§. 36.

Fig. 2.

Da unserer Voraussetzung zu Folge die Chorde der Cometenbahn AC, und die Chorde der Erdbahn  $ac$  von den Gesichtslinien  $Aa$ ,  $dD$ ,  $cC$  im Verhältniß der Zeiten geschnitten werden, so muß dieß nemliche Verhältniß auch bey allen orthographischen Projectionen dieser Chorden und Gesichtslinien statt finden. Es sey also CDA die auf die Fläche der Erdbahn projicirte Chorde der Cometenbahn,  $acd$  wie vorhin die Chorde der Erdbahn,  $aA$ ,  $dD$ ,  $cC$ , nach den drey gegebenen Längen  $\alpha'$ ,  $c''$ ,  $\alpha'''$  gezogen, so ist

$$CO : AM = \frac{CD}{\sin COD} : \frac{AD}{\sin DMA}$$

$$cO : aM = \frac{cd}{\sin COD} : \frac{ad}{\sin DMA}$$

Da nun

$$cd : da = CD : AD = t'' : t'$$

und

$$Cc = CO + cO$$

$$Aa = AM + aM$$

ist, so ergibt sich

$$Aa : Cc = \frac{t'}{\sin DMA} : \frac{t''}{\sin COD}$$

Es

Es ist aber  $DMA \equiv$  dem Unterschiede der Längen in der ersten und zweyten Beobachtung  $\equiv c'' - \alpha'$ , und  $COD \equiv$  dem Unterschiede der Längen in der zweyten und dritten Beobachtung  $\equiv \alpha''' - c''$ : ferner sind  $Aa$ ,  $Cc$ , die curtirten Distanzen des Cometen von der Erde in der ersten und dritten Beobachtung, die wir oben  $\varrho'$ ,  $\varrho'''$  genannt haben. Demnach ist

$$\varrho' : \varrho''' = \frac{t'}{\sin(c'' - \alpha')} : \frac{t''}{\sin(\alpha''' - c'')} \\ \text{also} \\ \varrho''' = \varrho' \frac{t'' \sin(c'' - \alpha')}{t' \sin(\alpha''' - c'')} = M \varrho'$$

wodurch das Verhältniß der curtirten Distanzen des Cometen in der ersten und dritten Beobachtung gegeben ist.

### §. 37.

Diese Art, den Werth von  $M$  oder das Verhältniß der curtirten Abstände zu finden, ist indessen weder allgemein brauchbar, noch immer am bequemsten. Es giebt nemlich 1) einen Fall, wo man sie gar nicht brauchen kann: bey Cometen nemlich, deren scheinbare Bewegung fast senkrecht auf die Ecliptik, oder deren Bewegung in der Länge sehr gering, in der Breite sehr beträchtlich ist. Hier werden die Bögen  $c'' - \alpha'$ ,  $\alpha''' - c''$ , zu klein, und also wird  $M$  sehr unsicher gefunden werden. 2) Einen Fall, wo man sie brauchen muß: bey Cometen nemlich, die in der Nähe ihrer Quadratur sich langsam, besonders in Ansehung der Breite bewegen. Hier kann die folgende Methode mißlich werden. 3) Einen Fall, wo man sie der vorzüglichen Bequemlichkeit wegen brauchen wird: dann nemlich, wenn die

Zwi-

Zwischenzeiten sehr klein, oder die Beobachtungen nicht sehr genau sind. Hier wird es ohne Bedenken erlaubt seyn, statt der corrigirten Länge  $c''$ , unmittelbar  $\alpha''$  zu gebrauchen, und sich so die ganze Berechnung des §. 35. zu ersparen. Es ist dies eben so viel, als wenn man annehme, daß die Linien  $Bb$ ,  $Dd$  Fig. 1. einander parallel sind, und daran kann sehr wenig fehlen, wenn die Bögen  $ac$ ,  $AC$  klein, und also die Linien  $bd$ ,  $BD$  sehr klein sind. Dann hat man folgende

$$M = \frac{t'' \sin(\alpha'' - \alpha')}{t' \sin(\alpha''' - \alpha'')}$$

## §. 38.

Da alle orthographische Projectionen der Gesichtslinien die orthographischen Projectionen der Chorden in dem nemlichen Verhältniß schneiden, so darf man, eine allgemeiner brauchbare Formel zu finden, diese Linien nur auf eine Ebene projiciren, die auf der Ebene der Ecliptik senkrecht steht, und auf der auch wieder der mittlere Radius Vector für die Erde senkrecht ist. Diese Ebene hat bekanntlich auch schon Lambert mit Vortheil gewählt. Macht man sodann

$$\text{tang } b' = \frac{\text{tang } \beta'}{\sin(A'' - \alpha')}$$

$$\text{tang } b'' = \frac{\text{tang } \gamma''}{\sin(A'' - c'')}$$

$$\text{tang } b''' = \frac{\text{tang } \beta'''}{\sin(A'' - \alpha''')}$$

so sind  $b'$ ,  $b''$ ,  $b'''$ , die Winkel die die Gesichtslinien in der Projection mit der projecirten Chorde der Erdbahn machen. Hierbei ist nun offenbar

tang

$$\frac{\text{tang } \gamma''}{\text{fin}(A'' - c'')} = \frac{\text{tang } \beta''}{\text{fin}(A'' - \alpha'')}$$

also wird die Rechnung zur Bestimmung von  $c''$  und  $\gamma''$  unnöthig. Setzt man nun den projecirten Abstand in der ersten Beobachtung  $= \delta$ , in der dritten Beobachtung  $= N\delta$ , so ist, weil auch hier die Chorden im Verhältniß der Zeiten geschnitten werden

$$N = \frac{t'' \text{ fin}(b'' - b')}{t' \text{ fin}(b''' - b'')}$$

Nun ist aber

$$g' = \frac{\delta \text{ cof } b'}{\text{fin}(A'' - \alpha')}$$

$$g''' = M g' = \frac{N \delta \text{ cof } b'''}{\text{fin}(A'' - \alpha''')}$$

folglich

$$\begin{aligned} M &= \frac{\text{cof } b''' \text{ fin}(A'' - \alpha') \text{ fin}(b'' - b') t''}{\text{cof } b' \text{ fin}(A'' - \alpha''') \text{ fin}(b''' - b'') t'} \\ &= \frac{\text{fin}(A'' - \alpha') (\text{tang } b'' - \text{tang } b') t''}{\text{fin}(A'' - \alpha''') (\text{tang } b''' - \text{tang } b'') t'} \\ &= \frac{(\text{tang } \beta'' \text{ fin}(A'' - \alpha') - \text{tang } \beta' \text{ fin}(A'' - \alpha'')) t''}{(\text{tang } \beta''' \text{ fin}(A'' - \alpha''') - \text{tang } \beta'' \text{ fin}(A'' - \alpha''')) t'} \end{aligned}$$

Ein sehr bequemer Ausdruck für  $M$  der sich zur Rechnung noch etwas geschmeidiger so vorstellen läßt

$$M = \frac{(m \text{ fin}(A'' - \alpha') - \text{tang } \beta') t''}{(\text{tang } \beta''' - m \text{ fin}(A'' - \alpha''')) t'}$$

indem man nemlich der Kürze wegen

$$\frac{\text{tang } \beta''}{\text{fin}(A'' - \alpha'')} = m$$

setzt.

## §. 39.

Damit ist also das Verhältniß der curtirten Distanzen des Cometen von der Erde in der ersten und dritten Beobachtung gegeben. Um nun die Distanzen selbst zu finden, müssen wir durch sie die Chorde AC Fig. 1., und die beyden *radii vectores* SA, SC bestimmen, und die gefundenen Werthe sodann mit der Zeit vergleichen, die der Comet gebraucht hat, von A nach C zu kommen. Sind nun die beyden Distanzen der Erde von der Sonne in der ersten und dritten Beobachtung  $Sa, Sc = R', R''$ , die beyden Abstände des Cometen von der Sonne  $SA, SC = r', r''$ , so ergiebt sich sogleich

$$r'^2 = R'^2 - 2R' \varrho' \cos(A' - \alpha') + \varrho'^2 \sec \beta'^2$$

$$r''^2 = R''^2 - 2R'' M \varrho'' \cos(A'' - \alpha'') + M^2 \varrho''^2 \sec \beta''^2$$

## §. 40.

Die Chorde  $k''$  ist nach §. 7

$$= \sqrt{(x''' - x')^2 + (y''' - y')^2 + (z''' - z')^2}$$

entwickelt man diese Formel, und erinnert sich, es sey

$$r'^2 = x'^2 + y'^2 + z'^2$$

$$r''^2 = x''^2 + y''^2 + z''^2$$

so wird

$$k'' = \sqrt{r'^2 + r''^2 - 2x'x'' - 2y'y'' - 2z'z''}$$

Nun ist § 7

$$x' = \varrho' \cos \alpha' = R' \cos A'$$

$$y' = \varrho' \sin \alpha' = R' \sin A'$$

$$z' = \varrho' \tan \beta'$$

$$x'' = M \varrho'' \cos \alpha'' = R'' \cos A''$$

$$y'' = M \varrho'' \sin \alpha'' = R'' \sin A''$$

$$z'' = M \varrho'' \tan \beta''$$

Folg-

Folglich hat man

$$\begin{aligned} x' x''' + y' y''' &= R' R''' \operatorname{cof} (A''' - A') \\ &- \varrho' R''' \operatorname{cof} (A''' - \alpha') - M \varrho' R' \operatorname{cof} (A' - \alpha''') \\ &+ M \varrho'^2 \operatorname{cof} (\alpha''' - \alpha') \end{aligned}$$

und

$$z' z''' = M \varrho'^2 \operatorname{tang} \beta' \operatorname{tang} \beta'''$$

also heist die ganze Formel

$$\begin{aligned} k''^2 &= r'^2 + r'''^2 - 2 R' R''' \operatorname{cof} (A''' - A') \\ &+ 2 \varrho' R''' \operatorname{cof} (A''' - \alpha') + 2 M \varrho' R' \operatorname{cof} (A' - \alpha''') \\ &- 2 M \varrho'^2 \operatorname{cof} (\alpha''' - \alpha') - 2 M \varrho'^2 \operatorname{tang} \beta' \operatorname{tang} \beta''' \end{aligned}$$

wofür man der Kürze wegen

$$k = \sqrt{F + G \varrho' + H \varrho'^2}$$

schreiben kann.

#### §. 41.

Ist nun T die Zeit zwischen der ersten und dritten Beobachtung, so ist nach Lamberts schönem Theorem

$$T = \frac{\left( \frac{r' + r''' + k''}{2} \right)^{\frac{3}{2}} - \left( \frac{r' + r''' - k''}{2} \right)^{\frac{3}{2}}}{m \ 3 \ \sqrt{2}}$$

In diese Formel unsere gefundenen Werthe für  $r'$ ,  $r'''$  und  $k''$  gesetzt, würde freylich auf eine ungeheure schwer aufzulösende Gleichung führen. Eine Gleichung, die sich indess auf den 12ten Grad bringen läßt, wenn man statt der eben angegebenen Lambert'schen Formel die Näherung des Herrn du Séjour gebrauchen wollte, der

$$T^2 = \frac{(r' + r''') k''^2}{4f}$$

setzt,

setzt, und die fogar nur vom 6ten Grade seyn wird, wenn man sich erlaubt

$$\frac{r' + r'''}{2} = \sqrt{\frac{r'^2 + r'''^2}{2}}$$

zu setzen, welches allerdings nur dann einigermaßen angeht, wenn  $r'$  und  $r'''$  wenig von einander verschieden, also  $k''$  und  $T$  sehr klein sind. Allein wir brauchen alle diese etwas misslichen Abkürzungen gar nicht. Denn wenn sich gleich der Werth von  $\varrho'$  nicht unmittelbar aus der Lambertischen Formel finden läßt, so wird man ihn doch durch einige wenige Versuche leicht entdecken. Wir haben nemlich

$$r' = \sqrt{R'^2 - 2R' \operatorname{cof}(A' - \alpha') \varrho' + \sec^2 \beta'^2 \varrho'^2}$$

$$r''' = \sqrt{R'''^2 - 2R''' \operatorname{cof}(A''' - \alpha''') M \varrho' + \sec^2 \beta'''^2 M^2 \varrho'^2}$$

$$k'' = \sqrt{F + G \varrho' + H \varrho'^2}$$

In diesen drey Gleichungen sind alle Coefficienten von  $\varrho'$  bekannte, in Zahlen berechnete Größen. Man darf also nur einen Werth von  $\varrho'$  annehmen, um sogleich, bloß durch das Ausziehen dreyer Quadratwurzeln  $r'$ ,  $r'''$  und  $k''$  zu haben. Aus diesen ergibt sich sodann ohne Mühe aus der Tafel für den parabolischen Fall gegen die Sonne, oder durch unmittelbare leichte Berechnung die Zeit, die zwischen den Beobachtungen nach dem angenommenen Werth von  $\varrho'$  hätte verstreichen sollen. Diese Zeit mit der beobachteten verglichen, zeigt leicht, ob man den angenommenen Werth von  $\varrho'$  vermehren oder verminderu müsse, um der beobachteten Zwischenzeit näher zu kommen. Man kommt sehr bald der Wahrheit nahe genug, um alles übrige durch eine leichte Interpolation

iation nachzuholen. Selten wird man mehr als vier, höchstens fünf Voraussetzungen nöthig haben, und bey den ersten zwey oder drey braucht die Rechnung gar nicht scharf geführt zu werden. So viel kann ich wenigstens versichern, daß die Bestimmung des wahren Werths von  $\epsilon'$  aus obigen drey Gleichungen immer noch weit bequemer sey, als die Auflösung einer Gleichung des 6ten Grades.

§. 42.

Sobald man den Werth von  $\epsilon'$  gefunden hat, ist die Bestimmung der ganzen Bahn leicht. Denn die Rechnung giebt schon unmittelbar  $r'$ ,  $r'''$ ,  $\epsilon'$ , und  $\epsilon''' = M \epsilon'$ . Nennt man nun die heliocentrischen Breiten in der ersten und dritten Beobachtung  $\lambda'$ ,  $\lambda'''$ , so ist

$$\sin \lambda' = \frac{\text{tang } \beta' \epsilon'}{r'} \quad \sin \lambda''' = \frac{\text{tang } \beta''' \epsilon'''}{r'''}$$

Ferner mögen die beyden heliocentrischen Elongationen des Cometen von der Erde  $\epsilon'$ ,  $\epsilon'''$  heißen, so haben wir

$$\sin \epsilon' = \frac{\epsilon' \sin (A' - \alpha')}{r' \cos \lambda'}$$

$$\sin \epsilon''' = \frac{\epsilon''' \sin (A''' - \alpha''')}{r''' \cos \lambda'''}$$

wodurch die beyden heliocentrischen Längen, die ich  $C'$ ,  $C'''$ , nennen will, gefunden werden. Es sey nun

$$\cot \omega = \frac{\text{tang } \lambda'''}{\text{tang } \lambda' \sin (C''' - C')} = \cot (C''' - C')$$

so ist  $\omega$  die Entfernung des Cometen in der ersten Beobachtung, der Länge nach gerechnet, vom aufsteigenden

D

Kpq.

Knoten: also  $C' = \omega$  die Länge des Knotens. Die Neigung der Bahn ergibt sich durch die Formel

$$\operatorname{tang} i = \frac{\operatorname{tang} \lambda'}{\sin \omega.}$$

Für die beyden heliocentrischen Entfernungen des Cometen in der Ebene seiner Bahn vom Knoten  $u'$ ,  $u'''$  ist

$$\operatorname{cof} u' = \operatorname{cof} \lambda' \operatorname{cof} \omega$$

$$\operatorname{cof} u''' = \operatorname{cof} \lambda''' \operatorname{cof} (C''' - C' + \omega)$$

so daß  $u''' - u' =$  dem Unterschiede der beyden wahren Anomalien in der ersten und dritten Beobachtung feyn wird. Nennt man nun  $\phi$  die wahre Anomalie in der ersten Beobachtung, so ist nach bekannten Eigenschaften der Parabel

$$\operatorname{tang} \frac{1}{2} \phi = \cot \frac{u''' - u'}{2} = \frac{\sqrt{\frac{r'}{r'''}}}{\sin \frac{(u''' - u')}{2}}$$

dadurch ist die Länge des Periheliums gegeben. Der Abstand der Sonnennähe  $\pi$  ergibt sich

$$\pi = r' \operatorname{cof} \frac{1}{2} \phi^2$$

und so findet sich auch leicht die Zeit des Periheliums entweder durch unmittelbare Berechnung, oder durch eine der vielen zur Erleichterung dieser Rechnungen dienenden Tafeln.

### §. 43.

Gewöhnlich wird man, sobald man  $\rho'$  gefunden hat, neugierig genug seyn, alle Elemente der zu berechnenden Cometenbahn kennen zu lernen, um auch alle in dem vorigen §. angegebene Rechnungen vorzunehmen.

An

An sich ist dieß übrigens nicht immer nöthig. Die hier gefundenen Bestimmungs - Stücke bedürfen nochmals noch immer einer Verbesserung, und man braucht deswegen jetzt nur die zu berechnen, aus denen sich diese Verbesserung ableiten läßt. Es ist, wie Hr. de la Place sehr richtig bemerkt, gut, in einer so langen Rechnung jede unnöthige Arbeit zu ersparen. Wollte man sich also bloß mit dem nothwendigen begnügen, so werden entweder Länge des Knotens und Neigung der Bahn, oder auch Zeit und Abstand des Periheliums hinreichend seyn, je nachdem man eine oder die andere von den unten vorkommenden Verbesserungs - Methoden wählen wird. In dem ersten Fall können also alle, aufs Perihelium und die wahre Anomalie Bezug habende Formeln wegfallen: und im zweyten ist es unnöthig, die Länge des Knotens, und die Neigung der Bahn zu berechnen. Es sey  $u''' - u'$ , oder der Winkel, den die beyden *radii vectores* an der Sonne einschließen =  $\chi$ , also  $\chi$  der Unterschied der beyden wahren Anomalien in der ersten und dritten Beobachtung, so ist unmittelbar

$$\cos \chi = \frac{r'^2 + r'''^2 - k''^2}{2 r' r'''}.$$

woraus sich denn sogleich  $\phi$  durch die Formel

$$\tan \frac{1}{2} \phi = \cot \frac{1}{2} \chi - \sqrt{\frac{r'}{r'''}} \frac{1}{\sin \frac{1}{2} \chi}$$

mithin auch Zeit und Abstand des Periheliums ergibt. Der Werth von  $\phi$  läßt sich noch unmittelbarer berechnen. Denn es ist

$$\sin \frac{1}{2} \chi^2 = \frac{k''^2 - (r''' - r')^2}{4 r''' r'}$$

D 2

- cos

$$\operatorname{cof} \frac{1}{2} \chi^2 = \frac{(r'''' + r')^2 - k''^2}{4r'''' r'}$$

also

$$\operatorname{cot} \frac{1}{2} \chi^2 = \frac{(r'''' + r')^2 - k''^2}{k''^2 - (r'''' - r')^2}$$

und damit wird

$$\operatorname{tang} \frac{1}{2} \varphi = \frac{\sqrt{(r'''' + r')^2 - k''^2} - 2r'}{\sqrt{k''^2 - (r'''' - r')^2}}$$

## §. 44.

Ich will hier nun die bey Berechnung eines Cometen nöthigen Formeln sammeln, damit man das ganze leichter übersehen kann. Man sucht also zuerst

$$m = \frac{\operatorname{tang} \beta''}{\sin(A'' - \alpha'')}$$

und

$$M = \frac{(m \sin(A'' - \alpha') - \operatorname{tang} \beta') t''}{(\operatorname{tang} \beta'''' - m \sin(A'' - \alpha''')) ] t'}$$

Hierauf berechnet man die Coefficienten von  $\varrho'$ ,  $\varrho'^2$  in den Formeln

$$\begin{aligned} r'^2 &= R'^2 - 2R' \operatorname{cof}(A' - \alpha') \varrho' + \sec \beta'^2 \varrho'^2 \\ r''^2 &= R''^2 - 2R'' \operatorname{cof}(A'' - \alpha'') M \varrho' + \sec \beta''^2 M^2 \varrho'^2 \\ k''^2 &= r'^2 + r''^2 - 2R'R'' \operatorname{cof}(A'' - A') \\ &+ 2R'' \operatorname{cof}(A'' - \alpha') \varrho' + 2MR' \operatorname{cof}(A' - \alpha'') \varrho' \\ &- 2M \operatorname{cof}(\alpha'' - \alpha') \varrho'^2 - 2M \operatorname{tang} \beta' \operatorname{tang} \beta'' \varrho'^2 \end{aligned}$$

und so kann man gleich einen Werth von  $\varrho'$  annehmen, und durch wenige Versuche den wahren Werth dieser Größe bestimmen. Die leichten und geschmeidigen Formeln des 42. und 43. §. geben, wenn  $\varrho'$  erst gefunden ist, sehr bequem alle übrige Bestimmungsstücke der Bahn.

## §. 45.

Man darf auch nur flüchtig diese Methode mit irgend einer andern von den bisher gebrauchten vergleichen, um ihre Kürze und Bequemlichkeit schätzen zu lernen. Zudem ist sie allgemein brauchbar, und läßt sich sogleich anwenden, wenn man einen Cometen nur dreymal beobachtet hat. Freylich ist sie nicht ganz genau, weil wir angenommen haben, die Chorden der Erdbahn und Cometenbahn würden von den mittlern *radiis vectoribus* im Verhältniß der Zeiten geschnitten: aber man halte diese Unzuverlässigkeit nicht für größer, als sie wirklich ist. Euler und Lambert haben in Ansehung der Cometenbahn eben das angenommen: mein Zusatz ist nur, daß ich für die Erdbahn dasselbe voraussetze: und dadurch wird die Unzuverlässigkeit, oder der Mangel an geometrischer Schärfe gewiß nie beträchtlich vermehrt, oft vermindert. Sie ist weit genauer, als irgend eine der directen Methoden, weil bey diesen immer stillschweigend oder ausdrücklich ein Stück der Cometenbahn als eine gerade gleichförmig durchlaufene Linie angesehen wird: oder, wenn man die Bögen mit Herr de la Place so klein nimmt, daß diese Voraussetzung durchaus keinen Fehler geben kann, doch die kleinen Bögen durch eine mißliche Interpolations Methode gesucht werden müssen. Zu dem werde ich im folgenden Abschnitt zeigen, wie leicht die wegen dieser nicht vollkommen wahren Voraussetzung etwa nöthige Verbesserung nachzuholen sey.

## §. 46.

Die Kürze und Bequemlichkeit der Methode wird sich indessen noch besser an einem vollständigen Beyspiel

übersehen lassen. Ich wähle dazu den Cometen von 1769: theils weil die wahre Bahn dieses Cometen so genau bekannt ist: theils weil man eben auf diesen Cometen auch die mehresten andern Methoden angewandt hat. Folgende Beobachtungen sind aus Pingré Cometographie genommen.

Zeiten		$\alpha$	$\beta$
Sept.	4 14 <sup>u</sup> 0'	80° 56' 11"	17° 51' 39" südl.
	8 14 0	101 0 54	22 5 2
	12 14 0	124 19 22	23 43 55

Für diese drey Beobachtungen ist

$\Delta$	$\log R$
162° 42' 5"	0,003132
166 35 31	0,002665
170 29 20	0,002184

Also  $t' = t'' = 4$  Tage  $\frac{t''}{t'} = 1$ , und  $T = 8,000$  Tage.

Nun steht die Rechnung für M so

$$\begin{aligned}
 \log \operatorname{tang} \beta'' &= 9,608237 \\
 \log \sin (A'' - \alpha') &= 9,959299 \\
 \log m &= 9,648938 \\
 \log \sin (A'' - \alpha') &= 9,998750 \\
 \log \sin (A'' - \alpha''') &= 9,827766 \\
 \log m \sin (A'' - \alpha') &= 9,647688 \\
 \log m \sin (A'' - \alpha''') &= 9,476704 \\
 \operatorname{tang} \beta''' &= 0,43963 \\
 m \sin (A'' - \alpha''') &= 0,29971 \\
 \operatorname{tang} \beta''' - m \sin (A'' - \alpha''') &= 0,13992 \\
 m \sin (A'' - \alpha') &= 0,44431 \\
 \operatorname{tang} \beta' &= 0,32221 \\
 m \sin (A'' - \alpha') - \operatorname{tang} \beta' &= 0,12210
 \end{aligned}$$

log

$$\log 0,12210 = 9,086716$$

$$\log 0,13992 = 9,145880$$

$$\log M = 9,940836$$

Nun werden die Formeln

$$r'^2 = R'^2 - 2 R' \cos(A' - \alpha') e' + \sec \beta'^2 e'^2$$

$$r''^2 = R''^2 - 2 R'' \cos(A'' - \alpha'') M e' + \sec \beta''^2 M^2 e'^2$$

berechnet, wobey bekanntlich

$$\sec \beta^2 = \frac{1}{\cos \beta^2}$$

ist, und es findet sich

$$r'^2 = 1,01453 - 0,28854 e' + 1,10393 e'^2$$

$$r''^2 = 1,01011 - 1,21482 e' + 0,90869 e'^2$$

für die Chorde

$$k^2 = r'^2 + r''^2 - 2 R' R'' \cos(A'' - A')$$

$$+ 2 R'' \cos(A'' - \alpha') e' + 2 R' \cos(A' - \alpha'') M e'$$

$$- 2 M \cos(\alpha'' - \alpha') e'^2 - 2 \tan \beta' \tan \beta'' M e'^2$$

ist

$$\log R' = 0,003132$$

$$\log R'' = 0,002184$$

$$\log \cos(A'' - A') = 9,995976$$

$$\log . . . = 0,001292$$

$$\text{N. Z.} = 1,00298$$

$$\log R'' = 0,00218$$

$$1. \cos(A'' - \alpha') = 7,8940$$

$$\log . . . = 7,89618$$

$$\log . . . = 7,89618$$

$$\text{N. Z.} = 0,007875$$

$$\log M = 9,940836$$

$$\log R' = 0,003132$$

$$\log \cos(A' - \alpha'') = 9,894274$$

$$\log . . . = 9,838242$$

$$\text{N. Z.} = 0,689035$$

$$\log M = 9,940836$$

$$\log \cos(\alpha'' - \alpha') = 9,861377$$

$$\log . . . = 9,802213$$

$$\text{N. Z.} = 0,63418$$

$$\log M = 9,940836$$

$$\log \tan \beta' = 9,508173$$

$$1. \tan \beta'' = 9,643090$$

$$\log 9,092099$$

$$\text{N. Z.} = 0,12362$$

D 4

Damit

Damit sind alle Coefficienten bestimmt. Man verdoppele sie, zähle die zusammen die kein  $\xi'$ , die  $\xi'$ , und die  $\xi'^2$  multipliciren, und addire sie sodann mit den zugehörigen Zeichen zu  $r''^2 + r''''^2$

$$\begin{aligned} r''^2 + r''''^2 &= 2,02464 - 1,50336 \xi' + 2,01262 \xi'^2 \\ &\quad - 2,00596 + 1,39382 \xi' - 1,51560 \xi'^2 \\ k''^2 &= \frac{0,01868 - 0,10954 \xi' + 0,49702 \xi'^2}{\phantom{0,01868 - 0,10954 \xi' + 0,49702 \xi'^2}} \end{aligned}$$

Die drey Gleichungen sind also

$$\begin{aligned} r'''' &= r \frac{1,01011 - 1,21482 \xi' + 0,90869 \xi'^2}{\phantom{1,01011 - 1,21482 \xi' + 0,90869 \xi'^2}} \\ r' &= r \frac{1,01453 - 0,28854 \xi' + 1,10393 \xi'^2}{\phantom{1,01453 - 0,28854 \xi' + 1,10393 \xi'^2}} \\ k'' &= r \frac{0,01868 - 0,10954 \xi' + 0,49702 \xi'^2}{\phantom{0,01868 - 0,10954 \xi' + 0,49702 \xi'^2}} \end{aligned}$$

Setzt man nun  $\xi' = 1$ , so ist  $r' = 1,40 \dots r'''' = 0,84 \dots$ , und  $k'' = 0,62 \dots$ , und damit die Zeit, worinn diese Chorde beschrieben worden  $= 26,88$  Tage. Sie wurde aber beobachtet  $= 8,00$  Tage. Folglich ist dieser Werth von  $\xi'$  viel zu groß.

Man nehme also  $\xi' = 0,5$ , so ist  $r' = 1,07$ ,  $r'''' = 0,80 \dots$ ,  $k'' = 0,297 \dots$ , folglich die Zeit  $= 11,83$  Tage. Noch zu groß.

Ich setze also  $\xi = \frac{1}{3} = 0,333 \dots$ , so wird  $r'''' = 1,02 \dots$ ,  $r' = 0,84 \dots$ ,  $k'' = 0,194$  und die Zeit  $= 7,79$  Tage. Mithin etwas zu klein.

Hieraus schliesse ich, daß der wahre Werth von  $\xi'$  nicht viel von  $0,35$  verschieden seyn kann. Ich setze also  $\xi' = 0,345$  und  $= 3,50$ , und suche für beyde Werthe die Zeit genauer

$\xi' = 0,345$	$\xi' = 0,350$
$r'''' = 1,02294$	$r'''' = 1,02409$
$r' = 0,83616$	$r' = 0,83441$
$k'' = 0,20012$	$k'' = 0,20304$
$T = 7,9271$ Tage	$T = 8,0410$ Tage

Folg-

Folglich ist der Fehler der ersten Hypothese  $-0,0729$ , der andern  $+0,0410$  und hieraus ergibt sich der wahre Werth von  $\xi' = 0,34820$ , und durch leichte Interpolation  $r' = 1,02367$ ,  $r''' = 0,83504$  und  $\log \xi''' = \log M \xi' = 9,482665$ .

## §. 47.

Um nun die ganze Bahn zu bestimmen, berechnet man die heliocentrischen Breiten durch die Formel

$$\sin \lambda = \frac{\xi \operatorname{tang} \beta}{r}$$

demnach ist  $\lambda' = 6^\circ 17' 34''$ ,  $\lambda''' = 9^\circ 12' 19''$ . Ferner die Elongationen von der Erde

$$\sin \varepsilon = \frac{\xi \sin (A - \alpha)}{r \operatorname{cof} \lambda}$$

wodurch  $\varepsilon' = 19^\circ 47' 47''$ ,  $\varepsilon''' = 15^\circ 25' 16''$  gefunden wird. Also sind die heliocentrischen Längen des Cometen

$$C' = 0^s 2^\circ 29' 52'' \quad C''' = 0^s 5^\circ 54' 36''.$$

Durch die Formel

$$\cot \omega = \frac{\operatorname{tang} \lambda'''}{\operatorname{tang} \lambda' \sin (C''' - C')} - \cot (C''' - C')$$

ergibt sich  $\omega = 7^\circ 11' 45''$ . Folglich ist die Länge des niedersteigenden Knotens (denn die Breiten sind südlich)  $= C' - \omega = 0^s 2^\circ 29' 52'' - 7^\circ 11' 45'' = 11^s 25^\circ 18' 7''$ . Die Inclination wird durch

$$\operatorname{tang} i = \frac{\operatorname{tang} \lambda'}{\sin \omega}$$

$= 41^\circ 21' 30''$  gefunden. Nun sucht man  $u'$  und  $u'''$ , wofür wir haben

$$\operatorname{cof} u' = \operatorname{cof} \lambda' \operatorname{cof} \omega,$$

$$\operatorname{cof} u''' = \operatorname{cof} \lambda''' \operatorname{cof} (C''' - C' + \omega)$$

D 5

also

also  $u' = 9^\circ 32' 54''$ ,  $u''' = 14^\circ 0' 40''$ , und  
 $u''' - u' = \chi = 4^\circ 27' 46''$ . Ich suche hier  $\phi$ , oder  
 die wahre Anomalie für die dritte Beobachtung, weil  
 diese der Sonne näher ist, mittelst der Formel

$$\operatorname{tang} \frac{1}{2} \phi = \cot \frac{1}{2} \chi - \frac{r''''}{r' \sin \frac{1}{2} \chi}$$

gibt  $\frac{1}{2} \phi = 67^\circ 56' 12''$ , also wahre Anomalie des Co-  
 meten in der dritten Beobachtung  $= 135^\circ 52' 24''$ . Ad-  
 dirt man zu  $\phi$  die Entfernung des Cometen vom  $\mathcal{S}$ , oder  
 $u''' = 14^\circ 0' 40''$ , so erhält man die Entfernung der  
 Sonnennähe vom niedersteigenden Knoten  $= 149^\circ 53' 4''$ :  
 also Länge des Periheliums  $4^\circ 25' 11'' 11''$ . Der Abstand  
 in der Sonnennähe  $\pi$  ist

$$\pi = r'''' \cos \frac{1}{2} \phi^2$$

$= 0,11782$ . Woraus denn auch endlich die Zeit von  
 der dritten Beobachtung bis zum Perihelium  $= 24$  Tage  
 20 Stunden 22', folglich die Zeit des Periheliums Octo-  
 ber 7 10<sup>u</sup> 22' gefunden wird.

### §. 48.

Die gefundenen Elemente sind also folgende:

Länge des  $\mathcal{S}$   $5^\circ 25' 18' 7''$

Neigung der Bahn  $41^\circ 21' 30''$

Länge der Sonnennähe  $4^\circ 25' 11'' 11''$

Abstand der Sonnennähe  $0,11782$

Zeit der Sonnennähe 1769 Oct. 7 10<sup>u</sup> 22'

Vergleicht man diese Elemente mit den bekannten, so  
 zeigt sich, daß sie den wahren sehr nahe kommen. Be-  
 sonders stimmen sie fast ganz genau mit denen, die Lam-  
 bert angegeben hat, überein, die gleichfalls aus Beob-  
 achtun-

achtungen vor der Sonnennähe, nur mit viel größerer Mühe und wiederholter Arbeit berechnet worden sind. Die bey Lambert und hier etwas zu groß herauskommende Inclination scheint man mehr den Beobachtungen als der Methode zuschreiben zu können. Herr Pingré hat mittelst derselben Beobachtungen, die ich hier gebraucht habe, nach Herrn de la Place Methode die Bahn des Cometen berechnet: sein Abstand und Zeit des Periheliums, (die andern Elemente hat er nicht bestimmt) weichen vielmehr von den wahren ab, als die hier gefundenen: und wie ungleich kürzer unsere Rechnung sey, wird eine auch nur flüchtige Vergleichung zeigen.

## §. 49.

Da sich in diesem Beyspiel Fehler der Methode und der Beobachtungen vermengen, will ich hier noch ein zweytes geben, worauf letztere keinen Einfluss haben können. Folgende Längen und Breiten des Cometen von 1681 sind nicht beobachtet, sondern von Halley aus seiner parabolischen Theorie dieses Cometen berechnet, und wir können also nun sehen, wie genau sich daraus die Abstände von Erde und Sonne durch unsere Methode wieder werden berechnen lassen.

Zeiten			$\alpha$	$\beta$
Jan.	5	6 <sup>u</sup> 1½'	0 <sup>z</sup> 8° 49' 49"	26° 15' 15"
	9	7 0	0 18 44 36	24 12 54
	13	7 9	0 26 0 21	22 17 30

Für diese Zeiten ist

A	log R
9 <sup>z</sup> 26° 22' 18"	9,99282
10 0 29 2	9,99303
10 4 33 20	9,99325

Also ist  $t' = 4,0411$ ,  $t'' = 4,0055$ , und  $T = 8,0466$ .

Hier.

Hieraus findet sich nun

$$\log M = 0,137562$$

und damit lassen sich die drey quadratischen Gleichungen

$$r' = \sqrt{0,96754 - 0,59292 e' + 1,24328 e'^2}$$

$$r'' = \sqrt{0,96941 - 0,40185 e' + 2,20087 e'^2}$$

$$k'' = \sqrt{0,019726 - 0,122756 e' + 0,265982 e'^2}$$

leicht berechnen. Setzt man nun  $e' = 1$ , so ist  $r' = 1,27..$ ,  $r'' = 1,65...$ , und  $k'' = 0,40..$  und damit  $T = 19,75$ . Es ist aber  $T = 8,0466$ . Folglich giebt diese Voraussetzung einen Fehler von 11,70 Tagen zu viel. Man nehme  $e' = 0,5$ , so ist  $r' = 0,99...$ ,  $r'' = 1,14..$ ,  $k'' = 0,155$  und  $T = 6,15$  Tage. Also der Fehler dieser Voraussetzung 1,90 Tage zu wenig.

Hieraus schliesseich, das  $e'$  nicht sehr von 0,56 entfernt seyn kann. Nun ist für

$$e' = 0,56$$

$$e' = 0,57$$

$$r' = 1,01262$$

$$r' = 1,01662$$

$$r'' = 1,19773$$

$$r'' = 1,20641$$

$$k'' = 0,18546$$

$$k'' = 0,19020$$

$$T = 8,0121$$

$$T = 8,2402$$

Der Fehler der ersten Voraussetzung ist  $= -0,0345$ : der Unterschied unter beyden Werthen von  $T = 0,2281$ . Folglich ist die curtirte Distanz, oder  $e' = 0,56151$ : und mithin

$$r' = 1,0139$$

$$r'' = 1,1991$$

Nach Halleys Theorie war um diese Zeit

$$r' = 1,0144$$

$$r'' = 1,2000$$

Man sieht also, das unsere Methode diese Distanzen bis auf die dritte Decimal-Stelle ganz genau angiebt.

## §. 50.

Diese Beyspiele werden hinreichend die Bequemlichkeit, Kürze und Sicherheit der hier vorgeschlagenen Berechnungsart einer Cometenbahn zeigen. Ich werde nur noch einige Bemerkungen beyfügen. Um aus den beyden *radiis vectoribus* und der Chorde  $r'$ ,  $r''$ ,  $k''$  die Zeit  $T$  zu berechnen, hat man die Formel

$$T = \frac{\left(\frac{r' + r'' + k''}{2}\right)^{\frac{3}{2}} - \left(\frac{r' + r'' - k''}{2}\right)^{\frac{3}{2}}}{3 \sqrt{2}}$$

Um sie bequemer aufzulösen, hat man Tafeln berechnet. Man nimmt nemlich

$$B = \frac{r' - r'' + k''}{2}$$

und

$$D = \frac{r' + r'' - k''}{2}$$

und sucht für  $B$  und  $D$  in den Tafeln die zugehörigen Zeiten, deren Differenz, oder wenn der Winkel an der Sonne mehr als  $180^\circ$  beträgt, deren Summe die Zeit  $T$  giebt.

Solche Tafeln finden sich in der Berliner Sammlung, doch sind diese nicht sehr correct. Besser und genauer hat sie Hr. Pingré in seiner Cometographie geliefert.

Da diese Tafeln nur durch alle hundert Theile von  $B$  und  $D$  gehn, so habe ich ihren Gebrauch nur dann bequem finden können, wenn, wie bey den ersten vorläufigen Versuchen mit einem Werth von  $\varrho'$ , keine große Schärfe erforderlich ist. Will man genau rechnen, so erfordert der Proportionaltheil viele Mühe, besonders da man sich fast nie mit den ersten Differenzen begnügen kann. Hier ist es ungleich leichter, unmittelbar aus  $B$   
und

und D die zugehörigen Zeiten zu berechnen. Dieß geschieht sehr bequem durch die Formeln

$$\log z' = \log B + \frac{1}{2} \log B + 1,4378117$$

$$\log z'' = \log D + \frac{1}{2} \log D + 1,4378117$$

wobey  $z' = z''$  fodann die Zeit, in Tagen und Decimaltheilen derselben angeht. Es sey z. B. wie im vorigen §.  $r' = 1,01262$ .  $r'' = 1,19773$ ,  $k'' = 0,18546$ , so steht die Rechnung so

$$\begin{array}{r} r' = 1,01262 \\ r'' = 1,19773 \\ \hline \text{Summe} = 2,21035 \\ \frac{1}{2} \text{ Summe} = 1,10517 \\ \frac{1}{2} k'' = 0,09273 \\ \hline B = 1,19790 \\ D = 1,01244 \end{array}$$

$$\begin{array}{ll} \log B = 0,078421 & \log D = 0,005369 \\ \frac{1}{2} \log B = 0,039211 & \frac{1}{2} \log D = 0,002685 \\ \log \text{const} = 1,437812 & \log \text{const} = 1,437812 \\ \hline \log z' = 1,555444 & \log z'' = 1,445866 \\ z' = 35,9290 & z'' = 27,9169 \end{array}$$

Der Unterschied zwischen beyden giebt die Zeit  $T = 8,0121$  Tage. Wo die Schärfe bis auf einzelne Zeitsecunden getrieben werden soll, muß man noch die fünfte Decimalstelle mitnehmen. Denn  $r''$  ist  $= 0,0000116$  eines Tages, und  $0,0001$  eines Tages  $= 8'',64$ .

### §. 51.

Bey etwas langwierigen Rechnungen ist es immer gut, von Zeit zu Zeit Prüfungsmittel zu haben, wodurch man sich von der Richtigkeit der geführten Rechnung überzeugen kann. Die hier vorgeschlagene Methode bietet mehrere dergleichen dar. Am Ende der Rechnung wird es indessen gut seyn, aus den gefundenen Elementen und den Zeiten der Beobachtung wieder  $\chi$ , und sodann

Dann auch die geocentrische Länge und Breite des Cometen zur Zeit der mittlern Beobachtung zu berechnen. Ersteres verlohrt von der Rechnung, wenigstens von dem letztern Theile derselben: letzteres zeigt zugleich die grössere oder geringere Genauigkeit der gefundenen Bahn. So finde ich aus den für den Cometen von 1769 im §. 47. 48. herausgebrachten Elementen am 8ten Sept. um 14 Uhr, die wahre Anomalie  $\equiv 138^{\circ} 19' 55''$  und den Logarithmen seines Abstandes von der Sonne  $\equiv 9,969155$ , hieraus die geocentrische Länge  $\equiv 3^{\circ} 10' 57' 57''$ , die Breite  $\equiv 22^{\circ} 5' 52''$  südlich. Der Fehler in Ansehung der Länge ist  $- 2' 57''$ , in Ansehung der Breite  $+ 6' 30''$ . Fehler, die für die erste rohe Bestimmung einer Cometenbahn klein genug sind.

#### §. 52.

Man hat viele Tafeln, um aus der gegebenen Zeit die wahre Anomalie eines Cometen, und aus der wahren Anomalie die Zeit zu finden, worin der Comet sie beschrieben hat. Sie sind in vielen astronomischen Werken und Sammlungen anzutreffen. Die bequemste und vollständigste ist unstreitig diejenige, die in einem nicht corpulenten, wenig bekannten, aber sehr schätzbaren Buche: *Barcker Account of the Discoveries concerning Comets*, London 1757. gr. 4. enthalten ist. Die zweyte Tafel dieses kleinen Werks giebt für alle fünf Minuten der wahren Anomalie den zugehörigen parabolischen Raum, und den Logarithmen des Abstandes des Cometen, dessen Distanz in der Sonnennähe  $\equiv 1$  ist, mit den ersten Differenzen an, und hieraus läst sich für jeden Cometen, und jede gegebene Zeit vom Perihelium in aller Schärfe wahre Anomalie, und Abstand von der Sonne durch

durch eine Rechnung finden, die viel leichter ist, als bey den gewöhnlichen Cometentafeln. \*) Es ist sehr zu bedauern, daß Barkers Abhandlung dem Hrn. Pingré unbekannt geblieben ist. \*\*)

\*) Eben wegen dieser vorzüglichen Bequemlichkeit und Seltenheit des engl. Originals ist diese fast ganz unbekannte und nirgends sonst erschienene Tafel, hier ganz abgedruckt worden, wodurch man sowohl dem Wunsch des Hn. Verf. nachzukommen, als auch den Astronomen einen angenehmen Dienst zu erweisen hoft. Anweisung und Beyspiele zur Erläuterung ihres Gebrauchs, wird man bey der Tafel selbst finden.

Anmerk. d. Herausgebers.

\*\*) Der vollständige Titel des angeführten Werks heißt: *An Account of the Discoveries concerning comets, with the way to find their orbits, and some improvements in constructing and calculating their places, for wick reason are here added new tables, fitted to those purposes: particularly with regard to that comet, which is soon expected to return, by Thomas Barker, Gent. London, J. Whiston and B. White. 1757. gr. 4. 54<sup>e</sup> Seit. und eine Kupfertafel.* Die darinn vorgelegene Methode zur Findung einer Cometenbahn ist die Newtonsche, die Barker zur Rechnung eingerichtet und erläutert hat, indem er alle auflösende Triangel und Proportionen vollständig angiebt. Für Liebhaber der Cometengeschichte führe ich noch drey ganz unbekannte Beobachtungen des großen und berühmten Cometen von 1744 daraus an, die Barkern von Morris mitgetheilt, und fast  $1\frac{1}{2}$  Monat vor den bisher bekannten gemacht wurden

		Länge	Breite
1745 Oct. 22	2 <sup>s</sup>	26° 46'	7° 35' N.
		24 14	8 28
Novb. 1		21 25	9 26

Die Stunde ist nicht bestimmt: Barker glaubt, daß man etwa 8 oder 9 Uhr Abends (8U. 17') annehmen kann, und findet auch diese Beobachtungen mit den parabolischen Elementen des Cometen übereinstimmend.

## §. 53.

Endlich muß ich noch, ehe ich diesen Abschnitt schliesse, anführen, daß Hr. Schulze in den Abhandlungen der Berliner Akademie der Wissenschaften eine Methode zur Berechnung der Cometen vorgeschlagen hat, die mit der hier vorgetragenen in Ansehung der Grundsätze, worauf sie beruht, und in Ansehung des Ganges der Rechnung, einige Aehnlichkeit hat. Diese Rechnung des Hrn. Schulze ist indessen viel weitläufiger und unbequemer: hauptsächlich wohl deswegen, weil er nicht voraussetzt, daß auch die Chorde der Erdbahn im Verhältniß der Zeiten geschnitten werde, und weil er statt des curtirten Abstandes von der Erde, den Abstand des Cometen von der Sonne in der ersten Beobachtung als die zu suchende unbekannte GröÙe annimmt. \*) Zugleich ist dabey ein kleiner Übereilungsfehler vorgefallen. Herr Schulze sagt nemlich, Lambert habe bewiesen, daß bey fast gleichen Zwischenzeiten der *radius vector* in der mittlern Beobachtung die Chorde der Cometenbahn sehr nahe im Verhältniß der Zeiten schneide: *pourvu qu'on emploie des observations assez distantes entr'elles*. Man würde dies bloß für einen Druckfehler halten: allein bey Anwendung seiner Methode auf den Cometen von 1779 wählt er wirklich die von einander entferntesten Beobachtungen, die er nur hatte, macht die Zwischenzeit von mehr als 80 Tagen, und bringt deswegen auch ganz natürlich Elemente dieses Cometen heraus, die von den wahren ungemein verschieden sind.

Vier-

\*) *Moyen simple et facile pour déterminer par approximation l'orbite d'une comète. Nouveaux Mémoires de l'Académie 1782. p. 129 sqq.*