

**Zeitschrift:** Schweizerische Zeitschrift für Vermessungswesen und Kulturtechnik =  
Revue technique suisse des mensurations et améliorations foncières

**Herausgeber:** Schweizerischer Geometerverein = Association suisse des géomètres

**Band:** 27 (1929)

**Heft:** 2

  

**Artikel:** Korrekte und strenge Behandlung des Problemes der Bestimmung der  
innern Orientierung eines Phototheodoliten

**Autor:** Baeschlin, F.

**DOI:** <https://doi.org/10.5169/seals-191417>

### **Nutzungsbedingungen**

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften auf E-Periodica. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Zeitschriften und ist nicht verantwortlich für deren Inhalte. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern beziehungsweise den externen Rechteinhabern. Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen sowie auf Social Media-Kanälen oder Webseiten ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. [Mehr erfahren](#)

### **Conditions d'utilisation**

L'ETH Library est le fournisseur des revues numérisées. Elle ne détient aucun droit d'auteur sur les revues et n'est pas responsable de leur contenu. En règle générale, les droits sont détenus par les éditeurs ou les détenteurs de droits externes. La reproduction d'images dans des publications imprimées ou en ligne ainsi que sur des canaux de médias sociaux ou des sites web n'est autorisée qu'avec l'accord préalable des détenteurs des droits. [En savoir plus](#)

### **Terms of use**

The ETH Library is the provider of the digitised journals. It does not own any copyrights to the journals and is not responsible for their content. The rights usually lie with the publishers or the external rights holders. Publishing images in print and online publications, as well as on social media channels or websites, is only permitted with the prior consent of the rights holders. [Find out more](#)

**Download PDF:** 20.02.2026

**ETH-Bibliothek Zürich, E-Periodica, <https://www.e-periodica.ch>**



gen auf lineare Form gebracht werden, was wir durch Entwicklung der  $\operatorname{tg}$  nach der Taylor'schen Reihe erreichen:

$$(2) \quad (f_0 + \Delta f) \left[ \operatorname{tg} \alpha'_i + \frac{1}{\cos^2 \alpha'_i} \frac{\lambda_i - z}{\rho''} \right] = x'_i + \Delta x + v_i$$

Multiplizieren wir aus und lassen alle Glieder von höherer als der I. Ordnung weg, so erhalten wir:

$$f_0 \cdot \operatorname{tg} \alpha'_i + \operatorname{tg} \alpha'_i \cdot \Delta f + \frac{f_0}{\rho'' \cos^2 \alpha'_i} \lambda_i - \frac{f_0}{\rho'' \cos^2 \alpha'_i} \cdot z - x'_i - \Delta x - v_i = 0$$

oder

$$(3) \quad (f_0 \operatorname{tg} \alpha'_i - x'_i) + \frac{f_0}{\rho'' \cos^2 \alpha'_i} \lambda_i - v_i + \operatorname{tg} \alpha'_i \cdot \Delta f - \frac{f_0}{\rho'' \cos^2 \alpha'_i} z - \Delta x = 0.$$

Wir setzen zur Abkürzung

$$(4) \quad f_0 \cdot \operatorname{tg} \alpha'_i - x'_i = w_i$$

Die Koeffizienten von  $\lambda_i$ ,  $z$  und  $\Delta f$  in (3) können wir noch anders ausdrücken.

Da

$$\frac{1}{\cos^2 \alpha'_i} = 1 + \operatorname{tg}^2 \alpha'_i \text{ ist, und}$$

$$\operatorname{tg} \alpha'_i = \frac{x'_i}{f_0}$$

gesetzt werden darf, so folgt:

$$\frac{1}{\cos^2 \alpha'_i} = 1 + \left( \frac{x'_i}{f_0} \right)^2 = \frac{f_0^2 + x_i'^2}{f_0^2}$$

Daher wird:

$$(5) \quad \frac{f_0}{\rho'' \cos^2 \alpha'_i} = \frac{f_0^2 + x_i'^2}{\rho'' \cdot f_0} \text{ und } \operatorname{tg} \alpha'_i = \frac{x'_i}{f_0}$$

Damit erhalten wir die Bedingungsgleichung (3) in der Form:

$$(6) \quad w_i + \frac{f_0^2 + x_i'^2}{\rho'' \cdot f_0} \lambda_i - v_i + \frac{x'_i}{f_0} \Delta f - \frac{f_0^2 + x_i'^2}{\rho'' f_0} z - \Delta x = 0.$$

— Solcher Bedingungsgleichungen erhalten wir so viele, als wir Plattenpunkte gewählt haben,  $n$ .

Wenn die Ausgleichung nach der Methode der kleinsten Quadrate durchgeführt werden soll, so haben wir nach dem Verfahren vorzugehen, das Helmert in seiner Ausgleichungsrechnung auf den Seiten 285—293 behandelt.

Wir setzen

$$(7) \quad \frac{f_0^2 + x_i'^2}{\rho'' \cdot f_0} = a_i$$

$$\frac{x'_i}{f_0} = b_i$$

und erhalten dann unsere Bedingungsgleichung in der Form

$$(8) \quad a_i \lambda_i - v_i + b_i \Delta f - a_i z - \Delta x + w_i = 0.$$

Setzen wir die Gewichte der Winkelverbesserungen  $\lambda$   $g$ , die Gewichte der Abszissenverbesserungen  $v$   $G$ , so haben wir:

(9)  $[g \lambda \lambda] + [G v v] = \text{Minimum zu machen}$   
unter Beachtung der Bedingungsgleichungen (8). Wir bilden daher die zusammengesetzte Funktion:

$$(10) \quad A = [g \lambda \lambda] + [G v v] \\ - 2 k_1 (a_1 \lambda_1 - v_1 + b_1 \Delta f - a_1 z - \Delta x + w_1) \\ - 2 k_2 (a_2 \lambda_2 - v_2 + b_2 \Delta f - a_2 z - \Delta x + w_2) \\ \dots\dots\dots \\ - 2 k_N (a_N \lambda_N - v_N + b_N \Delta f - a_N z - \Delta x + w_N)$$

Die Bedingungen für das Minimum sind:

$$\frac{\partial A}{\partial \lambda} = \frac{\partial A}{\partial v} = \frac{\partial A}{\partial \Delta f} = \frac{\partial A}{\partial z} = \frac{\partial A}{\partial \Delta x} = 0$$

Das liefert die Gleichungen:

$$\begin{aligned} 2 g_1 \lambda_1 - 2 a_1 k_1 &= 0 & 2 g_2 \lambda_2 - 2 a_2 k_2 &= 0 & \dots & 2 g_N \lambda_N - 2 a_N k_N &= 0 \\ 2 G_1 v_1 + 2 k_1 &= 0 & 2 G_2 v_2 + 2 k_2 &= 0 & & 2 G_N v_N + 2 k_N &= 0 \\ & - 2 b_1 k_1 - 2 b_2 k_2 \dots & & - 2 b_N k_N &= 0 \\ & + 2 a_1 k_1 + 2 a_2 k_2 & & + 2 a_N k_N &= 0 \\ & + 2 k_1 + 2 k_2 & & + 2 k_N &= 0 \end{aligned}$$

Wir dividieren alle Gleichungen durch 2 und erhalten

$$(11a) \quad g_1 \lambda_1 = a_1 k_1; g_2 \lambda_2 = a_2 k_2; \dots g_N \lambda_N = a_N k_N$$

$$(11b) \quad G_1 v_1 = -k_1; G_2 v_2 = -k_2; \dots G_N v_N = -k_N$$

$$(11c) \quad \left\{ \begin{aligned} b_1 k_1 + b_2 k_2 + \dots + b_N k_N &= 0 \\ a_1 k_1 + a_2 k_2 + \dots + a_N k_N &= 0 \\ k_1 + k_2 &+ k_N = 0 \end{aligned} \right.$$

Setzen wir die aus (11a) und (11b) folgenden Werte für  $\lambda$  und  $v$  in die Gleichungen (8) ein, so erhalten wir:

$$(12) \quad \left\{ \begin{aligned} \frac{a_1 a_1}{g_1} k_1 + \frac{1}{G_1} k_1 + b_1 \Delta f - a_1 z - \Delta x + w_1 &= 0 \\ \frac{a_2 a_2}{g_2} k_2 + \frac{1}{G_2} k_2 + b_2 \Delta f - a_2 z - \Delta x + w_2 &= 0 \\ \dots\dots\dots \\ \dots\dots\dots \\ \frac{a_N a_N}{g_N} k_N + \frac{1}{G_N} k_N + b_N \Delta f - a_N z - \Delta x + w_N &= 0 \end{aligned} \right.$$

Wir setzen zur Abkürzung

$$(13) \quad \frac{a_i a_i}{g_i} + \frac{1}{G_i} = \gamma_i$$

und erhalten so das System (12) in folgender Form:

$$(14) \quad \left\{ \begin{array}{l} \gamma_1 k_1 \quad . \quad . \quad . \quad . \quad . \quad + b_1 \Delta f - a_1 z - \Delta x + w_1 = 0 \\ \quad \gamma_2 k_2 \quad . \quad . \quad . \quad . \quad + b_2 \Delta f - a_2 z - \Delta x + w_2 = 0 \\ \quad \quad \gamma_3 k_3 \quad . \quad . \quad . \quad + b_3 \Delta f - a_3 z - \Delta x + w_3 = 0 \\ \quad \dots\dots\dots \\ \quad \quad \quad \dots\dots \gamma_n k_n + b_n \Delta f - a_n z - \Delta x + w_n = 0 \end{array} \right.$$

Schreiben wir dazu die, wo nötig mit  $-1$  multiplizierten Gleichungen (11c)

$$(15) \quad \left\{ \begin{array}{l} + b_1 k_1 + b_2 k_2 + b_3 k_3 \dots\dots + b_n k_n = 0 \\ - a_1 k_1 - a_2 k_2 - a_3 k_3 \dots\dots - a_n k_n = 0 \\ - k_1 - k_2 - k_3 \dots\dots - k_n = 0 \end{array} \right.$$

so bilden (14) und (15) zusammen ein Normalgleichungssystem für die unbekannten  $k_1, k_2 \dots k_n, \Delta f, z$  und  $\Delta x$ .

Aus (14) folgen die Werte für die  $k$ :

$$\begin{aligned} k_1 &= -\frac{b_1}{\gamma_1} \Delta f + \frac{a_1}{\gamma_1} z + \frac{1}{\gamma_1} \Delta x - \frac{w_1}{\gamma_1} \\ k_2 &= -\frac{b_2}{\gamma_2} \Delta f + \frac{a_2}{\gamma_2} z + \frac{1}{\gamma_2} \Delta x - \frac{w_2}{\gamma_2} \\ &\dots\dots\dots \\ &\dots\dots\dots \\ k_n &= -\frac{b_n}{\gamma_n} \Delta f + \frac{a_n}{\gamma_n} z + \frac{1}{\gamma_n} \Delta x - \frac{w_n}{\gamma_n} \end{aligned}$$

Setzen wir diese Werte für die  $k$  in (15) ein und multipliziert alle Gleichungen mit  $-1$ , so erhalten wir:

$$(17) \quad \begin{aligned} &\left[ \frac{bb}{\gamma} \right] \Delta f - \left[ \frac{ab}{\gamma} \right] z - \left[ \frac{b}{\gamma} \right] \Delta x + \left[ \frac{bw}{\gamma} \right] = 0 \\ &- \left[ \frac{ab}{\gamma} \right] \Delta f + \left[ \frac{aa}{\gamma} \right] z + \left[ \frac{a}{\gamma} \right] \Delta x - \left[ \frac{aw}{\gamma} \right] = 0 \\ &- \left[ \frac{b}{\gamma} \right] \Delta f + \left[ \frac{a}{\gamma} \right] z + \left[ \frac{1}{\gamma} \right] \Delta x - \left[ \frac{w}{\gamma} \right] = 0 \end{aligned}$$

Dies ist aber ein Normalgleichungssystem für die Unbekannten  $\Delta f, z$  und  $\Delta x$ , aus dem wir die Unbekannten berechnen können.

Wenn wir die Richtungsmessungen  $\alpha'$  als fehlerlos annehmen, so werden ihre Gewichte

$$g_1 = g_2 = \dots = g_n = \infty$$

und es wird daher

$$\gamma_i = \frac{1}{G_i}$$

Nehmen wir noch an, daß alle  $G$  einander gleich seien und setzen wir sie der Einfachheit halber gleich Eins, was nur einer speziellen Wahl der Gewichtseinheit entspricht, so gehen die Gleichungen (17) über in das folgende System:

$$(18) \quad \begin{aligned} &[bb] \Delta f - [ab] z - [b] \Delta x + [bw] = 0 \\ &- [ab] \Delta f + [aa] z + [a] \Delta x - [aw] = 0 \\ &- [b] \Delta f + [a] z + n \cdot \Delta x - [w] = 0 \end{aligned}$$

Zu diesem System gelangen wir auch, wie es sein muß, aus den Gleichungen (8), wenn wir dort die  $\lambda = 0$  setzen, so daß wir die Fehlergleichungen erhalten:

$$v_i = b_i \Delta f - a_i z - \Delta x + w_i$$

aus denen, unter Annahme gleicher Gewichte für die  $v$ , nach der vermittelnden Ausgleichung die Gleichungen (18) folgen.

Setzen wir andererseits voraus, die  $x'_i$  seien fehlerlos beobachtet, so werden ihre Gewichte

$$G_1 = G_2 = \dots = G_n = \infty$$

und es wird

$$\gamma_i = \frac{a_i a_i}{g_i}$$

Setzen wir noch alle  $g$  gleich Eins, so haben wir

$$\gamma_i = a_i a_i$$

und wir erhalten aus (17)

$$(19) \quad \begin{aligned} & \left[ \frac{bb}{aa} \right] \Delta f - \left[ \frac{b}{a} \right] z - \left[ \frac{b}{aa} \right] \Delta x + \left[ \frac{bw}{aa} \right] = 0 \\ & - \left[ \frac{b}{a} \right] \Delta f + n z + \left[ \frac{1}{a} \right] \Delta x - \left[ \frac{w}{a} \right] = 0 \\ & - \left[ \frac{b}{aa} \right] \Delta f + \left[ \frac{1}{a} \right] z + \left[ \frac{1}{aa} \right] \Delta x - \left[ \frac{w}{aa} \right] = 0 \end{aligned}$$

Zu diesem System gelangen wir direkt aus den Gleichungen (8), wenn wir sie schreiben:

$$\lambda_i = - \frac{b_i}{a_i} \Delta f + z + \frac{1}{a_i} \Delta x - \frac{w_i}{a_i}$$

und daraus nach der vermittelnden Ausgleichungsmethode mit Gewichten Eins die Normalgleichungen bilden.

In der Literatur wurden m. W. bisher nur die Systeme (18) und (19) in Betracht gezogen.

Es läßt sich nun leicht erkennen, daß bei dem praktisch vorkommenden Fall, wo die  $x$  maximal die halbe Brennweite erreichen, die Resultate für die 3 Unbekannten aus den 3 Systemen (17), (18) und (19) wenig voneinander abweichen.

Denn die

$$a_i = \frac{f_0^2 + x_i'^2}{\rho'' \cdot f_0}$$

weichen höchstens um 25 % von  $\frac{f_0}{\rho}$  ab. Man darf sie daher in erster Näherung als konstant ansehen.

Deshalb sind dann auch die  $\gamma$  als praktisch konstant anzusehen, so daß man die Gleichungen (17) durchwegs mit diesem quasi-konstanten  $\gamma$  multiplizieren darf; ebenso kann man die Gleichungen (19) mit  $a^2$  multiplizieren. Auf diese Weise gehen (17) und (19) in das System (18) über.

Bei dieser Sachlage ist in Uebereinstimmung mit O. v. Gruber, Bestimmung der innern Orientierung von Meßkammern, Internationales Archiv für Photogrammetrie 1923, pag. 82 u. ff., die Verwendung des Systemes (19) zu empfehlen, da sich dort die nicht interessierende Orientierungsunbekannte  $z$  in bekannter Weise vorgängig aus den Fehlergleichungen:

$$\lambda_i = -\frac{b_i}{a_i} \Delta f + \frac{1}{a_i} \Delta x + z - \frac{w_i}{a_i}$$

eliminieren läßt.

Man bestimmt dann am bequemsten  $\frac{w_i}{a_i}$  direkt aus der Formel

$$\text{arc tg} \left( \frac{x'_i}{f_0} \right) - \alpha'_i = \frac{w_i}{a_i}$$

Der Koeffizient von

$$\Delta f \text{ wird direkt} = -\frac{\rho x'_i}{f_0^2 + x'^2_i}$$

$$\Delta x \quad „ \quad „ \quad = \frac{\rho f_0}{f_0^2 + x'^2_i}$$

Mit Hilfe logarithmischer Tafeldifferenzen erhält man

den Koeffizienten von  $\Delta f = -\frac{T \log f}{T \log \text{tg } \alpha}$  ändert mit dem Vorzeichen von  $x'$ ; bei pos.  $x'$  negativ

den Koeffizienten von  $\Delta x = +\frac{T \log x'}{T \log \text{tg } \alpha} =$   
 $= 1 + \frac{T \log x' - T \log \text{tg } \alpha}{T \log \text{tg } \alpha}$   
 stets positiv.

Zollikon, 6. Juli 1928.

F. Bäschlin.

## Die Kartenfrage.

Von Prof. Ed. Imhof.

(Fortsetzung.)

### Südbeleuchtung.

Das Sorgenkind der plastischen Ausgestaltung der Karte ist die *Beleuchtungsrichtung*. Fast möchte man versucht sein, um dieses Sorgenkind loszuwerden, auf die ganze plastische Bearbeitung zu verzichten. Doch wäre damit nichts gewonnen. Wir können von jeher in der Felsdarstellung Licht und Schatten nicht entbehren, so daß die Frage der Beleuchtungsrichtung nicht erst mit unserer Forderung der plastischen Gestaltung in die Karte kommt. Auch wäre es verkehrt, sich durch eine