

Ueber das Verhältniss des loxodromischen Weges zum sphärischen.

Von Dr. Karl Friesach.

Es seien m, m_1 zwei Punkte der hier kugelförmig angenommenen Erdoberfläche, φ, φ_1 und Φ, Φ_1 ihre geographischen und vergrösserten Breiten, λ ihr Längenunterschied, α und β ihr loxodromischer und sphärischer gegenseitiger Abstand; deren letzterer als eine gegebene, constante Grösse betrachtet werden soll, endlich, Kürze halber, $\varphi - \varphi_1 = \delta$, $\Phi - \Phi_1 = D$, so gelten die Gleichungen

$$\cos \lambda = \frac{\cos \beta - \sin \varphi_1 \sin \varphi}{\cos \varphi_1 \cos \varphi} \quad . \quad . \quad . \quad 1.)$$

$$\alpha = \frac{\delta}{D} \sqrt{\lambda^2 + D^2} \quad . \quad . \quad . \quad 2.)$$

λ und β werden hier als positive innerhalb der Grenzen 0 und π liegende Grössen betrachtet. δ und D haben stets das nämliche Zeichen, und unter $\sqrt{\lambda^2 + D^2}$ ist immer die positive Wurzel zu verstehen.

α erscheint hier als eine Function der beiden Veränderlichen φ und φ_1 . Lässt man aber m_1 einen fixen Punkt der Kugeloberfläche sein, so hängt α nur von der einen Veränderlichen φ ab. Da es gleichgiltig ist, welchen Pol man als den positiven annimmt, betrachte ich hier φ_1 stets als eine positive Grösse. Aus 1.) folgt

$$\left. \begin{aligned} \sin \frac{\lambda}{2} &= \sqrt{\frac{\cos(\varphi - \varphi_1) - \cos \beta}{2 \cos \varphi_1 \cos \varphi}} \\ \cos \frac{\lambda}{2} &= \sqrt{\frac{\cos(\varphi + \varphi_1) + \cos \beta}{2 \cos \varphi_1 \cos \varphi}} \\ \operatorname{tg} \frac{\lambda}{2} &= \sqrt{\frac{\cos(\varphi - \varphi_1) - \cos \beta}{\cos(\varphi + \varphi_1) + \cos \beta}} \\ \sin \lambda &= \frac{V[\cos(\varphi - \varphi_1) - \cos \beta][\cos(\varphi + \varphi_1) + \cos \beta]}{\cos \varphi_1 \cos \varphi} \end{aligned} \right\} \quad . \quad 3.)$$

$$\frac{d\lambda}{d\varphi} = \frac{\sin \varphi_1 - \cos \beta \sin \varphi}{\cos \varphi_1 \cos \varphi^2 \sin \lambda} \dots \dots \dots 4.)$$


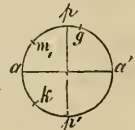

Ferner ist $\Phi = l \operatorname{tg}. (45^\circ + \frac{\varphi}{2}) = l \frac{1 + \sin \varphi}{\cos \varphi}$

$$\frac{dD}{d\varphi} = \frac{d\Phi}{d\varphi} = \frac{1}{\cos \varphi} \dots \dots \dots 5.)$$

Endlich folgt aus 2.)

$$\frac{d\alpha}{d\varphi} = \frac{D^3 + \delta D \lambda \frac{d\lambda}{d\varphi} - \lambda^2 (\frac{\delta}{\cos \varphi} - D)}{D^2 \sqrt{\lambda^2 + D^2}} \dots \dots 6.)$$

Indem φ alle mit der Gleichung 2.) vereinbarten Werthe durchläuft, beschreibt m um m_1 einen Kreis, der von dem Meridiane des Punktes m_1 halbirt wird. An den Durchschnittspunkten hat φ seinen kleinsten und seinen grössten Werth, die ich durch φ_k und φ_g bezeichne und ist, je nach den Werthen von φ_1 und β , entweder $\lambda = 0$ oder $\lambda = \pi$. In dieser Beziehung sind die folgenden drei Fälle zu unterscheiden :

- | | | | |
|---|---|---|---|
| I. $\beta < \frac{\pi}{2} - \varphi_1$ | $\left\{ \begin{array}{l} \varphi_k = \varphi_1 - \beta \\ \varphi_g = \varphi_1 + \beta \end{array} \right.$ | $\left. \begin{array}{l} \lambda = 0 \\ \lambda = 0 \end{array} \right\}$ |  |
| II. $\frac{\pi}{2} - \varphi_1 < \beta < \frac{\pi}{2} + \varphi_1$ | $\left\{ \begin{array}{l} \varphi_k = \varphi_1 - \beta \\ \varphi_g = \pi - \varphi_1 - \beta \end{array} \right.$ | $\left. \begin{array}{l} \lambda = 0 \\ \lambda = \pi \end{array} \right\}$ |  |
| III. $\beta > \frac{\pi}{2} + \varphi_1$ | $\left\{ \begin{array}{l} \varphi_k = \beta - \varphi_1 - \pi \\ \varphi_g = \pi - \varphi_1 - \beta \end{array} \right.$ | $\left. \begin{array}{l} \lambda = \pi \\ \lambda = \pi \end{array} \right\}$ |  |

In den beigezeichneten Figuren bedeutet der Kreis den Erdmeridian des Punktes m_1 , pp' die Erdachse, aa' den Aequator k und g den Punkt m in jenen Lagen, wo $\varphi = \varphi_k$ und $\varphi = \varphi_g$.

Für $\lambda = 0$, ist $\alpha = \beta$, folglich ein Minimum; für $\lambda = \pi$ aber ist α ein Maximum, wie aus Folgendem erhellt.

Indem φ und λ sich gleichzeitig ihren Grenzwerten — d. i. φ_k oder φ_g und π — unendlich nähern, wird das zweite Glied

des Ausdruckes für $\frac{d\alpha}{d\varphi}$ (s. Gl. 6.) unendlich gross, während die übrigen Glieder endliche Werthe behalten. Da aber der Nenner nur positiv sein kann und diess auch von dem Producte $dD \lambda$ gilt, so haben, in diesem Falle, $\frac{d\alpha}{d\varphi}$ und $\frac{d\lambda}{d\varphi}$ das nämliche Zeichen. Nun ist für $\varphi = \pi - \varphi_1 - \beta$:

$$\frac{d\lambda}{d\varphi} = - \frac{\sin \beta}{\cos \varphi_1 \cos (\varphi_1 + \beta) \sin \lambda} > 0, \text{ wegen } \varphi_1 + \beta > \frac{\pi}{2}$$

und für $\varphi = \beta - \varphi_1 - \pi$:

$$\frac{d\lambda}{d\varphi} = \frac{\sin \beta}{\cos \varphi_1 \cos (\beta - \varphi_1) \sin \lambda} < 0, \text{ wegen } \beta - \varphi_1 > \frac{\pi}{2}$$

α ist also im Wachsen, wenn sich m sehr nahe bei g , im Abnehmen aber, wenn es sich sehr nahe bei k befindet. Da aber φ an diesen Punkten seinen grössten und seinen kleinsten Werth hat, so findet in beiden Fällen ein Maximum statt.

Aus dem Gesagten ist ersichtlich, dass, indem sich m auf seinem Kreise, von k nach g bewegt, der loxodromische Bogen α , im Falle *I* mindestens einmal ein Maximum, im Falle *III* aber mindestens einmal ein Minimum werden muss. Diese und sämtliche sonst noch etwa ausserhalb des Meridians von m_1 vorhandene Minima und Maxima müssen der Gleichung

$$\frac{d\alpha}{d\varphi} = 0$$

Genüge leisten. Leider ist diese Gleichung solcher Art, dass sie keine allgemeine Auflösung nach φ gestattet. Nur das Eine lässt sich leicht aus 6.) ableiten, dass im Allgemeinen für $\varphi = \varphi_1$,

α kein Maximum sein kann, es wäre denn $\varphi g = \varphi_1$, d. i. $\varphi_1 = \frac{\pi - \beta}{2}$.

Denn in diesem Falle nimmt $\frac{d\alpha}{d\varphi}$ die Form $\frac{0}{0}$ an und kann der Werth dieses Bruches auf die bekannte Art durch Differentiiren des Zählers und des Nenners bestimmt werden. Aus 6.) folgt

$$\frac{d\alpha}{d\varphi} = \frac{D}{\sqrt{\lambda^2 + D^2}} + \frac{\delta \lambda \frac{d\lambda}{d\varphi}}{D \sqrt{\lambda^2 + D^2}} - \frac{\lambda^2 (\delta - D \cos \varphi)}{D^2 \cos \varphi \sqrt{\lambda^2 + D^2}}$$

Setzt man $\varphi = \varphi_1$, so verschwindet das erste Glied dieses Ausdruckes; das zweite verwandelt sich in

$$\frac{\delta \frac{d\lambda}{d\varphi}}{D} = \cos \varphi_1 \frac{d\lambda}{d\varphi},$$

und das dritte in $-\frac{\lambda(\delta - D \cos \varphi)}{D^2 \cos \varphi}$

$$\text{Nun ist } \frac{\delta - D \cos \varphi}{D^2 \cos \varphi} = \frac{D \sin \varphi}{2D - D^2 \sin \varphi} = \frac{\sin \varphi_1}{2}$$

Man hat sonach

$$\frac{d\alpha}{d\varphi} = \cos \varphi_1 \frac{d\lambda}{d\varphi} - \frac{\lambda \sin \varphi_1}{2}$$

Mit Rücksicht auf die Gleichung 3.) und 4.) ist aber

$$\begin{aligned} \cos \varphi_1 \frac{d\lambda}{d\varphi} &= \frac{\sin \varphi_1 (1 - \cos \beta)}{\sqrt{(1 - \cos \beta)(\cos 2\varphi_1 + \cos \beta)}} \\ &= \sin \varphi_1 \sqrt{\frac{1 - \cos \beta}{\cos 2\varphi_1 + \cos \beta}} = \sin \varphi_1 \operatorname{tg} \frac{\lambda}{2} \end{aligned}$$

Es ist daher auch

$$\frac{d\alpha}{d\varphi} = \sin \varphi_1 \left(\operatorname{tg} \frac{\lambda}{2} - \frac{\lambda}{2} \right)$$

Dieser Ausdruck kann nur positiv sein. Für $\varphi = \varphi_1$, befindet sich daher α im Zustande des Wachsens und muss für einen Werth $\varphi > \varphi_1$ ein Maximum werden. Nur in dem genannten Ausnahmefalle, wo $\varphi_1 = \frac{\pi - \beta}{2}$ findet, für $\varphi = \varphi_1$ ein Maximum statt.

Da es mir nicht gelang, sämtliche Minima und Maxima des loxodromischen Bogens α aus der Gleichung $\frac{d\alpha}{d\varphi} = 0$ abzuleiten, entschloss ich mich, den empirischen Weg einzuschlagen. Für ein gegebenes β berechnete ich zahlreiche Werthe von α , die ich, in Seemeilen oder Bogenminuten ausgedrückt, nach den Argumenten φ_1 und φ geordnet, in Tabellen zusammenstellte. (S. die beigegebenen Tabellen) Die Horizontalreihen dieser Tabellen zeigen keine anderen Minima und Maxima, als die schon betrachteten, wofern $2\varphi_1 > \mathcal{E}$. Im entgegengesetzten Falle aber tritt an der Stelle, wo $\varphi = -\varphi_1$, ein neues Minimum auf, was, in den Fällen I und II, nothwendig ein Maximum zwischen $\varphi = k$ und $\varphi = -\varphi_1$ zur Folge hat. Jenes Minimum betreffend, kann

leicht bewiesen werden, dass dasselbe nicht allgemein für $\varphi = -\varphi_1$ statthaben könne. Denn, wäre diess der Fall, so müsste $\frac{d\alpha}{d\varphi}$, wenn man in diesem Ausdrücke $\varphi = -\varphi_1$ setzt, für jeden Werth von φ_1 verschwinden, oder es müsste

$$\frac{\lambda^2}{4} \left(\frac{\varphi}{\cos \varphi} - \Phi \right) + \frac{\lambda}{2} \cdot \frac{\varphi \Phi \sin \varphi}{\cos \varphi \sqrt{1 - 2 \sin^2 \varphi^2}} - \Phi^3 = 0,$$

wobei $\cos \frac{\lambda}{2} = \frac{\cos \frac{\beta}{2}}{\cos \varphi}$, eine identische Gleichung sein. Da

aber diess nicht der Fall ist, obgleich obiger Ausdruck immer einen sehr kleinen Werth hat, auch dann, wenn man φ, Φ, λ in Bogenminuten angibt, wodurch sie grosse Zahlwerthe annehmen können, beweisen jene Tabellen nur, dass das in Rede stehende Minimum in der Nähe von $\varphi = \varphi_1$ liegen müsse.

Nachdem ich mich umsonst bemüht hatte, dieses Minimum durch Reihen analytisch nachzuweisen, gelang mir der Nachweis endlich dadurch, dass ich in die Gl. 2.) anstatt der geographischen Breiten φ und φ_1 , deren Summe und Differenz einführte.

Setzt man $\varphi_1 + \varphi = s, \varphi - \varphi_1 = \delta$, so ist $\varphi = \frac{s + \delta}{2}$

und $\varphi_1 = \frac{s - \delta}{2}$, und ergeben sich nachstehende Gleichungen:

$$D = l \operatorname{tg}. (45^\circ + \frac{s + \delta}{4}) - l \operatorname{tg}. (45^\circ + \frac{s - \delta}{4}) \quad . \quad 7.)$$

$$\frac{dD}{ds} = \frac{1}{2 \cos \frac{s + \delta}{2}} - \frac{1}{2 \cos \frac{s - \delta}{2}} = \frac{2 \sin \frac{s}{2} \sin \frac{\delta}{2}}{\cos \delta + \cos s} \quad 8.)$$

$$\left. \begin{aligned} \sin \frac{\lambda}{2} &= \sqrt{\frac{\cos \delta - \cos \beta}{\cos \delta + \cos s}} \\ \cos \frac{\lambda}{2} &= \sqrt{\frac{\cos s + \cos \beta}{\cos \delta + \cos s}} \\ \operatorname{tg}. \frac{\lambda}{2} &= \sqrt{\frac{\cos \delta - \cos \beta}{\cos s + \cos \beta}} \end{aligned} \right\} \quad . \quad . \quad . \quad . \quad 9.)$$

$$\frac{d\lambda}{ds} = \frac{\sin s}{\cos \delta + \cos s} \sqrt{\frac{\cos \delta - \cos \beta}{\cos s + \cos \beta}} = \frac{\sin s \operatorname{tg}. \frac{\lambda}{2}}{\cos \delta + \cos s} \quad 10.)$$

$$\frac{d\alpha}{ds} = \frac{\delta\lambda}{D\sqrt{\lambda^2 + D^2}} \left(\frac{d\lambda}{ds} - \frac{\lambda}{D} \frac{dD}{ds} \right) \quad 11.)$$

$$\frac{dD}{d\delta} = D' = \frac{2 \cos \frac{s}{2} \cos \frac{\delta}{2}}{\cos \delta + \cos s} \quad 12.)$$

$$\frac{d^2 D}{d\delta^2} = D'' = \frac{2 \cos \frac{s}{2} \sin \frac{\delta}{2} \left(\sin \frac{s^2}{2} + \cos \frac{\delta^2}{2} \right)}{(\cos \delta + \cos s)^2} \quad 13.)$$

$$\frac{d\lambda}{d\delta} = \lambda' = - \frac{\cot \frac{\lambda}{2} \sin \frac{\delta}{2}}{\cos \delta + \cos s}$$

$$\frac{d^2 \lambda}{d\delta^2} = \lambda'' = - \frac{\cot \frac{\lambda}{2}}{\cos \delta + \cos s} \left(1 + \cos s \cos \delta + \frac{\sin \delta^2}{2 \sin \frac{\lambda^2}{2}} \right) \quad 14.)$$

$$\frac{d\alpha}{d\delta} = \frac{D^3 + \delta D \lambda \lambda' + \lambda^2 (D - \delta D')}{D^2 \sqrt{\lambda^2 + D^2}} \quad 15.)$$

Da, wie leicht einzusehen, α unverändert bleibt, wenn s oder δ sein Zeichen ändert, können s und δ immer als positive, zwischen den Grenzen 0 und π enthaltene Grössen angesehen werden.

Für $s = 0$, wird $\frac{dD}{ds} = 0$ und $\frac{d\lambda}{ds}$, folglich auch $\frac{d\alpha}{ds} = 0$.

Es lässt sich nun zeigen, dass $\frac{d\alpha}{ds}$ nur positiv sein kann.

Wie (aus 11.) ersichtlich, stimmt das Zeichen von $\frac{d\alpha}{ds}$ mit demjenigen des in der Klammer stehenden Ausdruckes überein, welcher jedoch stets positiv ist. Denn, mit Rücksicht auf 8.) und 10.) ist

$$\begin{aligned} \frac{d\lambda}{ds} - \frac{\lambda}{D} \frac{dD}{ds} &= \frac{\sin s \operatorname{tg} \frac{\lambda}{2} - \frac{2\lambda}{D} \sin \frac{s}{2} \sin \frac{\delta}{2}}{\cos \delta + \cos s} \\ &= \frac{2 \sin \frac{s}{2}}{\cos \delta + \cos s} \left(\cos \frac{s}{2} \operatorname{tg} \frac{\lambda}{2} - \frac{\lambda}{D} \sin \frac{\delta}{2} \right) \quad 16.) \end{aligned}$$

und da $\sin \frac{s}{2}$ und $\cos \delta + \cos s = 2 \cos \frac{s+\delta}{2} \cos \frac{s-\delta}{2}$

= $\cos \varphi \cos \varphi_1$ nur positiv sein können, hat $\frac{d\alpha}{d\delta}$ das Zeichen des in 16.) in der Klammer stehenden Factors oder des Aus-

druckes $\cos \frac{s}{2} - \frac{\frac{\lambda}{2}}{\operatorname{tg} \frac{\lambda}{2}} \cdot \frac{2 \sin \frac{\delta}{2}}{D}$, welcher positiv ist, wenn

$\cos \frac{s}{2} > \frac{2 \sin \frac{\delta}{2}}{D}$. Dass Letzteres wirklich der Fall ist, kann auf folgende Art bewiesen werden:

$$\begin{aligned} \text{Da } D, \text{ für } \delta = 0, \text{ verschwindet, ist } D &= \int_0^\delta D' d\delta \\ &= \int_0^\delta \frac{2 \cos \frac{s}{2} \cos \frac{\delta}{2}}{\cos \delta + \cos s} d\delta = \int_0^\delta \frac{2 \cos \frac{s}{2} \cos \frac{\delta}{2}}{1 + \cos s} d\delta = \\ &= \frac{1}{\cos \frac{s}{2}} \int_0^\delta \cos \frac{\delta}{2} d\delta = \frac{2 \sin \frac{\delta}{2}}{\cos \frac{s}{2}} \end{aligned}$$

Es ist also $D > \frac{2 \sin \frac{\delta}{2}}{\cos \frac{s}{2}}$ oder $\cos \frac{s}{2} > \frac{2 \sin \frac{\delta}{2}}{D}$, w. z. B. w.

$\frac{d\alpha}{ds}$ ist also immer positiv d. h. α wächst bei constanten δ , zugleich mit s , und erlangt, zugleich mit diesem, den kleinsten und grössten Werth. Das Minimum von α findet daher statt für $s = 0$, das Maximum, für $s = \pi - \beta$. Dass s den Werth $\pi - \beta$ nicht überschreiten kann, ergibt sich aus der Gleichung $\operatorname{tg} \frac{\lambda}{2} = \sqrt{\frac{\cos \delta - \cos \beta}{\cos s + \cos \beta}}$, welche zeigt, dass λ mit zunehmendem s fortwährend wächst, und, für $s = \pi - \beta$, seinen grössten Werth, d. i. π , annimmt.

Das Minimum für $s = 0$ erklärt nun auch das in den Horizontalreihen der Tabellen, bei $\varphi = -\varphi_1$, auftretende Minimum. In diesen Tabellen entsprechen die der Geraden $\left. \begin{matrix} a & b \\ c & d \end{matrix} \right\}$

parallelen Diagonalreihen einem constanten $\left. \begin{matrix} d \\ s \end{matrix} \right\}$, und liegen die Minima der mit ab parallelen Diagonalreihen sämmtlich in der Diagonalreihe cd . Da nun diese Minima sämmtlich klein sind, und dem kleinstmöglichen Werthe, d. i. β , nahe kommen, so begreift man, dass auch die Horizontalreihen in der Nähe der zuletzt genannten Diagonalreihe im Allgemeinen ein Minimum zeigen werden.

Minder durchsichtig, als bei constantem δ , ist das Verhalten von α , bei constantem s , indem $\frac{d\alpha}{d\delta}$ sowohl positiv als negativ sein kann.

Für $\delta = 0$, wird auch $\frac{d\alpha}{d\delta} = 0$. Denn in diesem Falle ergibt sich aus den Gleichungen 12.)—15.):

$$\left. \begin{aligned} D' &= \frac{1}{\cos \frac{s}{2}} \\ D'' &= 0 \\ \lambda' &= 0 \\ \lambda'' &= -\frac{\cot \frac{\lambda}{2}}{2 \cos \frac{s}{2}} \end{aligned} \right\} \cdot 17.) \quad \left. \begin{aligned} \frac{\delta}{D} &= \frac{1}{D'} = \cos \frac{s}{2} \\ \frac{\lambda'}{D} &= \frac{\cot \frac{\lambda}{2}}{2 \cos \frac{s}{2}} \\ \frac{D''}{D} &= \frac{1 + \sin \frac{s^2}{2}}{4 \cos \frac{s^2}{2}} \end{aligned} \right\} \cdot 18.)$$

$$\begin{aligned} \frac{d\alpha}{d\delta} &= \frac{D^3 + \delta D \lambda \lambda' + \lambda^2 (D - \delta D')}{\lambda D^2} \\ &= \frac{D}{\lambda} + \frac{\delta \lambda'}{D} + \frac{\lambda (D - \delta D')}{D^2} \end{aligned}$$

Die beiden ersten Glieder verschwinden, und wegen

$$\frac{D - \delta D'}{D^2} = -\frac{\delta D''}{2 D D'}, \text{ verschwindet auch das dritte.}$$

Bei constantem s , wird daher α , für $\delta = 0$, entweder ein Minimum oder ein Maximum. Ob das Eine oder das Andere der Fall ist, hängt von den Werthen s und β ab, und kann die hierüber entscheidende Relation auf folgende Art gefunden werden:

Offenbar findet hier ein Minimum oder ein Maximum statt.

je nachdem $\frac{d^2\alpha}{d\delta^2}$ positiv oder negativ ausfällt. Wenn man die

Gleichung 15.) nach δ differentiirt, erhält man eine Reihe von Brüchen, welche man auf den gemeinschaftlichen Nenner $D^3 (\lambda^2 + D^2)^3$ bringen kann, worauf dieselben, indem man $\delta = 0$ setzt, sämmtlich die Form $\frac{0}{0}$ annehmen, da sowohl der gemeinschaftliche Nenner, als sämmtliche Zähler verschwinden. Betrachtet man δ als eine kleine Grösse erster Ordnung, so erweisen sich auch D, λ', D'' als kleine Grössen erster Ordnung. Bei der Bestimmung des Werthes der unter der Form $\frac{0}{0}$ erscheinenden Brüche, können nun alle Zählerglieder, deren Ordnungszahl bezüglich der Grössen δ, D, λ', D'' , die Ordnungszahl des Nenners — d. i. 3 — überschreitet, weggelassen werden, worauf nach gehöriger Reduction nur folgende Zählerglieder übrig bleiben:

$$2 \lambda^4 D' (\delta D' - D) - \lambda^4 \delta D D'' + \lambda^3 D (2 D \lambda' - 2 \delta D' \lambda' + 3 \delta D \lambda'') + \lambda^2 D^2 D' (3 \delta D' - 2 D).$$

Für $\delta = 0$, wird der Nenner gleich $\lambda^3 D^3$, und hat man

$$\frac{d^2 \alpha}{d^2} = \frac{2 \lambda D' (\delta D' - D)}{D^3} - \frac{\lambda \delta D''}{D^2} + \frac{2 \lambda'}{D} - 2 D' \cdot \frac{\delta \lambda'}{D^2} + \lambda'' \cdot \frac{\delta}{D} + \frac{D'}{\lambda} (3 D' \cdot \frac{\delta}{D} - 2).$$

Berücksichtigt man, dass $\frac{\delta D' - D}{D^3} = \frac{\delta D''}{3 D' D^2}$,

so erhält man mit Hilfe der Gleichung 18.):

$$\frac{d^2 \alpha}{d \delta^2} = \frac{12 - 6 \lambda \cot \frac{\lambda}{2} - \lambda^2 (1 + \sin \frac{s^2}{2})}{12 \lambda \cos \frac{s}{2}} \quad 19.)$$

$$\text{wo } \sin \frac{\lambda}{2} = \frac{\sin \frac{\beta}{2}}{\cos \frac{s}{2}}.$$

Es findet also ein Minimum oder Maximum statt, je nachdem der Zähler des Bruches 19.) positiv oder negativ ist.

Man folgert hieraus, dass für kleine β und s , weil dann $\cos \frac{\lambda}{2}$ sehr gross, der Fall des Maximums, dass hingegen, wenn β wenig von π verschieden ist, jener des Minimums eintritt.

Wie oben gezeigt wurde, fällt bei constantem δ , das Maximum von α mit $s = \pi - \beta$ und $\lambda = \pi$ zusammen, und da dies für jeden Werth δ gilt, so sind sämmtliche Maxima in der Formel

$$A = \frac{\delta}{D} \sqrt{\pi^2 - D^2}, \text{ wo } D = l \frac{1 + \cos \frac{\beta - \delta}{2}}{\sin \frac{\beta - \delta}{2}} - l \frac{1 + \cos \frac{\beta + \delta}{2}}{\sin \frac{\beta + \delta}{2}}$$

begriffen, unter welchen sich auch der grösste Werth, welchen α überhaupt erreichen kann, befindet. Es lässt sich nun leicht beweisen, dass dieser grösstmögliche Werth nur dann für $\delta = 0$ stattfinden könne, wenn $\beta > 124^\circ 37' 9''$.

Dem, setzt man in 19.) $\lambda = \pi$, so hat man

$$\frac{d^2 A}{d\delta^2} = \frac{12 - \pi^2 (1 + \cos \frac{\beta^2}{2})}{12 \pi \sin \frac{\beta}{2}}$$

An der Grenze, wo das Maximum mit dem Minimum wechselt, ist daher $12 - \pi^2 (1 + \cos \frac{\beta^2}{2}) = 0$, oder

$$\cos \frac{\beta}{2} = \frac{\sqrt{12 - \pi^2}}{\pi}, \text{ woraus } \frac{\beta}{2} = 62^\circ 18' 9'', \beta = 124^\circ 37' 8''.$$

Uebersteigt β diesen Grenzwert, so wird A ein Minimum und liegt der grösstmögliche Werth A zwischen $\delta = 0$ und $\delta = \beta$. Hieher gehört auch der Fall $\beta = \pi$, wo s constant gleich 0 ist und das Maximum für $\delta = 164^\circ 4' .5$, d. i. für $\varphi = - \varphi_1 = 82^\circ 2' .2$ stattfindet.

$z = 40^\circ = 2400'$

φ_1	φ									
	+90 ⁿ	+80 ⁿ	+70 ⁿ	+60 ⁿ	+50 ⁿ	+40 ⁿ	+30 ⁿ	+20 ⁿ	+10 ⁿ	0 ⁿ
+90 ⁿ	—	—	—	—	2400	—	—	—	—	—
80	—	—	—	3575	2582	2400	—	—	—	—
70	—	—	3694	2724	2550	2458	2400	—	—	—
60	—	3575	2724	2584	2496	2463	2426	2400	—	—
50	2400	2582	2550	2496	2480	2453	2429	2412	2400	—
40	—	2400	2458	2463	2453	2443	2422	2413	2405	2400
30	—	—	2400	2426	2429	2422	2417	2412	2406	2402
20	—	—	—	2400	2412	2413	2412	2407	2404	2402
10	—	—	—	—	2400	2405	2406	2404	2402	2400
0	—	—	—	—	—	2400	2402	2402	2400	2400

a

$z = 90^\circ = 5400'$

φ_1	φ									
	+90 ⁿ	+80 ⁿ	+70 ⁿ	+60 ⁿ	+50 ⁿ	+40 ⁿ	+30 ⁿ	+20 ⁿ	+10 ⁿ	0 ⁿ
+90 ⁿ	—	—	—	—	—	—	—	—	—	5400
80	—	—	—	—	—	—	—	—	7223	5711
70	—	—	—	—	—	—	—	7464	5993	5665
60	—	—	—	—	—	—	—	7583	6119	5795
50	—	—	—	—	—	—	—	7637	6177	5854
40	—	—	—	—	—	7637	6193	5854	5679	5566
30	—	—	—	—	—	—	—	—	—	—
20	—	—	—	—	—	—	—	—	—	—
10	—	—	—	—	—	—	—	—	—	—
0	5400	5711	5665	5605	5540	5495	5423	5407	5400	5400

a

b

Digitized by the Harvard University Eastern Asia Library for the Museum of Comparative Zoology (Cambridge, Massachusetts)

$\alpha = 120^\circ = 720'$

φ_1	φ																
	+60°	+50°	+40°	+30°	+20°	+10°	0°	-10°	-20°	-30°	-40°	-50°	-60°	-70°	-80°	-90°	
+90°	—	—	—	—	—	—	—	—	—	7200	—	—	—	—	—	—	
80	—	—	—	—	—	—	—	—	9031	7511	7200	—	—	—	—	—	
70	—	—	—	—	—	—	—	9237	7762	7438	7277	7200	—	—	—	—	
60	—	—	—	—	—	—	9312	7859	7523	7356	7269	7260	7200	—	—	—	
50	—	—	—	—	—	—	9342	7780	7557	7409	7290	7244	7230	7260	7200	—	
40	—	—	—	—	—	9348	7915	7569	7387	7288	7236	7230	7244	7269	7277	7200	
30	—	—	—	—	9353	7926	7573	7385	7279	7225	7210	7263	7222	7236	7290	7356	7438
20	—	—	—	9348	7926	7573	7385	7279	7225	7210	7263	7222	7236	7288	7409	7523	7762
10	—	9342	7915	7575	7385	7276	7220	7203	7225	7284	7387	7557	7859	9237	—	—	—
0	9312	7780	7569	7389	7279	7220	7200	7220	7279	7389	7569	7780	9312	—	—	—	—

$\alpha = 150^\circ = 900'$

φ_1	φ												
	+30°	+20°	+10°	0°	-10°	-20°	-30°	-40°	-50°	-60°	-70°	-80°	-90°
+90°	—	—	—	—	—	—	—	—	—	9000	—	—	—
80	—	—	—	—	—	—	—	—	10555	9243	9000	—	—
70	—	—	—	—	—	—	—	10604	9393	9163	9080	9000	—
60	—	—	—	—	—	—	10575	9396	9185	9132	9163	9242	9000
50	—	—	—	—	—	10526	9385	9165	9118	9185	9393	10555	—
40	—	—	—	—	10480	9355	9134	9085	9165	9396	10600	—	—
30	—	—	—	10446	9334	9103	9054	9134	9385	10575	—	—	—
20	—	—	—	10436	9317	9038	9103	9355	10526	—	—	—	—
10	—	10436	9308	9070	9005	9087	9334	10480	—	—	—	—	—
0	10446	9317	9030	9000	9070	9317	10446	—	—	—	—	—	—

ZOBODAT - www.zobodat.at

Zoologisch-Botanische Datenbank/Zoological-Botanical Database

Digitale Literatur/Digital Literature

Zeitschrift/Journal: [Mitteilungen des naturwissenschaftlichen Vereins für Steiermark](#)

Jahr/Year: 1876

Band/Volume: [13](#)

Autor(en)/Author(s): Friesach Carl

Artikel/Article: [Ueber das Verhältniss des loxodromischen Weges zum sphärischen. 97-108](#)