

złwie jest przejście od jednej dziedziny do drugiej, choć takie przejście jest niemożliwe gdy chodzi o nierówności.

Kolejnym ciągiem mówiąc o t. zw. wspólnych dziedzinach się stale podługivali interpretację geom. tych linii, przytem jako odpowiednik dziedzin brali bądź sam u-r, bądź jego punkt końcowy przy punkcie początkowym u O).

Należy przywrócić się do szybkiego przejścia od symboli literowych do ich odpowiedników geometrycznych. Tak np. mieć będzie dane wyrażenie utworzone z 3-ech liczb zespolonych: $\frac{z_2 - z_1}{z_3 - z_1}$; by podać interpret. tej litery $\frac{z_2 - z_1}{z_3 - z_1}$ zamierzamy na płaszczyźnie uśrednionej zespolonej punkty: z_1, z_2, z_3 , odpow. danym temu literom i łączymy punkty z_2 i z_3 z punktem z_1 ; wtedy odrazu widać że moduł tego wyrażenia:

$$\left| \frac{z_2 - z_1}{z_3 - z_1} \right| = \frac{|z_2 - z_1|}{|z_3 - z_1|} = \text{stosunek odcinków łączących } z_2 \text{ z } z_1 \text{ i } z_3 \text{ z } z_1;$$

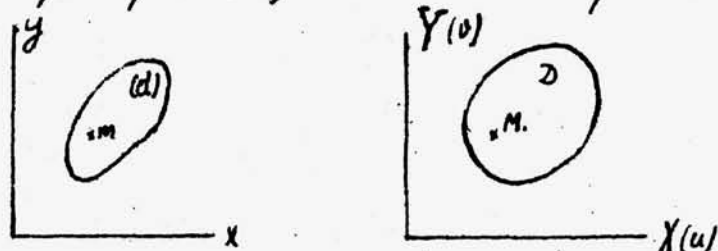
Argument tej litery równa się kątowi który trzeba odwrócić u-r łączący z_3 i z_1 , w kierunku dodatnim, by co do kierunku był on zgodny z wektorem łączącym p. z_2 i z_1 ;

Rozdział 2. Wiadomości wstępne. Określenie podstawy.

Przechodzimy teraz do badania zależności funkcyjnej w zakresie liczb zespolonych. Chodzi tu o odpowiedniość między dwoma zbiorami t. zespolonych: każdej liczbie $z = x + iy$ pierwszego zbioru odpowiada liczba: $Z = u + iv$ drugiego zbioru. Mówimy wtedy, że " Z " jest funkcją zmiennej " z " na płaszczyźnie uśrednionej zespolonej i oznaczamy symbolami:

co przedstawia wyrażenie $\left| \frac{Z-1}{Z-i} \right| \geq 2$ $Z = f(z)$

Geometrię możemy sobie przedstawić dwie płaszczyzny: jedną o współrzędnych prostokątnych x, y , drugą o współrzędnych u, v . Lierbom pierwszego zbioru x odpowiadają punkty na pierwszej płaszczyźnie, lierbom zbioru Z punkty na drugiej płaszczyźnie; np. lierbie z odpow. p. m , lierbie Z punkt M .



Zależności funkcyjnej odpowiada geometrię odpowiedni między punktami: m i M należące do dwu zbiorów utworzonych odpowiednio z punktów t -ej i z -ej płaszczyzny. W szczególności zbioru te mogą być obszarami d i D , gdzie obszarem nazywamy zbiór utworzony z samych tylko punktów wewnętrznych. *)

Taka zależność między lierbami Z i z może być sprowadzona do zależności funkcyjnej między parami lierb: parą (u, v) i parą (x, y) . W rzeczy samej z definicji:

$$u + iv = f(x + iy) \text{ wynika że } u = \varphi_1(x, y) \text{ a } v = \varphi_2(x, y),$$

czyli pojęcie najogólniejszej zależności funkcyjnej dla funkcji jednej zmiennej sprowadza się do pojęcia zależności dwu funkcji dwu zmiennych niezależnych, x i y , włącznie lierb rzeczywistych. Z tego rodzaju zależnościami myślimy już do ogólnienia, przy wyznaczaniu funkcyjnym przy zamianie zmiennych w całość podobnej i. t. d.

Otrzymamy co nowego jeżeli, idąc za Cauchy'm, wyróżnimy w zbiorze wszystkich zależności pewną klasę szczególną, charakteryzującą

Definicja punktu wewnętrznego z obszaru D



jeżeli z punktu z możemy poprowadzić mały promień i wszystkie punkty tego promienia będą leżały wewnątrz obszaru D , to z jest punktem wewnętrznym

Kana, tem, że istnieją dla odpowiednich funkcji pojęcie pochodnej jednoznacznie określonej w punkcie danym.

Badanie tej klasy funkcji jest przedmiotem teorii funkcji analitycznych.

Niech $z = f(z)$ to jak wiemy $u = \varphi_1(x, y)$, $v = \varphi_2(x, y)$; niech zmienne x, y mają przyrosty $\Delta x, \Delta y$, odpowiednie przyrosty dla u i v będą: Δu i Δv . Ponieważ $z = x + iy$ to $\Delta z = \Delta x + i\Delta y$;

Tak samo ponieważ $\bar{z} = u + iv$ to $\Delta \bar{z} = \Delta u + i\Delta v$

Pochodną naszej funkcji $\bar{z} = f(z)$ określamy jako:

$$\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{\Delta \bar{z}}{\Delta z}$$



cz możemy zobrazować w postaci wektora łączącego punkt „z” z punktem $z + \Delta z$, t. zn. p. m, z p. m₁; Δz - ten posiada pewien kierunek (argument liczb Δz) i pewną długość (moduł liczby Δz); gdy $\Delta z \rightarrow 0$ to i p. m₁ i odwrótnie, a punkt m₁ zbliża się nieograniczenie do p. m.

To zbliżanie się p. m₁ do p. m może zachodzić w rozmaitych sposób, niekończąc się po prostu.

Mówimy, że pochodna, o której była mowa istnieje, jeżeli $\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{\Delta \bar{z}}{\Delta z}$ istnieje i ma wartość niezależną od sposobu zbliżania się p. m₁ do p. m. Stosunek $\frac{\Delta \bar{z}}{\Delta z}$ możemy napisać w sposób następujący:

$$\Delta \bar{z} = f(z + \Delta z) - f(z); \quad \bar{z} = u + iv \quad \text{więc} \quad u = \varphi_1(x, y), \quad v = \varphi_2(x, y)$$

$$f(z) = u(x, y) + i v(x, y); \quad f(z + \Delta z) - f(z) = u(x + \Delta x, y + \Delta y) + i v(x + \Delta x, y + \Delta y)$$

$$\text{A więc: } \Delta \bar{z} = u(x + \Delta x, y + \Delta y) - u(x, y) + i \{ v(x + \Delta x, y + \Delta y) - v(x, y) \} = \Delta u + i \Delta v$$

$$\text{a zatem: } \frac{\Delta \bar{z}}{\Delta z} = \frac{\Delta u + i \Delta v}{\Delta x + i \Delta y} \quad \text{gdzie} \quad \begin{cases} \Delta u = u(x + \Delta x, y + \Delta y) - u(x, y) \\ \Delta v = v(x + \Delta x, y + \Delta y) - v(x, y) \end{cases}$$

A zatem:

$$\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{\Delta Z}{\Delta z} = \lim_{\Delta x + i \Delta y} \frac{\Delta u + i \Delta v}{\Delta x + i \Delta y};$$

Jeżeli $\Delta z \rightarrow 0$ to równocześnie $\Delta x \rightarrow 0$ i $\Delta y \rightarrow 0$, a więc licznik i mianownik naszego ułamka dążą, u granicy do zera.

Cheemy wyrazić że to dążenie do granicy, a także wartość graniczna ułamka jest niezależne od sposobu, w jaki p. m, zbliża do m. Rozpatrymy w tym celu wypadki krańcowe:

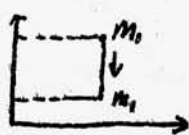
1) Punkt m, zbliża do p. m po prostej równoległej do osi x-ów.



ktedy $\Delta y \equiv 0$; $\Delta x \rightarrow 0$; i $\frac{\Delta Z}{\Delta z} = \frac{\Delta u}{\Delta x} + i \frac{\Delta v}{\Delta x}$

a więc $\lim_{m_1 \rightarrow m} \frac{\Delta Z}{\Delta z} = \frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} = \frac{\partial \phi}{\partial x} + i \frac{\partial \psi}{\partial x}$

2) Punkt m, zbliża do p. m po prostej równol. do osi y-ów.



ktedy $\Delta x \equiv 0$ zaś $\Delta y \rightarrow 0$; $\frac{\Delta Z}{\Delta z} = \frac{\Delta u + i \Delta v}{i \Delta y} = \frac{\Delta v}{\Delta y} - i \frac{\Delta u}{\Delta y}$

a więc $\lim_{m_1 \rightarrow m} \frac{\Delta Z}{\Delta z} = \frac{\partial v}{\partial y} - i \frac{\partial u}{\partial y} = \frac{\partial \psi}{\partial y} - i \frac{\partial \phi}{\partial y}$

Aby wartość $\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{\Delta Z}{\Delta z}$ była w obu wypadkach ta sama, trzeba by:

$$\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y} - i \frac{\partial u}{\partial y}$$

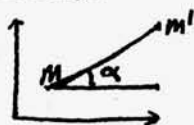
Skąd, opierając się na definicji równości liczb zespolonych, otrzymujemy:

$$(I) \frac{\partial u(x,y)}{\partial x} = \frac{\partial v(x,y)}{\partial y} \quad \text{a także} \quad (II) \frac{\partial u(x,y)}{\partial y} = - \frac{\partial v(x,y)}{\partial x}$$

Jest to warunek konieczny jednoznaczności: $\lim_{\Delta z} \frac{\Delta Z}{\Delta z}$; jest on także wystarczający, bo gdy on jest spełniony, to jak łatwo okażemy przy

każdym kierunku cięciwy m'm $\lim \frac{\Delta Z}{\Delta z}$ ma jednakową wartość.

Dowód: zakładamy że równania (I) są spełnione.



Oznaczamy stromeń : $\frac{\Delta y}{\Delta x} = k = \tan \alpha$.

Zakładamy dalej : $\alpha \neq 0$ i $\alpha \neq 90^\circ$ t. zn. $k \neq 0$ i $k \neq \infty$.

Obliczmy nasz stromeń : $\frac{\Delta Z}{\Delta z}$;

$$\frac{\Delta Z}{\Delta z} = \frac{\Delta u + i \Delta v}{\Delta x + i \Delta y} = \frac{\frac{\Delta u}{\Delta x} + i \frac{\Delta v}{\Delta x}}{1 + i k}$$

Gdy przechodimy do granicy to:

$$\frac{\Delta u}{\Delta x} \rightarrow \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} k, \quad \frac{\Delta v}{\Delta x} \rightarrow \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} k,$$

bo zarówno u jak i v są funkcjami dwu zmiennych : $u(x, y)$ i $v(x, y)$;

Wobec tego:

$$\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{\Delta Z}{\Delta z} = \frac{\frac{\partial u}{\partial x} + k \frac{\partial u}{\partial y} + i \left\{ \frac{\partial v}{\partial x} + k \frac{\partial v}{\partial y} \right\}}{1 + i k} = \frac{\left\{ \frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} \right\} + k \left\{ \frac{\partial u}{\partial y} + i \frac{\partial v}{\partial y} \right\}}{1 + i k}$$

Jeżeli w tym ostatnim wzorze założymy $k=0$, to otrzymamy, znając już wartość na $\lim \frac{\Delta Z}{\Delta z}$, a mianowicie: $\lim \frac{\Delta Z}{\Delta z} = \frac{\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x}}{1}$, wartość tę otrzymaliśmy zakładając, że m, dążąc do m wzdłuż osi x-du.

Tak samo zakładając $k=\infty$, a więc $\frac{1}{k}=0$, otrzymamy:

$\lim \frac{\Delta Z}{\Delta z} = \frac{\frac{\partial u}{\partial y} + i \frac{\partial v}{\partial y}}{i}$; ponieważ obie wartości $\lim \frac{\Delta Z}{\Delta z}$ mają być równe, więc mamy warunek:

$$(2) \quad \frac{\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x}}{1} = \frac{\frac{\partial u}{\partial y} + i \frac{\partial v}{\partial y}}{i}$$

Równanie (2) jest równoważne z równaniami (I), które na mocy założenia są spełnione; z proporcji $\frac{A}{a} = \frac{B}{b}$ wynika : $\frac{A}{a} = \frac{B}{b} = \frac{A+kB}{a+kb}$; tak samo z równaniem (2) wynika:

$$\frac{\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x}}{1} = \frac{\frac{\partial u}{\partial y} + i \frac{\partial v}{\partial y}}{i} = \frac{\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} + k \left\{ \frac{\partial u}{\partial y} + i \frac{\partial v}{\partial y} \right\}}{1 + ki}$$

Widac stąd, że wyrażenie zawierające K jest równe wyrażeniu nie zawierającemu K , a więc od K nie zależy. p. b. d. o.

Zatem jeśli nane warunki końcowe [równanie (I)] są spełnione, to wartość pochodnej jest u danym punkcie określona jednoznacznie.

Warunki te, równania (I), nazywamy równaniami Cauchy'go:

W rozumowaniu powyższym nie ma potrzeby zakładać, że p. m. zbliża się do p. m po linii prostej; może on zbliżać się do dowolnej krzywej, byłoby to krzywa posiadająca u p. m styczną; jeśli bowiem ta styczna istnieje, to istnieje również $\lim \frac{\Delta y}{\Delta x} = K$, a nam w tym nie chodzi tylko o wartość graniczną, tego stosunku.

Zanim przejdziemy do granicy nie mamy prawa zakładać że ułamek $\frac{\Delta y}{\Delta x} = K$, bo na krzywej stosunek $\frac{\Delta y}{\Delta x}$ jest zmienny, ale pod koniec rozumowania, przechodząc do granicy zamiast ułamka $\frac{\Delta y}{\Delta x}$ na $\lim \frac{\Delta y}{\Delta x}$, a zamiast tego ułamek nam podstawiamy liczbę K ; tak, że wynik rozumowania w obu wypadkach (dla prostej i krzywej) będzie ten sam.

Tak więc, o ile funkcje u i v posiadają pochodne cząstkowe i spełniają równania:

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y} \quad \text{ i } \quad \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x},$$

które nazywamy równaniami Cauchy'go, to funkcja $Z = u + iv$, jako funkcja zmiennej $z = x + iy$ posiada pochodną, jednoznacznie określoną.

Zatemmy istnienie pochodnych 2-go rzędu i zróżniczkujemy 1-e i równania Cauchy'go względem x -a, 2-e względem y -a. Otrzymamy:

$$\begin{aligned} 1) \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} &= \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} & \text{ i } & \quad \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = -\frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} & \text{ a stąd mamy: } & \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \\ 2) \quad \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} &= \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} & \text{ i } & \quad \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} = -\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} & \text{ stąd znowu: } & \quad \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} = 0 \end{aligned}$$

Suma drugich pochodnych dowolnej funkcji $\varphi(x,y)$ nazywa się niezmiennikiem Laplace'a i oznacza się symbolem $\Delta\varphi$; jest ona niezmiennikiem, bo nie zmiany jej wartości przy obrocie i przesunięciu układu współrzędnych prostokątnych. Jeżeli $\Delta\varphi=0$, to mówimy, że funkcja φ spełnia równanie Laplace'a. Funkcję, spełniającą równanie Laplace'a i posiadającą pochodne ciągłe drugiego rzędu nazywamy funkcją harmonijną.

Z poprzedniego wynika, że jeżeli dwie funkcje spełniają równania Cauchy'go, i odpowiadające pochodne są ciągłe, to te funkcje: u i v , spełniają równ. Laplace'a, czyli są harmonijne. Piszemy to krótko: $\Delta u=0$ i $\Delta v=0$, gdzie Δ oznacza co następuje: $\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}$

Jeżeli funkcja u jest harmonijna, to można zawsze dobrać tak funkcję v by warunki Cauchy'go były spełnione, t. jest by:

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y} \quad \text{i} \quad \frac{\partial v}{\partial x} = -\frac{\partial u}{\partial y} \quad (\text{drugie strony naszych}$$

równań są funkcjami znanymi). Oznaczając $\frac{\partial u}{\partial y}$ przez $-P(x,y)$, a $\frac{\partial u}{\partial x}$ przez $Q(x,y)$, otrzymamy, dla określenia v równania:

$$\frac{\partial v}{\partial x} = P(x,y) \quad \text{i} \quad \frac{\partial v}{\partial y} = Q(x,y) \quad \text{przyjemny warunek}$$

różniczkowalności jest spełniony, bo:

$$\frac{\partial P}{\partial y} = -\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \quad \text{a} \quad \frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \quad \text{czyli} \quad \frac{\partial P}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial x} = -(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}) = 0$$

Równania nasze możemy rozwiązać względem v i otrzymamy:

$$v = \int_{x_0 y_0}^{x y} \left(\frac{\partial u}{\partial x} dy - \frac{\partial u}{\partial y} dx \right), \quad \text{przyjemny droga całkowania, jest, jak}$$

Jeżeli mamy funkcję harmonijną u i dobranej funkcji harmonijnej v w ten sposób że $v = \int_{x_0 y_0}^{x y} \left(\frac{\partial u}{\partial x} dy - \frac{\partial u}{\partial y} dx \right)$, to powiadam, że funkcja v jest harmonijną sprzężoną z u .

w każdej z nich krzywoliniowej, dowolną krzywą, łączącą p. x_0, y_0 z p. x, y , i znajdującą się całkowicie w tym obszarze płaskim x, y , wkt. funkcja u jest f. harmoniczna.

Sowieciliśmy się, że o ile warunki Cauchy'go są spełnione, to pochodna jest wyznaczona jednoznacznie, bo obie wartości na $\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{\Delta z}{\Delta z}$, które uśredniliśmy poprzednio są równe między sobą i dają wartość pochodnej:

$$f'(z) = \frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y} - i \frac{\partial u}{\partial y}$$

$f'(z)$ jest tu symbolem pochodnej. Stąd kwadrat modułu pochodnej czyli:

$$|f'(z)|^2 = \left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial v}{\partial x}\right)^2 = \left(\frac{\partial v}{\partial y}\right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y}\right)^2$$

Jak zobaczymy moduł pochodnej i jej argument mają, może interpretację geometryczną.

Rozdział 3. Interpretacja geometryczna i odwrócenia podobne.

Niech $z = f(z)$, gdzie $f(z) = u + i v$; zakładamy że u i v spełniają warunki Cauchy'go.

Wzór $z = f(z)$ podporządkowuje sobie punkty dwu obszarów: każdemu p. $m(x, y)$ na płaszczyźnie zmiennych x, y , odpowiada p. $M(u, v)$ na płaszczyźnie zmiennych u, v , czyli płaszczyźnie wspólnej Z . Zbiórowi punktów m tworzących linię na płaszczyźnie wspólnej Z , odpowiada zbiór punktów M , tworzących linię na płaszczyźnie zmiennych u, v .

Jeżeli zbiór p. m wypełnia pewien obszar d , to odpowiadający mu zbiór punktów M wypełnia obszar D , w płaszczyźnie zmiennych u, v .