





68418

III

L. GRABOWSKI.

O odwzorowaniach płaskich wiernokątnych elipsoidy obrotowej,  
w których pewien wybrany południk odwzorowuje się jako linja prosta.

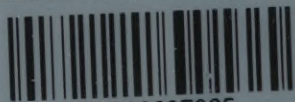
(KOMUNIKAT DRUGI).

Praca wydana nakładem Akademji Nauk Technicznych w Warszawie.

We Lwowie 1928 r.

Odbito czcionkami Pierwszej Związkowej Drukarni we Lwowie, ul. Lindego 1. 4.

Biblioteka Politechniki Krakowskiej



100000297925





KD 513.736:526.8



BIBLIOTEKA POLITECHNICZNA  
KRAKÓW

III 33226.

68412  
III

## O odwzorowaniach płaskich wiernokątnych elipsoidy obrotowej, w których pewien wybrany południk odwzorowuje się jako linja prosta.

(Komunikat drugi).

Napisał

**Dr. L. Grabowski,**  
prof. Politechniki Lwowskiej.

### 1.

Jak wiadomo, w różnych rachunkach geodezyjnych, związanych z zadaniami rozmierzania kraju, zwłaszcza przy wyrównywaniu i obliczaniu wyników z pomiarów dokonanych w sieci triangulacyjnej, uważanej na przyjętej w danym kraju elipsoidzie odniesienia (jest nią zawsze jakaś elipsoida obrotowa słabo spłaszczona), posługujemy się często wyobrażeniem jakiegoś określonego odwzorowania punktów elipsoidy, występujących w naszym zadaniu, na płaszczyznę (w której przyjmujemy układ współrzędnych prostokątnych  $x, y$ ), i zadanie dotyczące figur leżących na elipsoidzie redukujemy rachunkowo do rozwiązania analogicznego zadania w płaszczyźnie odwzorowania.

Chcąc używać pewnego odwzorowania, musimy jednak przedewszystkiem mieć formuły odwzorowawcze, t. j. formuły wyrażające współrzędne prostokątne  $x, y$  jako funkcje położenia punktu na elipsoidzie.

Dla każdego odwzorowania wiernokątnego elipsoidy na płaszczyznę, w której przyjęty jest jakiś układ współrzędnych prostokątnych  $x, y$  prawoskrętny, zachodzą, jak łatwo dowieść, między współrzędnymi punktu na elipsoidzie ( $\lambda$  długość geogr., dodatna na wschód;  $\varphi$  szerokość geogr.) a współrzędnymi  $x, y$  jego obrazu następujące równania różniczkowe cząstkowe:

$$(1) \quad \begin{cases} \frac{\partial x}{\partial \lambda} = -\frac{P}{M} \frac{\partial y}{\partial \varphi} \\ \frac{\partial y}{\partial \lambda} = \frac{P}{M} \frac{\partial x}{\partial \varphi} \end{cases} \quad (M \text{ promień krzywizny południka, } P \text{ promień równoleżnika, w szerokości geogr. } \varphi).$$

Prawie wszystkie w różnych krajach przyjęte odwzorowania są tego rodzaju, iż pewien wybrany południk, z reguły przechodzący mniejwięcej przez środek danego kraju (czy danej części kraju), odwzorowuje się jako linja prosta, którą przyjmujemy za oś  $x$ -ów; nazwiemy ten południk południkiem centralnym, i od niego liczyć będziemy  $\lambda$ . Nadto, odwzorowania te mają jeszcze i tę własność, że punkty elipsoidy położone symetrycznie względem tego południka odwzorowują się jako punkty położone symetrycznie względem osi  $x$ -ów. W tych warunkach, ogólny kształt związków odwzorowawczych będzie można napisać tak:

$$(2) \quad \begin{cases} x = (a_{00} + a_{01}\Delta\varphi + a_{02}\Delta\varphi^2 + \dots) + (a_{20} + a_{21}\Delta\varphi + \dots)\lambda^2 + (a_{40} + a_{41}\Delta\varphi + \dots)\lambda^4 + \dots \\ y = (a_{10} + a_{11}\Delta\varphi + a_{12}\Delta\varphi^2 + \dots)\lambda + (a_{30} + a_{31}\Delta\varphi + \dots)\lambda^3 + (a_{50} + a_{51}\Delta\varphi + \dots)\lambda^5 + \dots, \end{cases}$$

gdzie  $\Delta\varphi = \varphi - \varphi_0$  ( $\varphi_0$  szerokość punktu „centralnego“, t. j. obranego punktu odwzorowującego się w początku współrzędnych prostokątnych płaskich).

Akc. Nr. 3561/49

Jeśli dane będą wartości liczebne współczynników  $a_{00}, a_{01}, \dots$  równania

$$(3) \quad x = a_{00} + a_{01} \Delta\varphi + a_{02} \Delta\varphi^2 + \dots,$$

któremu czynić mają zadość odcięte obrazów punktów południka centralnego, to z nich już będzie można obliczyć kolejno wartości współczynników  $a$  występujących w ogólnych równaniach (2) w szeregach przy  $\lambda$ , przy  $\lambda^2$ , przy  $\lambda^3$ , i t. d.\*) Oznaczmy mianowicie przez  $k_0, k_1, k_2 \dots$  współczynniki rozwinięcia funkcji  $\frac{P}{M}$  szerokości geogr. na szereg według wzoru Taylora

$$(4) \quad \frac{P}{M} = k_0 + k_1 \Delta\varphi + k_2 \Delta\varphi^2 + \dots$$

W takim razie do obliczenia wartości współczynników  $a_{10}, a_{11}, \dots, a_{20}, a_{21}, \dots$  i t. d. będziemy mieli pewną formułę rekursyjną, którą teraz wyprowadzimy.

Utwórzmy pochodne cząstkowe zmiennych  $x$  i  $y$  z równań (2), i wstawmy je jakoteż (4) w pierwsze z równań różniczkowych (1): oznaczając dla skrócenia literami  $S_0, S_1, S_2, \dots$  szeregi potęgowe względem  $\Delta\varphi$  figurujące w równaniach (2) jako współczynniki przy  $\lambda^0, \lambda^1, \lambda^2, \dots$ , otrzymamy tym sposobem równanie

$$(5) \quad [2 S_2 \lambda + 4 S_4 \lambda^3 + 6 S_6 \lambda^5 + \dots] = -(k_0 + k_1 \Delta\varphi + k_2 \Delta\varphi^2 + \dots) \left[ \frac{dS_1}{d\varphi} \lambda + \frac{dS_3}{d\varphi} \lambda^3 + \frac{dS_5}{d\varphi} \lambda^5 + \dots \right],$$

gdzie

$$\begin{array}{l|l} S_1 = a_{10} + a_{11} \Delta\varphi + a_{12} \Delta\varphi^2 + \dots & \frac{dS_1}{d\varphi} = a_{11} + 2 a_{12} \Delta\varphi + 3 a_{13} \Delta\varphi^2 + \dots \\ S_2 = a_{20} + a_{21} \Delta\varphi + a_{22} \Delta\varphi^2 + \dots & \\ S_3 = a_{30} + a_{31} \Delta\varphi + a_{32} \Delta\varphi^2 + \dots & \frac{dS_3}{d\varphi} = a_{31} + 2 a_{32} \Delta\varphi + 3 a_{33} \Delta\varphi^2 + \dots \\ S_4 = a_{40} + a_{41} \Delta\varphi + a_{42} \Delta\varphi^2 + \dots & \\ S_5 = a_{50} + a_{51} \Delta\varphi + a_{52} \Delta\varphi^2 + \dots & \frac{dS_5}{d\varphi} = a_{51} + 2 a_{52} \Delta\varphi + 3 a_{53} \Delta\varphi^2 + \dots \\ S_6 = a_{60} + a_{61} \Delta\varphi + a_{62} \Delta\varphi^2 + \dots & \\ \dots & \dots \end{array}$$

Tak lewa jak prawa strona równania (5) zawiera  $\lambda$  tylko w potęgach nieparzystych. Obierając jakąkolwiek liczbę dodatnią nieparzystą  $n$  oraz jakąkolwiek liczbę całkowitą dodatnią  $r$ , i porównywając współczynniki przy  $\lambda^n (\Delta\varphi)^r$  na lewej i na prawej stronie równania (5), otrzymujemy związek

$$(n+1) a_{n+1,r} = -[k_0 \cdot (r+1) a_{n,r+1} + k_1 \cdot r a_{n,r} + k_2 \cdot (r-1) a_{n,r-1} + \dots + k_r \cdot 1 a_{n,1}].$$

Podobnie, jeśli utworzone z równań (2) pochodne cząstkowe oraz wyrażenie (4) wstawimy w drugie z równań różniczkowych (1), będziemy mieli

$$(6) \quad [S_1 + 3 S_3 \lambda^2 + 5 S_5 \lambda^4 + \dots] = (k_0 + k_1 \Delta\varphi + k_2 \Delta\varphi^2 + \dots) \left[ \frac{dS_0}{d\varphi} + \frac{dS_2}{d\varphi} \lambda^2 + \frac{dS_4}{d\varphi} \lambda^4 + \dots \right],$$

gdzie

$$\begin{array}{l} \frac{dS_0}{d\varphi} = a_{01} + 2 a_{02} \Delta\varphi + 3 a_{03} \Delta\varphi^2 + \dots \\ \frac{dS_2}{d\varphi} = a_{21} + 2 a_{22} \Delta\varphi + 3 a_{23} \Delta\varphi^2 + \dots \\ \frac{dS_4}{d\varphi} = a_{41} + 2 a_{42} \Delta\varphi + 3 a_{43} \Delta\varphi^2 + \dots \\ \dots \end{array}$$

Obierając jakąkolwiek liczbę parzystą  $n$  i jakąkolwiek liczbę całkowitą dodatnią  $r$ , otrzymujemy z porównania współczynników przy  $\lambda^n (\Delta\varphi)^r$  na obu stronach równania (6) związek

$$(n+1) a_{n+1,r} = k_0 \cdot (r+1) a_{n,r+1} + k_1 \cdot r a_{n,r} + k_2 \cdot (r-1) a_{n,r-1} + \dots + k_r \cdot 1 a_{n,1}.$$

Razem więc mamy, dla wszelkich  $n, r$  całkowitych dodatnich,

$$(7) \quad (-1)^n (n+1) a_{n+1,r} = a_{n,1} k_r + 2 a_{n,2} k_{r-1} + 3 a_{n,3} k_{r-2} + \dots + r a_{n,r} k_1 + (r+1) a_{n,r+1} k_0.$$

\*) W komunikacie pierwszym (*Czasop. Techn.*, Lwów, 1928, Nry 5, 6) opracowałem podobne do niniejszego zadanie dla przypadku, gdy dane prawo odwzorowywania się punktów południka centralnego na oś  $x$ -ów ma postać szeregu potęgowego nie względem  $\Delta\varphi$ , lecz względem odległości łukowej uważanego punktu tego południka od pewnego stałego jego punktu (liczonej jako dodatnia ku północy), — jak to ma miejsce np. u odwzorowania zaproponowanego przez Roussilhe'a. [Stosunek tematu niniejszej pracy do poprzedniej jest bliżej objaśniony w § 4-ym niniejszego komunikatu.]



To jest właśnie szukana formuła rekursyjna do obliczania kolejnego współczynników występujących w (2) w szeregach przy  $\lambda^1, \lambda^2, \lambda^3, \dots$ . W praktyce, wielkości  $\Delta\varphi, \lambda$  będą zawsze dość niewielkimi ułamkami ( $\Delta\varphi$  w razie jeśli punkt, którego obraz ma służyć za początek spólrzędnych prostokątnych, obraliśmy w stosownie wybranej szerokości), wskutek czego można będzie w szeregach (2) ograniczyć się do kilku początkowych potęg  $\lambda$ , a w współczynnikach tych potęg do kilku początkowych potęg  $\Delta\varphi$ , zależnie zresztą od żądanej dokładności i od odległości uważanych punktów od punktu centralnego. Formuła (7) pozwala jednak dokładność w obliczaniu wartości  $x$  i  $y$  posunąć tak daleko, jak chcemy.

## 2.

Aby jednak istotnie móc obliczać  $x$  i  $y$  z dowolnie wielką dokładnością, widocznie potrzeba jeszcze móc obliczać współczynniki  $k_0, k_1, k_2, \dots$  rozwinięcia (4) aż do dowolnie wysokich wartości wskaźnika. Chodzi więc o znalezienie formuły, któraby dawała wyrażenia tych kolejnych współczynników, jako funkcyj szerokości  $\varphi_0$  punktu centralnego.

Jest oczywiście

$$(8) \quad k_i = \frac{1}{i!} \left[ \frac{d^i}{d\varphi^i} \left( \frac{P}{M} \right) \right]_{\varphi=\varphi_0} \quad (i=1, 2, 3, \dots).$$

Oznaczając promień krzywizny przekroju normalnego poprzecznego w szerokości jakiegokolwiek  $\varphi$  przez  $N$ , a  $\varepsilon^2 \cos^2 \varphi$  przez  $\zeta$  ( $\varepsilon$  „eliptyczność“ elipsoidy;  $\varepsilon^2 = \frac{e^2}{1-e^2}$ , gdzie  $e$  ekscentryczność), mamy, jak wiadomo,

$$\frac{N}{M} = 1 + \zeta, \quad P = N \cos \varphi; \quad \text{zatem} \quad \frac{P}{M} = \cos \varphi + \zeta \cos \varphi.*$$

Stąd

$$(9) \quad \frac{d^i}{d\varphi^i} \left( \frac{P}{M} \right) = \cos \left( i \frac{\pi}{2} + \varphi \right) + \frac{d^i}{d\varphi^i} (\zeta \cos \varphi)$$

i chodzi więc jeszcze tylko o znalezienie formuły na kolejne pochodne iloczynu  $\zeta \cos \varphi$ . Oznaczając dla skrótowania  $\text{tg } \varphi$  przez  $t$ ,  $\cos \varphi$  przez  $c$ , twierdząc, że  $i$ -ta pochodna tego iloczynu może być przedstawiona jako iloczyn z  $\zeta c$  przez wielomian stopnia  $i$ -go względem  $t$ ; t. j. że

$$(10) \quad \frac{d^i}{d\varphi^i} (\zeta \cos \varphi) = \zeta c [i_0 + i_1 t + i_2 t^2 + \dots + i_{i-1} t^{i-1} + i_i t^i],$$

gdzie  $i_0, i_1, \dots$  są współczynnikami liczebnymi. Dla pierwszej pochodnej twierdzenie to łatwo bezpośrednio sprawdzić, wynosi ona bowiem  $-3\zeta ct$ , jak zaraz zobaczymy; że wobec tego musi ono być prawdziwym i ogólnie, to okaże się z otrzymanego dalej związku (11) jako indukcja z  $i$  na  $i+1$ .

Zróżniczkujmy teraz równanie (10). W tym celu zważmy że  $\frac{d\zeta}{d\varphi} = -2\varepsilon^2 \cos \varphi \sin \varphi = -2\zeta t$ , skąd

$\frac{d}{d\varphi} (\zeta c) = -2\zeta t \cos \varphi - \zeta \sin \varphi = -3\zeta ct$ . Z drugiej strony,  $\frac{dt^x}{d\varphi} = x(t^{x-1} + t^{x+1})$ . Będziemy więc mieli

$$\begin{aligned} \frac{d^{i+1}}{d\varphi^{i+1}} (\zeta \cos \varphi) = & -3\zeta c [ i_0 t + i_1 t^2 + i_2 t^3 + \dots + i_{i-2} t^{i-1} + i_{i-1} t_i^i + i_i t^{i+1} ] \\ & + \zeta c [ i_1 + 2i_2 t + 3i_3 t^2 + 4i_4 t^3 + \dots + i \cdot i_i t^{i-1} ] \\ & + \zeta c [ i_1 t^2 + 2i_2 t^3 + \dots + (i-2) i_{i-2} t^{i-1} + (i-1) i_{i-1} t^i + i \cdot i_i t^{i+1} ], \end{aligned}$$

skąd widzimy, że istotnie  $(i+1)$ -sza pochodna jest znowu iloczynem z  $\zeta c$  przez wielomian względem  $t$ , stopnia równego rzędowi pochodnej, jak to twierdziliśmy o pochodnej  $i$ -ej. Możemy tedy napisać

$$(11) \quad \frac{d^{i+1}}{d\varphi^{i+1}} (\zeta \cos \varphi) = \zeta c [ (i+1)_0 + (i+1)_1 t + (i+1)_2 t^2 + \dots + (i+1)_i t^i + (i+1)_{i+1} t^{i+1} ],$$

i widzimy, że współczynniki  $(i+1)_0, (i+1)_1, \dots$  tworzą się ze współczynników  $i_0, i_1, \dots$  według prostej formuły

$$(12) \quad (i+1)_x = (x-4) i_{x-1} + (x+1) i_{x+1}.$$

\*)  $\zeta$  jest w praktyce zawsze ułamkiem małym, gdyż  $\varepsilon^2$  wynosi u używanych w geodezji elipsoid około  $\frac{1}{150}$ . Mimoto nie zaniedbujemy tu, ani w dalszym ciągu, żadnych potęg  $\zeta$ .

W ten sposób różniczkowanie równania (10) zostało ogólnie dokonane, i zarazem twierdzenie (10) jest dowiedzione.

Widzieliśmy wyżej że jest  $\frac{d}{d\varphi}(\zeta \cos \varphi) = -3\zeta c.t$ ; znaczy to, wobec twierdzenia (10), że współczynniki  $1_x$  mają wartości

$$(13) \quad 1_0 = 0, \quad 1_1 = -3.$$

(Że  $1_2, 1_3, \dots$  są  $=0$ , tego wobec ogólnego twierdzenia (10), iż w wyrażeniu  $i$ -ej pochodnej dochodzi  $t$  conajwyżej do potęgi  $i$ -ej, już wypisywać tu nie potrzeba.)

Aby tworzyć wyrażenia dalszych pochodnych, należy, wychodząc z tych wartości liczebnych, tworzyć według (12) wartości współczynników kolejno w wyrażeniach wyższych pochodnych. Z góry jednak już możemy przewidzieć, że wszystkie współczynniki, w których symbolu wskaźnik jest innej parzystości niż liczba oznaczająca rząd pochodnej, są  $=0$ ; wynika to odrazu z uwagi, że  $\zeta \cos \varphi$  jest funkcją parzystą  $\varphi$ , więc pierwsza i wszystkie nieparzystego rzędu jej pochodne są funkcjami nieparzystymi zmiennej  $\varphi$ , wszystkie zaś parzystego rzędu pochodne funkcjami parzystymi; w wielomianie (10) więc muszą zniknąć w pierwszym przypadku wszystkie współczynniki o wskaźniku parzystym, w drugim wszystkie współczynniki o wskaźniku nieparzystym.

Przez stosowanie twierdzenia (10) i związku rekursyjnego (12) obliczamy, że kolejne pochodne  $\frac{d^i(\zeta c)}{d\varphi^i}$  ( $i=0, 1, 2, 3, \dots$ ) są to wielomiany, w których współczynniki przy potęgach  $t$  mają wartości następujące (pomijając spólny czynnik  $\zeta c$ ):

Rzęd pochodnej	S p ó ł c z y n n i k p r z y						
	$t^0$	$t^1$	$t^2$	$t^3$	$t^4$	$t^5$	....
0	1	0	0	0	0	0	....
1	0	-3	0	0	0	0	....
2	-3	0	+6	0	0	0	....
3	0	+21	0	-6	0	0	....
4	+21	0	-60	0	0	0	....
5	0	-183	0	+60	0	0	....
6	-183	0	+546	0	0	0	....
...	...	...	...	...	...	...	;

w każdym wierszu tej tabelki tworzy się liczbę pod  $t^x$  z liczb już w poprzednim wierszu wypisanych na miejscach poprzednim i następnym, mnożąc pierwszą przez  $x-4$  a drugą przez  $x+1$ , i sumując te dwa iloczyny. Tak np. w wierszu  $i=4$  liczba  $-60$  powstaje jako suma iloczynów  $+21 \times (-2)$  i  $-6 \times 3$ . [Gdy chodzi o utworzenie liczby pod  $t^0$ , należy sobie przed tą kolumną wyobrazić kolumnę samych zer.]

Ponieważ jednak dla liczby w kolumnie  $t^4$  jest  $x-4=0$ , przeto, w wyrażeniu 4-tej pochodnej ( $i=4$ ),  $t$  nie dochodzi już do potęgi o wykładniku równym rzędowi pochodnej, lecz tylko do potęgi o 2 niższej. Skutek tego faktu jest ten, że, przy tworzeniu dalszych wierszy tabelki, nie wyjdziemy już nigdy poza kolumnę  $t^3$ , t. j. że na dalszych miejscach wiersza wypadałyby nam zawsze już same zera. Zatem w tabelce powyższej można kolumny  $t^4, t^5, \dots$  wszystkie skreślić. Wielomian w (10) jest więc stopnia conajwyżej 3-go.

Przypatrując się liczbom w kolumnach  $t^0, t^1, t^2, t^3$  tabelki, stwierdzamy natychmiast (co zresztą łatwo udowodnić i ogólnie), że liczby drugiej z tych kolumn powstają prosto przez przesunięcie liczb pierwszej z nich o jeden wiersz w górę, a liczby czwartej powstają z liczb trzeciej przez przesunięcie o jeden wiersz w dół i zmianę znaku. Nadto spostrzegamy, że liczba w trzeciej kolumnie powstaje z liczby w pierwszej kolumnie w tym samym wierszu przez zmniejszenie jej co do wartości bezwzględnej o 1 i pomnożenie wyniku przez  $-3$ .

Wobec tych spostrzeżeń, chodzi więc tylko jeszcze o prawo tworzenia się liczb w pierwszej z tych kolumn; i to tylko dla  $i$  parzystych (ponieważ dla nieparzystych mamy zawsze zero.)

Otóż, ponieważ liczba w pierwszej kolumnie t. j.  $i_0$  ( $i$  parzyste) jest zarazem liczbą  $(i-1)_1$ , przeto powstaje ona jako suma iloczynu  $(i-2)_0$  przez  $-3$  i iloczynu  $(i-2)_2$  przez  $2$ ; a ponieważ  $(i-2)_2 = (i-2)_0 \cdot (-3) + 3$  w przypadku  $\frac{i-2}{2}$  parzystego, zaś  $(i-2)_0 \cdot (-3) - 3$  w przypadku  $\frac{i-2}{2}$  nieparzystego, zatem mamy

$$i_0 = -9(i-2)_0 + 6 \quad \text{dla } \frac{i}{2} \text{ nieparz.}$$

$$i_0 = -9(i-2)_0 - 6 \quad \text{dla } \frac{i}{2} \text{ parz.}$$

Wogóle więc mamy prawo tworzenia się kolejnych liczb w kolumnie  $t^0$  następujące:

$$i_0 = -9 \cdot (i-2)_0 - (-1)^{\frac{i}{2}} \cdot 6 \quad (i=2, 4, 6, \dots).$$

Stąd wynika, że te liczby  $i_0$  (dla  $i$  parzystych) mogą być przedstawione w postaci następującego wyznacznika  $\left(\frac{i}{2}+1\right)$ -go stopnia:

$$(14) \quad i_0 = \begin{vmatrix} 1 & -6 & -6 & -6 & \dots & -6 & -6 \\ 1 & -9 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 1 & -9 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & -9 & \dots & 0 & 0 \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 1 & -9 \end{vmatrix}.$$

Tak np.

$$1_0 = 1, \quad 2_0 = \begin{vmatrix} 1 & -6 \\ 1 & -9 \end{vmatrix}, \quad 4_0 = \begin{vmatrix} 1 & -6 & -6 \\ 1 & -9 & 0 \\ 0 & 1 & -9 \end{vmatrix}, \quad \text{i t. d.}$$

Można jednak znaleźć do obliczania ich jeszcze formułę o wiele prostszą. Jakoż, rozwiązując wyznacznik (14) według elementów pierwszego wiersza, mamy

$$i_0 = (-9)^{\frac{i}{2}} + 6 \cdot (-9)^{\frac{i}{2}-1} - 6 \cdot (-9)^{\frac{i}{2}-2} + 6 \cdot (-9)^{\frac{i}{2}-3} - \dots + (-1)^{\frac{i}{2}-1} 6 \cdot (-9)^0,$$

czyli

$$i_0 = (-9)^{\frac{i}{2}} + 6 \cdot [(-9)^{\frac{i}{2}-1} - (-9)^{\frac{i}{2}-2} + (-9)^{\frac{i}{2}-3} - \dots + (-1)^{\frac{i}{2}-1} (-9)^0] \\ = 9^{\frac{i}{2}} (-1)^{\frac{i}{2}} + 6 [9^{\frac{i}{2}-1} + 9^{\frac{i}{2}-2} + 9^{\frac{i}{2}-3} + \dots + 9^0] (-1)^{\frac{i}{2}-1}.$$

Zatem

$$i_0 = 9^{\frac{i}{2}} (-1)^{\frac{i}{2}} + 6 \frac{9^{\frac{i}{2}} - 1}{9 - 1} (-1)^{\frac{i}{2}-1} = 9^{\frac{i}{2}} (-1)^{\frac{i}{2}} - 3 \frac{9^{\frac{i}{2}} - 1}{4} (-1)^{\frac{i}{2}},$$

t. j. sprowadzając do wspólnego mianownika, poprostu

$$(15) \quad i_0 = (-1)^{\frac{i}{2}} \left( \frac{3^i + 3}{4} \right).$$

### 3.

Wyrażenie na  $i$ -tą pochodną  $\frac{P}{M}$  względem  $\varphi$  przybiera więc ostatecznie kształt prosty

$$(16) \quad \frac{d^i}{d\varphi^i} \left( \frac{P}{M} \right) = \cos \left( i \frac{\pi}{2} + \varphi \right) + \zeta c [i_0 + i_1 t + i_2 t^2 + i_3 t^3],$$

gdzie  $i_x = 0$  jeśli  $x$  jest  $> i$  lub jest innej niż  $i$  parzystości; liczby  $i_0$  (dla  $i$  parzystych) są określone przez (15); liczby zaś  $i_1$ , liczby  $i_2$ , i liczby  $i_3$  (o ile nie są wedle powyższej reguły  $=0$ ) powstają z nich wedle związków

$$i_1 = (i+1)_0$$

$$i_2 = -3i_0 + (-1)^2 3$$

$$i_3 = -(i-1)_2 = 3(i-1)_0 - (-1)^2 3.$$

Wstawiając wartości liczebne z tabelki na str. 4 do wyrażenia (16) dla kolejnych  $i$ , i stosując następnie wzór (8), znajdujemy ostatecznie następujące wyrażenia współczynników  $k$  rozwinięcia (4) funkcji  $\frac{P}{M}$ :

$$(17) \quad \left\{ \begin{array}{l} k_0 = \frac{P_0}{M_0} = c_0 + \zeta_0 c_0 \\ k_1 = \frac{1}{1!} [-s_0 + \zeta_0 c_0 (-3 t_0)] \\ k_2 = \frac{1}{2!} [-c_0 + \zeta_0 c_0 (-3 + 6 t_0^2)] \\ k_3 = \frac{1}{3!} [s_0 + \zeta_0 c_0 (21 t_0 - 6 t_0^3)] \\ k_4 = \frac{1}{4!} [c_0 + \zeta_0 c_0 (21 - 60 t_0^2)] \\ k_5 = \frac{1}{5!} [-s_0 + \zeta_0 c_0 (-183 t_0 + 60 t_0^3)] \\ k_6 = \frac{1}{6!} [-c_0 + \zeta_0 c_0 (-183 + 546 t_0^2)] \\ \dots \end{array} \right.$$

gdzie  $s_0 = \sin \varphi_0$ ,  $c_0 = \cos \varphi_0$ ,  $t_0 = \operatorname{tg} \varphi_0$ ;  $\zeta_0 c_0 = \varepsilon^2 \cos^3 \varphi_0$ .

Krótszą drogą można otrzymać wyrażenia tych współczynników w innej postaci.

Jakoż, równanie  $\frac{P}{M} = \cos \varphi + \zeta \cos \varphi = \cos \varphi + \varepsilon^2 \cos^3 \varphi$  można napisać tak:

$$\frac{P}{M} = \cos \varphi + \frac{\varepsilon^2}{4} (3 \cos \varphi + \cos 3 \varphi).$$

Stąd

$$\frac{d^i}{d\varphi^i} \left( \frac{P}{M} \right) = \left( 1 + \frac{3}{4} \varepsilon^2 \right) \cos \left( i \frac{\pi}{2} + \varphi \right) + \frac{3^i}{4} \varepsilon^2 \cos \left( i \frac{\pi}{2} + 3 \varphi \right).$$

Mamy zatem, oznaczając stałą  $1 + \frac{3}{4} \varepsilon^2$  elipsoidy krótko przez  $\gamma$ ,

$$(18) \quad \left\{ \begin{array}{l} k_0 = \gamma \cos \varphi_0 + \frac{1}{4} \varepsilon^2 \cos 3 \varphi_0 \\ k_1 = \frac{1}{1!} (-\gamma \sin \varphi_0 - \frac{3}{4} \varepsilon^2 \sin 3 \varphi_0) \\ k_2 = \frac{1}{2!} (-\gamma \cos \varphi_0 - \frac{9}{4} \varepsilon^2 \cos 3 \varphi_0) \\ k_3 = \frac{1}{3!} (\gamma \sin \varphi_0 + \frac{27}{4} \varepsilon^2 \sin 3 \varphi_0) \\ k_4 = \frac{1}{4!} (\gamma \cos \varphi_0 + \frac{81}{4} \varepsilon^2 \cos 3 \varphi_0) \\ k_5 = \frac{1}{5!} (-\gamma \sin \varphi_0 - \frac{243}{4} \varepsilon^2 \sin 3 \varphi_0) \\ k_6 = \frac{1}{6!} (-\gamma \cos \varphi_0 - \frac{729}{4} \varepsilon^2 \cos 3 \varphi_0) \\ \dots \end{array} \right.$$

## 4.

Zadanie podobne do tego, któreśmy rozwiązali w poprzednich ustępach, nasuwa się także w teorii takich odwzorowań wiernokątnych, w których prawo odwzorowywania się punktów południka centralnego na osi  $x$ -ów jest dane nie w postaci funkcji szerokości geograficznej, lecz jakiejś funkcji odległości łukowej  $s$  uważanego punktu południka centralnego od punktu centralnego, odległości liczonej jako dodatnia gdy punkt leży na północ od punktu centralnego. [Takim jest między innymi odwzorowanie Roussilhe'a: przyjął on dla punktów południka centralnego prawo odwzorowania  $x=2R_0 \operatorname{tg} \frac{s}{2R_0}$ , gdzie  $R_0$  oznacza średni promień krzywizny elipsoidy w punkcie centralnym.]

Zadanie wyprowadzenia ogólnych formuł dla tak określonych odwzorowań opracowałem w rozprawie pod tym samym tytułem umieszczonej w *Czasopiśmie Technicznym* 1928 Nr. 5 i 6, przyjmując prawo odwzorowania południka centralnego w postaci

$$(3') \quad x = a_{00} + a_{01}s + a_{02}s^2 + \dots$$

Używając jako spólrzędnych na powierzchni elipsoidy nie spólrzędnych geograficznych  $\lambda, \varphi$ , lecz spólrzędnych łukowych  $s, u$  ( $s$  łuk południka od punktu centralnego aż do równoleżnika uważanego punktu elipsoidy, dodatni ku północy,  $u$  łuk tego równoleżnika od południka centralnego aż do uważanego punktu, dodatni na wschód), otrzymuje się w tym przypadku wyrażenia na  $x, y$  jako funkcje  $s, u$  w postaci, analogicznej do (2),

$$(2') \quad \begin{cases} x = (a_{00} + a_{01}s + a_{02}s^2 + \dots) + (a_{20} + a_{21}s + \dots)u^2 + (a_{40} + a_{41}s + \dots)u^4 + \dots \\ y = (a_{10} + a_{11}s + a_{12}s^2 + \dots)u + (a_{30} + a_{31}s + \dots)u^3 + (a_{50} + a_{51}s + \dots)u^5 + \dots, \end{cases}$$

z formułą rekursyjną do obliczania spólczyzników  $a_{1,r}, a_{2,r}, a_{3,r}, \dots$

$$(7') \quad (-1)^{n+1} a_{n+1,r} = \frac{n}{n+1} (a_{n,0}k_r + a_{n,1}k_{r-1} + \dots + a_{n,r}k_0) - \frac{r+1}{n+1} a_{n,r+1},$$

gdzie jednak  $k$  oznaczają teraz spólczyzniki rozwinięcia funkcji  $\frac{\sin \varphi}{P}$  czyli  $\frac{\operatorname{tg} \varphi}{N}$  według potęg  $s$ .

Otóż, formuły wyrażające te spólczyzniki  $k$  jako funkcje szerokości geogr.  $\varphi_0$  punktu centralnego (a temsamem umożliwiające obliczenie ich wartości liczebnych) są w tym przypadku o wiele bardziej złożone i wymagają obliczenia o wiele większej ilości występujących w tych formułach spólczyzników liczebnych, niż formuły wyrażające spólczyzniki  $k$  w rozważanym powyżej zadaniu. Wystarczy rzucić okiem na owe wyrażenia (str. 88 poprzedniej rozprawy; w odbitkach str. 7), aby się o tem przekonać. Wielkości  $k$  w tamtym przypadku są to (pomijając czynnik będący pewną potęgą odwrotności promienia krzywizny poprzecznej) wielomiany względem  $t_0$  stopnia coraz to wyższego, w miarę jak idziemy do  $k$  o coraz wyższych wskaźnikach, i składają się one z coraz to większej ilości wyrazów; w wielomianach tych zaś spólczyzniki różnych potęg  $t_0$  są znów wielomianami względem  $\zeta_0$ , coraz bardziej złożonemi przy wzrastającej wartości wskaźnika przy  $k$ . W przeciwieństwie do tego, w rozważanym powyżej przypadku, wyrażenia kolejnych  $k$  zawierają, jak widzieliśmy w (17), zawsze tylko wielomian stopnia conajwyżej 3-go, składający się (pomijając składnik pierwszy:  $\pm c_0$  lub  $\pm s_0$ ) z dwu tylko lub mniej wyrazów (z potęgami  $t^0$  i  $t^2$ , lub  $t$  i  $t^3$ );  $\zeta_0$  zaś występuje w nich jedynie w potędze pierwszej. [Jeszcze prostsze do zastosowania liczebne są wyrażenia (18) tychże spólczyzników].

Prostota otrzymanych tutaj wyrażeń mogłaby zachęcić do tego, aby do wyprowadzenia formuł dla odwzorowania Roussilhe'owskiego zastosować raczej teorię tutaj przedstawioną. Jednakże do tego potrzebaby przedewszystkiem prawo Roussilhe'owskie  $x=2R_0 \operatorname{tg} \frac{s}{2R_0}$  odwzorowywania się punktów południka centralnego przedstawić w formie nie szeregu potęgowego względem  $s$  [jak to uczynił Roussilhe\*) z ograniczeniem do

\*) „Rapport sur les procédés de calcul en coordonnées rectangulaires...” (Union géodésique et géophysique internationale, 2<sup>ème</sup> conférence générale, Madrid 1924), Paris 1924, str. 49, formuła (29).

kilku pierwszych potęg, a później ja bez takiego ograniczenia], lecz szeregu potęgowego względem  $\Delta\varphi = \varphi - \varphi_0$ . Wyprowadzenie formuł wyrażających współczynniki takiego szeregu jako funkcje szerokości  $\varphi_0$  punktu centralnego byłoby robotą niezmiernie żmudną; a otrzymane wyrażenia ich byłyby niewątpliwie wielce skomplikowane i do rachunku liczebnego niedogodne. Dlatego przy odwzorowaniu Roussilhe'owskim lepiej jest prawo odwzorowywania się punktów południka centralnego przedstawić w kształcie (3'), i wyprowadzić dla odwzorowania elipsoidy formuły kształtu (2'), (7'), jak to szczegółowiej przedstawiłem we wspomnianej wyżej rozprawie.

Możnaby jednak, zamiast odwzorowania Roussilhe'owskiego, wprowadzić odwzorowanie elipsoidy oparte na przyjęciu iż punkty południka centralnego mają się na osi  $x$ -ów odwzorowywać według prawa

$$x = 2M_0 \operatorname{tg} \frac{\Delta\varphi}{2}.$$

Odwzorowanie wiernokątne elipsoidy oparte na takim przyjęciu byłoby nader zbliżone do odwzorowania Roussilhe'owskiego; miałyby więc też wszystkie te same zalety co do małości odkształceń i t. p., jakie posiada odwzorowanie Roussilhe'a. Wtedy współczynniki  $a_{0r}$ , równania (3) miałyby wartości liczebne różniące się tylko czynnikiem  $M_0 R_0^{r-1}$  od wartości odpowiednich współczynników równania (3') dla odwzorowania Roussilhe'a; a więc

$$\begin{aligned} a_{00} &= a_{02} = a_{04} = \dots = 0, \\ a_{01} &= M_0 c_1, \quad a_{03} = \frac{1}{3!} \frac{M_0}{2^2} c_3, \quad a_{05} = \frac{1}{5!} \frac{M_0}{2^4} c_5, \dots, \end{aligned}$$

gdzie  $c_r$  są to liczby szczególne wprowadzone w § 6 cytowanej wyżej mojej pracy; obliczenie ich odbywałoby się więc łatwo przy pomocy formuł tamże podanych. Do obliczania zaś współczynników  $a$  o pierwszym wskaźniku większym od zera stosowałaby się formuła rekursyjna (7) komunikatu niniejszego, przyczem wartości liczebne zachodzących w niej współczynników  $k$  obliczałoby się według bardzo prostych stosunkowo formuł (17) lub (18) niniejszego komunikatu, zamiast formuł (21) komunikatu poprzedniego; które nie tylko że są o wiele dłuższe, ale występujące w nich współczynniki liczebne tworzą się kolejno rachunkiem znacznie uciążliwszym niż współczynniki liczebne formuł (17) lub (18) niniejszego komunikatu.

**Sprostowanie do cytowanej wyżej rozprawki mojej poprzedniej pod tym samym tytułem** (*Czasop. Techn.*, 1928, Nr. 5 i 6).

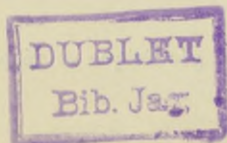
W rozprawce tej wkradła się pewna niedokładność we wzmiance (§ 4, zdanie drugie) referującej o zachowywanym przez Roussilhe'a stopniu przybliżenia w jego formułach na współczynniki  $k$ . Zamiast:

Roussilhe... tylko przybliżone, t. j. z zaniedbaniem w  $k_1$  składników małych rzędu  $e^4$ , w  $k_2, \dots, k_5$  zaś już i składników rzędu  $e^2$

zdanie to powinno brzmieć:

Roussilhe... tylko przybliżone, t. j. z zaniedbaniem w  $k_1$  składników małych rzędu  $e^6$ , w  $k_2$  i  $k_3$  składników rzędu  $e^4$ , w  $k_4$  i  $k_5$  zaś już i składników rzędu  $e^2$ .

[Nadto w § 6, o cztery wiersze przed (23), jak łatwo zauważyć, zamiast  $3! a_{02}$  ma być  $3! a_{03}$ ; a pod koniec rozprawki (w formule na  $c_5$ ) zamiast:  $-10+25=16$  ma oczywiście być:  $-9+25=16$ .]



12053

BIBLIOTEKA POLITECHNICZNA  
KRAKÓW





Faint, illegible text at the top of the page, possibly a header or introductory paragraph.

Second line of faint, illegible text.

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

Third line of faint, illegible text.

$$a^2 + b^2 = c^2$$

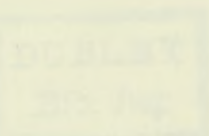
$$x^2 + y^2 = z^2$$

Fourth line of faint, illegible text.

Faint text centered on the page.

Faint text at the bottom of the page.

Faint text at the bottom of the page.



BIBLIOTEKA POLITECHNICZNA  
KRAKOW





WYDZIAŁY POLITECHNICZNE KRAKÓW

BIBLIOTEKA GŁÓWNA

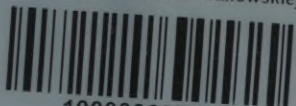


33226

L. inw.

Kdn., Czapskich 4 — 678. 1. XII. 52. 10.000

Biblioteka Politechniki Krakowskiej



10000297925

Z

Biblioteka Politechniki Krakowskiej



III-33226

Biblioteka Politechniki Krakowskiej



10000297925