

Differentiation von (8) liefert für jedes kleine Fortschreiten auf der Lichtkurve :

$$(8a) \quad d\zeta_{0,w} = d\zeta + dt$$

Bei schwacher Krümmung der Lichtkurve ist außerdem : $\frac{dt}{d\zeta} \approx \frac{1}{\tan \zeta}$ (9)

III.4. der Refraktionswinkel Θ

$$(10) \quad \text{Aus (7a) , (8a) und (9) folgt : } d\zeta_{0,w} = - \tan \zeta \cdot \frac{dn}{n}$$

Die wahre Zenitdistanz des Lichtstrahls im Beobachtungsort ändert sich — beim Fortschreiten entlang der Lichtkurve um einen infinitesimalen Anteil — also entsprechend (10) . Die gesamte Änderung dieses Winkels auf dem Weg durch die ganze Atmosphäre von S nach B ist aber nun gerade der Unterschied zwischen der beobachteten Zenitdistanz an der Atmosphärengrenze in S , und derjenigen in B auf der Erdoberfläche , also der Winkel den die Tangenten an den Sehstrahl in diesen beiden Punkten einschließen , der Refraktionswinkel Θ . Bei "normaler" Krümmung des Lichtstrahls (konkav gegenüber der Erdoberfläche) sieht ein Beobachter in B nun ein leuchtendes kosmisches Objekt (Arnm. : es werden nur Lichtstrahlen von der Sonne kommend untersucht , die Refraktion macht sich jedoch auch bei jedem anderen kosmischen , und auch bei terrestrischen Objekten (z.B. Fata Morgana bei "anormaler Strahlenbrechung" u.ä.) bemerkbar) unter dem um Θ verminderten Zenitdistanzwinkel gegenüber einem gedachten Beobachter an der Atmosphärengrenze in S . Dieser Winkel Θ ergibt sich durch Integration von (10) über den gesamten Weg von S nach B :

$$(11) \quad \Theta = \int_S^B d\zeta_{0,w} = - \int_S^B \frac{dn}{n \tan \zeta} \quad \text{und aus (7b) und (11) wird endlich :}$$

$$(7b) \quad \text{Aus (7) findet man : } \tan \zeta = \frac{R_B \cdot n_0 \cdot \sin \zeta_0}{R_B^2 \cdot n_0^2 \cdot \sin^2 \zeta_0 - R_B^2 \cdot n_0^2 \cdot \sin^2 \zeta_0}$$

$$(12) \quad \Theta = - \int_{n(S)}^{n(B)} \frac{R_B \cdot n_0 \cdot \sin \zeta_0}{R_B^2 \cdot n_0^2 \cdot \sin^2 \zeta_0 - R_B^2 \cdot n_0^2 \cdot \sin^2 \zeta_0} \cdot dn$$

IV Der Brechungsindex in Abhängigkeit von der geometrischen Höhe

II.1. Um den Refraktionswinkel Θ zu berechnen , ist es nach (12) nötig den Brechungsindex n an jedem Ort der Lichtkurve , sowie die Änderung dn entlang dieser Kurve explizit zu kennen (die Werte $R_B \cdot n_0 \cdot \zeta_0$ im Beobachtungsort können z.B. durch Messungen bekannt sein) . Das kann nicht der Fall sein , da es nicht möglich ist , Informationen über den Brechungsindex an beliebiger Stelle der Lichtkurve zu beliebiger Zeit zu erhalten . Die Voraussetzung (III.1.) war jedoch , daß die Schichten gleichen Brechungsindex konzentrische Kugelschalen zum Erdmittelpunkt sind , d.h. der Brechungsindex ändert sich nur mit der geometrischen Höhe über der Erdoberfläche . Andererseits ist nach (3) der Brechungsindex der Luft nur eine Funktion der thermodynamischen Größen Temperatur , Druck , Dampfdruck . Auch diese Größen können zu einem beliebigen Zeitpunkt in einer beliebigen Höhe nicht bekannt sein . Durch sinnvolle Annahmen über die Entwicklung