

GEOMETRISCHE THEORIE DER p -ANALYTISCHEN FUNKTIONEN

Čanak Miloš ¹⁾, Ljubomir Protić ²⁾

Abstract

In this paper the theory of vector fields and particularly, a notion of vector of deviation of analyticity in obtaining one classification of p -analytic functions.

1. Einführung

In seiner Monographie [1] hat G. Položij folgende Definition der p -analytischen Funktion eingeführt: Die Funktion $f(z, \bar{z}) = u + iv$ der komplexen Veränderlichen $z = x + iy$, $\bar{z} = x - iy$ nennt man die p -analytische Funktion mit der Charakteristik $p = p(x, y)$ im Gebiet G , wenn sie in diesem Gebiet definiert und eindeutig ist, und ihr reeller und imaginärer Teil, stetige partielle Ableitungen erster Ordnung nach x und y besitzen und folgendem System

$$u'_x = \frac{1}{p} v'_y, \quad u'_y = -\frac{1}{p} v'_x \quad (1)$$

genügen. Diese Funktionen spielen in der Filtrationstheorie, Torsionstheorie der Rotationsflächen, achsensymmetrischen Elastizitätstheorie und speziell in der Theorie der elastischen Schalen eine wichtige Rolle.

Durch Substitution $v_0 = v/p$, wobei v_0 eine neue unbekannte Funktion ist, geht das System (1) in

$$u'_x - v'_{0_y} = \frac{p'_y}{p} v_0, \quad u'_y + v'_{0_x} = -\frac{p'_x}{p} v_0 \quad (2)$$

über. Wenn man die zweite Gleichung (2) mit i multipliziert und mit der ersten addiert, so erhält man die folgende komplexe Differentialgleichung

$$Df = -\frac{Dp}{2p} (f - \bar{f}), \quad (f = u + iv_0) \quad (3)$$

wobei

$$Df = (u'_x - v'_{0_y}) + i(u'_y + v'_{0_x}) = 2f'_z \quad (4)$$

der bekannte Operator von Kolossov ist.

Parallel mit der Gleichung (3) betrachten wir auch die Gleichung

$$Df = -\frac{Dp}{2p} f. \quad (5)$$

Die allgemeine Lösung der Gleichung (5) hat die Form

$$f = Q(z) \cdot p^{-1/2} \quad (6)$$

(siehe [3]), wobei $Q(z)$ beliebige analytische Funktion ist.

Auf Grund (6) führen wir in die Gleichung (3) die Substitution $V = f \cdot p^{1/2}$ ein. Dann geht diese Gleichung in

$$DV = \frac{Dp}{2p} \bar{V} \quad (7)$$

order

$$(v'_{1_x} - v'_{2_y}) + i(v'_{1_y} + v'_{2_x}) = \frac{p_x + ip'_y}{2p} (v_1 - iv_2), \quad (8)$$

$$(V = v_1 + iv_2)$$

über. Durch Trennung des reellen und imaginären Teiles erhält man das folgende G Gleichungssystem

$$\begin{aligned} v'_{1_x} - v'_{2_y} &= a(x, y)v_1 + b(x, y)v_2 \\ v'_{1_y} + v'_{2_x} &= b(x, y)v_1 - a(x, y)v_2 \end{aligned} \quad (9)$$

$$(a(x, y) = \frac{p'_x}{2p}, \quad b(x, y) = \frac{p'_y}{2p}).$$

2. Operatoren β und μ

In seiner Monographie [2] hat A. Bilimović ausführlich eine geometrische Theorie der nichtanalytischen komplexen Funktionen $w(z, \bar{z}) = u(x, y) + iv(x, y)$ entwickelt. Die Grundlage dieser Theorie stellt die Mittelableitung

$$\mu(w) = \frac{1}{2} [u'_x + v'_y + i(v'_x - u'_y)] = \mu_1 + i \cdot \mu_2 \quad (10)$$

und die Abweichung von der Analytizität

$$B(w) = (u'_x - v'_y) + i(u'_y + v'_x) = B_1 + iB_2, \quad (11)$$

wie auch die entsprechenden Vektoren

$$\vec{\mu} = \left[\frac{1}{2} (u'_x + v'_y) \right] \vec{i} + \left[\frac{1}{2} (v'_x - u'_y) \right] \vec{j} \quad (12)$$

$$\vec{B} = (u'_x - v'_y) \vec{i} + (u'_y + v'_x) \vec{j} \quad (13)$$

$$(\vec{\beta} = \frac{1}{2} \vec{B})$$

dar. Mit Hilfe der Operatoren μ und β lässt sich die Ableitung der nichtanalytischen Funktion in der gegebenen Richtung

$$\dot{w}^{(\theta)} = \mu(w) + \beta(w) e^{-2\theta i} \quad (14)$$

wie auch der entsprechende Vektor

$$\vec{\dot{w}}^{(\theta)} = \vec{\mu} + \vec{\beta} e^{-2\theta i} \quad (15)$$

ausdrücken.

Um das Gleichungssystem (1) in einer geometrischen Form zu darstellen, betrachten wir die folgende Matrizenidentität

$$\begin{pmatrix} u'_x & u'_y \\ v'_x & v'_y \end{pmatrix} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} u'_x + v'_y & u'_y - v'_x \\ v'_x - u'_y & u'_x + v'_y \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \begin{pmatrix} u'_x - v'_y & v'_x + u'_y \\ v'_x + u'_y & -u'_x + v'_y \end{pmatrix}. \quad (16)$$

Auf Grund (10), (11) und (16) finden wir die Werte

$$\begin{aligned} u'_x &= \mu_1 + b_1, & u'_y &= -\mu_2 + b_2 \\ v'_x &= \mu_2 + b_2, & v'_y &= \mu_1 - b_1 \\ (\mu &= \mu_1 + i\mu_2, & \beta &= b_1 + ib_2). \end{aligned} \quad (17)$$

Wenn wir die Werte (17) in (1) einsetzen, so erhalten wir

$$\beta = K \bar{\mu} \quad (18)$$

oder

$$\vec{\beta} = K \vec{\bar{\mu}} \quad (19)$$

mit $K = (1 - p)/(1 + p)$. Die Formel (19) stellt die Vektorform für die p -analytischen Funktionen (1) dar. Durch weitere Substitution (18) in (14) erhält man endlich die Ableitung der p -analytischen Funktion in gegebener Richtung

$$\dot{w}^{(\theta)} = \mu + K \bar{\mu} e^{-2\theta i}. \quad (20)$$

3. Eine Klassifikation der p -analytischen Funktionen

Man ersieht aus

$$\vec{B} = \text{grad } v_1 + \vec{k} \times \text{grad } v_2 = (v'_{1x} - v'_{2y}) \vec{i} + (v'_{1y} + v'_{2x}) \vec{j} \quad (21)$$

und (9) ebenfalls dass

$$\text{div } \vec{B} = \nabla^2 v_1, \quad \text{rot } \vec{B} = \vec{k} \nabla^2 v_2$$

ist. Auf Grund dieser Relationen ist eine Klassifikation der p -analytischen Funktionen ermöglicht. Für $\nabla^2 v_1 = 0$, $\nabla^2 v_2 = 0$ ist das Vektorfeld von \vec{B} ein Laplacesches Feld. Für $\nabla^2 v_1 = 0$, $\nabla^2 v_2 \neq 0$ ist das Feld ein quellenfreies (solenoidisches) Feld. Im Falle $\nabla^2 v_1 \neq 0$, $\nabla^2 v_2 = 0$ ist das Feld ein wirbelfreies, während für $\nabla^2 v_1 \neq 0$, $\nabla^2 v_2 \neq 0$ repräsentiert der Vektor \vec{B} ein zusammengesetztes Feld. Betrachten wir jetzt alle diese Fälle.

I Laplace-sches Feld

Aus der Relationen $\text{div } \vec{B} = \nabla^2 v_1 = 0$ und $\text{rot } \vec{B} = \vec{k} \nabla^2 v_2 = 0$ folgt

$$v''_{1xx} + v''_{1yy} = 0, \quad v''_{2xx} + v''_{2yy} = 0. \quad (22)$$

Wenn wir die erste Gleichung (9) nach x , die zweite nach y differenzieren und die beiden addieren, so erhalten wir mit Ausnützung der ersten Bedingung (22)

$$a(v'_{1x} - v'_{2y}) + b(v'_{2x} + v'_{1y}) + v_1(a'_x + b'_y) + v_2(b'_x - a'_y) = 0. \quad (23)$$

Andererseits, wenn wir die erste Gleichung (9) nach y , die zweite nach x differenzieren und die beiden subtrahieren, so erhalten wir mit Ausnützung der zweiten Bedingung (22)

$$a(v'_{1_y} + v'_{2_x}) + b(v'_{2_y} - v'_{1_x}) + v_1(a'_y - b'_x) + v_2(b'_y + a'_x) = 0. \quad (24)$$

Durch Substitution der Werte $(v'_{1_x} - v'_{2_y})$ und $(v'_{2_x} + v'_{1_y})$ aus (9) in (23) und (24) ersieht man nach einer kürzeren Rechnung dass

$$\begin{aligned} (a^2 + b^2 + a'_x + b'_y) v_1 + (b'_x - a'_y) v_2 &= 0 \\ (a'_y - b'_x) v_1 + (-a^2 - b^2 + b'_y + a'_x) v_2 &= 0 \end{aligned} \quad (25)$$

oder wegen

$$a(x, y) = \frac{p'_x}{2p}, \quad b(x, y) = \frac{p'_y}{2p}$$

auch

$$\begin{aligned} \frac{2pp''_{xx} + 2pp''_{yy} - p_x'^2 - p_y'^2}{4p^2} \cdot v_1 &= 0 \\ \frac{2pp''_{xx} + 2pp''_{yy} - 3p_x'^2 - 3p_y'^2}{4p^2} \cdot v_2 &= 0 \end{aligned} \quad (26)$$

gilt. Daraus folgt

$$\begin{aligned} 2(pp''_{xx} + pp''_{yy}) - (p_x'^2 + p_y'^2) &= 0 \\ 2(pp''_{xx} + pp''_{yy}) - 3(p_x'^2 + p_y'^2) &= 0 \\ (v_1 \neq 0 \quad v_2 \neq 0). \end{aligned} \quad (27)$$

Di erste und die zweite Bedingung (27) stellen ein lineares, homogenes System zwei Gleichungen mit zwei Unbekannten $(pp''_{xx} + pp''_{yy})$ und $(p_x'^2 + p_y'^2)$ dar. Wegen $D = -4 \neq 0$ existieren nur triviale Lösungen

$$p_x'^2 + p_y'^2 = 0, \quad pp''_{xx} + pp''_{yy} = 0. \quad (28)$$

Die Bedingungen (28) sind dann und nur dann erfüllt, wenn $p = c = \text{const.}$ gilt.

Umgekehrt, wenn wir annehmen dass $p = c$, so erhalten wir durch Substitution dieses Wertes in (9) und durch Differenzieren

$$v''_{1_{xx}} + v''_{1_{yy}} = v''_{2_{xx}} + v''_{2_{yy}} = 0.$$

Daraus folgt der folgende

Satz 1: Vektorfeld von \vec{B} für das Gleichungssystem (9) ist dann und nur dann ein Laplacesches Feld, wenn $p = c = \text{const.}$ gilt.

Bemerkung 1: Im speziellen Fall $c = 1$ reduziert das System (1) (wie auch das System (9)) auf

$$u'_x = v'_y, \quad u'_y = -v'_x$$

und die p -analytischen Funktionen gehen in die gewöhnlichen analytischen Funktionen analytischen Funktionen über.

II Solenoidisches Feld

Wegen $\operatorname{div} \vec{B} = \nabla^2 v_1 = 0$, $\operatorname{rot} \vec{B} = \vec{k} \nabla^2 v_2 \neq 0$ ist nur die erste Bedingung (22) erfüllt. Auf Grund dieser Bedingung kann man die Gleichung (23) wie auch die erste Gleichung (25) erhalten. Wegen $a = p'_x/2p$, $b = p'_y/2p$ folgt dass

$$2pp''_{xx} + 2pp''_{yy} - p_x'^2 - p_y'^2 = 0 \quad (29)$$

gilt. Suchen wir die allgemeine Lösung der Gleichung (29) in der Form $p = f(h)$ wobei f zweimal differenzierbare, unbekannte Funktion ist und $h = h(x, y)$ beliebige, harmonische Funktion darstellt. Die Gleichung (29) geht dann in

$$(2ff'' - f'^2)(h_x'^2 + h_y'^2) = 0 \quad (30)$$

über. Der zweite Faktor $(h_x'^2 + h_y'^2)$ annulliert sich nur im Falle $h(x, y) = c$, und dann ist das Vektorfeld von \vec{B} ein Laplacesches Feld. Darum muss

$$2ff'' - f'^2 = 0 \quad (31)$$

gelten. Die allgemeine Lösung dieser Gleichung ist

$$f = (c_1 h + c_2)^2 \quad (32)$$

und die allgemeine Lösung der Gleichung (29) wird durch die Formel

$$p(x, y) = [c_1 \cdot h(x, y) + c_2]^2 \quad (33)$$

gegeben, wobei $h(x, y)$ beliebige harmonische Funktion ist und c_1, c_2 beliebige, reelle Konstanten darstellen.

Umgekehrt, wenn wir annehmen dass $p = (c_1 h + c_2)^2$ gilt, so erhalten wir durch Substitution dieses Wertes in (9) und durch Differenzieren

$$v''_{1xx} + v''_{1yy} = 0.$$

Daraus folgt der folgende

Satz 2: Vektorfeld von \vec{B} für das Gleichungssystem (9) ist dann und nur dann ein solenoidisches Feld, wenn

$$p(x, y) = [c_1 \cdot h(x, y) + c_2]^2$$

gilt, wobei $h = h(x, y)$ beliebige harmonische Funktion ist.

Bemerkung 2. Im speziellen Fall $h(x, y) = c = \text{const.}$ ist das Vektorfeld von \vec{B} ein Laplacesches Feld und der Fall 2 reduziert sich auf den Fall 1.

III Wirbelfreies Feld

Wegen $\text{div } \vec{B} = \nabla^2 v_1 \neq 0$, $\text{rot } \vec{B} = \vec{k} \nabla^2 v_2 = 0$ ist nur die zweite Bedingung (22) erfüllt. Wenn wir das gleiche Verfahren wie im Falle 2 wiederholen, so erhalten wir die Gleichung

$$2pp''_{xx} + 2pp''_{yy} - 3p_x'^2 - 3p_y'^2 = 0. \quad (34)$$

Die allgemeine Lösung dieser Gleichung ist

$$p(x, y) = [c_1 \cdot h(x, y) + c_2]^{-2} \quad (35)$$

und dann gilt auch der folgende.

Satz 3: Vektorfeld von \vec{B} für das Gleichungssystem (9) ist dann und nur dann ein wirbelfreies Feld wenn

$$p(x, y) = (c_1 h + c_2)^{-2}$$

gilt, wobei $h = h(x, y)$ beliebige, harmonische Funktion ist.

IV Zusammengesetztes Feld

Diesem Fall entspricht die allgemeine Form des Systems (9). Wenn r Koeffizient $Dp/2p$ der komplexen Gleichung (7) analytisch ist, lässt sich die allgemeine Lösung dieser Gleichung durch die Methode der verallgemeinerten areolären Reihen (siehe [4]) finden.

References

- [1] Položij, G.: *Teorija i primenenie p-analitičeskih funkcii*, Naukova Dumka, Kiev, 1973
- [2] Bilimović, A.: *Sur la geometrie differentielle d'une fonction non analytique*, GLAS de l'Academie Serbe des sciences, t. CCXLII, N. 19, 1-81, 1960
- [3] Fempl, S.: *Reguläre Lösungen eines Systems partieller Gleichungen*, Publications de l'Inst. Math. Beograd, tome 4(18), 115-120, 1964
- [4] Čanak, M.: *Systeme von Differentialgleichungen mit analytischen Koeffizienten und Methode der verallgemeinerten areolären Reihen*, Publications de l'Inst. Math. Beograd, tome 33(47), 35-39, 1983

ГЕОМЕТРИСКА ТЕОРИЈА НА p -АНАЛИТИЧКИТЕ ФУНКЦИИ

Чанак Милош ¹⁾, Љубомир Протиќ ²⁾

Резиме

Во овој труд теоријата на векторските полиња, и во посебен случај поимот на векторот на отстапувањето од аналитичноста, се применуваат за добивање една класификација на p -аналитичките функции.

¹⁾ 1100 Beograd,
Brzakova 4
Jugoslavija

²⁾ 11000 Beograd,
Dr. Nike Miljanića 1
Jugoslavija

*) This research was supported by Science Fund of Serbia, grant number 0401A, through Matematički Institut.