Wykłady z Analizy III

Jakub Korsak

X 2019 - II 2020

Spis treści

Sp	ois treści	ii
W	Stęp	v
1	04.10.2019, przypomnienie i całka z jednoformy	1
2	07.10.2019, calka po kostce, rozmaitości zorientowane i prawie twierdzenie Stokesa	9
3	11.10.2019, wstęga Moebiusa i dowód twierdzenia Stokesa (1/2)	15
4	14.10.2019, dowód twierdzenia Stokesa (2/2), agitacja na temat lematu Poincare i iloczyn wewnętrzny	21
5	18.10.2019, brzeg rozmaitości i dalsza agitacja lematu Poincare	27
6	21.10.2019, dowód lematu Poincare, przykłady	31
7	25.10.2019, domkniętość i zupełność formy, długość krzywej i zastosowania twierdzenia Stokesa	35
8	28.10.2019, zastosowania twierdzenia Stokesa, holomorficzność funkcji i wzory Cauchy-Riemanna	41
9	04.11.2019, warunek Cauchy-Riemanna, wzór Cauchy i twierdzenie Liouville (1/2)	47

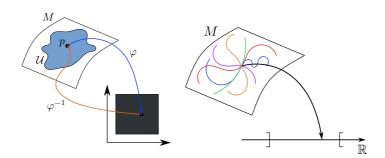
10	08.11.2019, twierdzenie Liouville (2/2), Zasadnicze Twierdzenie Algebry i początek Szeregów Laurenta	53
11	$15.11.2019,\ zabawa\ z\ Szeregiem\ Laurenta,\ związki\ z\ szeregiem\ Taylora$	59
12	22.11.2019, przedłużenie analityczne funkcji punkty osobliwe i bieguny	65
13	18.11.2019, punkt izolowany, osobliwość istotna, twierdzenie o residuach	71
14	25.11.2019, fajność residuów i Transformata Legendre geometrycznie	77
15	29.11.2019, Lemat Jordana, funkcja wokół punktu istotnie osobliwego i twierdzenie Weierstrass	83
16	$02.12.2019, sumowanie szereg\'ow$	89
17	06.12.2019, twierdzenie Rouche, Zasadnicze Twierdzenie Algebry v2.0, sumowanie szeregów v2.0, residuum w $+\infty$ (1/3)	95
18	09.12.2019, przygotowanie do twierdzenia Kasner-Arnold, krzywizna, odwzorowania konforemne, residuum w $+\infty$ (2/3)	101
19	$13.12.2019,\ twierdzenie\ Kasner-Arnold$	107
20	16.12.2019, residuum $w + \infty$ (3/3) + super twierdzenie, transformata Fouriera	113
21	$20.12.2019,\ wlasności\ transformaty\ Fouriera\ i\ transformata\ odwrotna$	119
22	09.01.2020, Splot, wchodzenie z granicą pod całkę i równanie przewodnictwa	125
23	$10.01.2020,\ Iloczyn\ skalarny,\ unitarność\ transformaty\ Fouriera,\ nierówność\ Heisenberga$	133
24	13.01.2020, Dystrybucje - własności, delta Diraca	139

Wstęp

Niniejszy dokument zawiera moje notatki z wykładu Analiza III wygłoszonego przez dr
 Marcina Kościeleckiego na Wydziale Fizyki UW w semestrze zimowym roku akademickiego 2019/2020.

Wykład 1. 04.10.2019, przypomnienie i całka z jednoformy

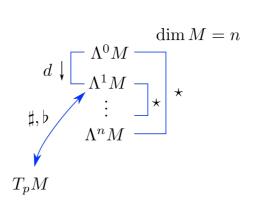
Przypomnienie



Rysunek 1.1: Przypomnienie

Niech $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_k \in \Lambda^1(M), v_1, v_2, \dots, v_k \in T_pM$, to wtedy

$$\langle \alpha_1 \wedge \alpha_2 \wedge \dots \alpha_k, v_1, v_2, \dots, v_k \rangle = \begin{vmatrix} \begin{bmatrix} \alpha_1(v_1) & \dots & \alpha_k \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ \alpha_1(v_k) & \dots & \alpha_k(v_k) \end{bmatrix} \end{vmatrix}.$$



Rysunek 1.2: Przypomnienie c.d.

$$\langle v|w\rangle = [v]^T [g_{ij}] \left[w\right].$$

$$A = A^{1} \frac{\partial}{\partial x^{1}} + \ldots + A^{n} \frac{\partial}{\partial x^{n}}.$$

$$A^{\sharp} = A^{1} g_{11} dx^{1} + \ldots + A^{n} g_{nn} dx^{n},$$

 $(gdy g_{ij} - diagonalna)$

$$A^i g_{ij} dx^j$$
.

To jak to było z tymi wektorami?

Niech $A \in T_pM$, $A = A^1 \frac{\partial}{\partial x^1} + \ldots + A^k \frac{\partial}{\partial x^k}$, $B = T_pM$, $B = B^1 \frac{\partial}{\partial x^1} + \ldots + \frac{\partial}{\partial x^k}$. Jaka jest interpretacja geometryczna wielkości

$$\langle A^{\sharp}, B \rangle$$
, $(g_{ij}$ - diagonalna).

$$A^{\sharp} = A^{1}g_{11}dx^{1} + \ldots + A^{k}g_{kk}dx^{k}.$$

$$\langle A^{\sharp}, B \rangle = \left\langle A^{1}g_{11}dx^{1} + \dots + A^{k}g_{kk}dx^{k}, B^{1}\frac{\partial}{\partial x^{1}} + \dots + B^{k}\frac{\partial}{\partial x^{k}} \right\rangle =$$
$$= g_{11}A^{1}B^{1} + \dots + g_{kk}A^{k}B^{k} = A \cdot B.$$

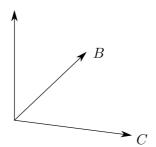
Czyli gdyby ||B|| = 1, to $\langle A^{\sharp}, B \rangle$ byłoby długością rzutu A na kierunek B. Niech dim M = 3, $\Lambda^2 M \ni A$,

$$A=A^1dx^2\wedge dx^3+A^2dx^3\wedge dx^1+A^3dx^1\wedge dx^2.$$

$$B = B^{1} \frac{\partial}{\partial x^{1}} + B^{2} \frac{\partial}{\partial x^{2}} + B^{3} \frac{\partial}{\partial x^{3}}, \quad C = C^{1} \frac{\partial}{\partial x^{1}} + \ldots + C^{3} \frac{\partial}{\partial x^{3}} \in T_{p}M.$$

$$\begin{split} \langle A,B,C \rangle &= A^1 \left\langle dx^2 \wedge dx^3, B,C \right\rangle + A^2 \left\langle dx^3 \wedge dx^1, B,C \right\rangle + A^3 \left\langle dx^1 \wedge dx^2, B,C \right\rangle = \\ &= A^1 \left[\left\langle dx^2, B \right\rangle \quad \left\langle dx^3, B \right\rangle \\ \left\langle dx^3, C \right\rangle \right] + A^2 \left[\left\langle dx^3, B \right\rangle \quad \left\langle dx^1, B \right\rangle \\ \left\langle dx^1, C \right\rangle \right] + \\ &+ A^3 \left[\left\langle dx^1, B \right\rangle \quad \left\langle dx^2, B \right\rangle \\ \left\langle dx^1, C \right\rangle \right] = \\ &= A^1 \left[B^2 \quad B^3 \\ C^2 \quad C^3 \right] + A^2 \left[B^3 \quad B^1 \\ C^3 \quad C^1 \right] + A^3 \left[B^1 \quad B^2 \\ C^1 \quad C^2 \right] = \\ &= A^1 \left(B^2 C^3 - B^3 C^2 \right) + A^2 \left(B^3 C^1 - B^1 C^3 \right) + A^3 \left(B^1 C^2 - B^2 C^1 \right) = \\ &= (A^1 (B \times C)_1 + A^2 (B \times C)_2 + A^3 (B \times C)_3) = (A \times C) \\ &= \left| \begin{bmatrix} A^1 \quad A^2 \quad A^3 \\ B^1 \quad B^2 \quad B^3 \\ C^1 \quad C^2 \quad C^3 \end{bmatrix} \right|. \end{split}$$

Wychodzi tak jak na (rys 1.3)



Rysunek 1.3: Się okazuje, że wychodzi z tego coś jak iloczyn wektorowy

Problem

 $\dim M = 3$, mamy

$$\Lambda^1 M\ni F=F^1 dx^1+F^2 dx^2+F^3 dx^3$$

oraz krzywą $S\le \mathbb{R}^3$ (np. spiralę) (rys 1.3). Chcemy znaleźć pracę związaną z przemieszczeniem z punktu A do B.

1. sparametryzujmy kształt S, np.

$$S = \left\{ (x, y, z) \in \mathbb{R}^3, y = \sin(t), t \in [0, 4\pi] \right\}.$$

$$z = t$$

2. możemy na spirali wygenerować pole wektorów stycznych.

Jeżeli
$$p = \begin{bmatrix} \cos(t) \\ \sin(t) \\ t \end{bmatrix} \Big|_{t=t_0}$$
, to

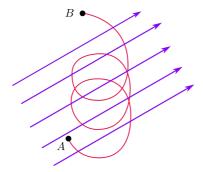
$$T_p M = \left\langle \begin{bmatrix} -\sin(t) \\ \cos(t) \\ 1 \end{bmatrix} \right\rangle \Big|_{t=t_0}.$$

(rys 1.4)

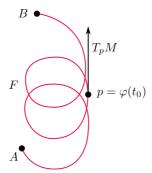
3. Niech $T_pM\ni v=-\sin(t)\frac{\partial}{\partial x}+\cos(t)\frac{\partial}{\partial y}+\frac{\partial}{\partial z}$. (rys 1.5) Możemy policzyć np.

$$\int \langle F, v \rangle = \int_{0}^{4\pi} \left\langle F, -\sin(t) \frac{\partial}{\partial x} + \cos(t) \frac{\partial}{\partial y} + \frac{\partial}{\partial z} \right\rangle dt =$$

$$= \int_{0}^{4\pi} \left\langle F, \varphi_{\star} \left(\frac{\partial}{\partial t} \right) \right\rangle dt = \int_{0}^{4\pi} \left\langle \varphi^{\star} F, \frac{\partial}{\partial t} \right\rangle dt.$$



Rysunek 1.4: Mrówka (albo koralik) na spirali + jakieś pole wektorowe (grawitacyjne albo mocny wiatrak)



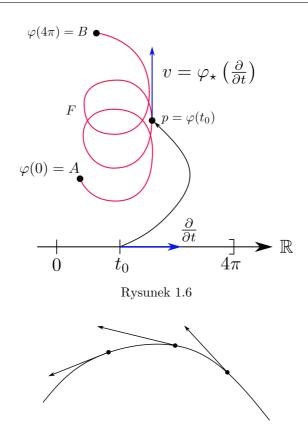
Rysunek 1.5: można jakoś to sparametryzować przez φ

Definicja 1. Niech M - rozmaitość, L - krzywa na M, $w\in \Lambda^1M$, $\varphi:[a,b]\to M$ - parametryzacja krzywej L, czyli

$$L = \{ \varphi(t), t \in [a, b] \}.$$

Całką z jednoformy po krzywej nazywamy wielkość (rys 1.6)

$$\int\limits_{a}^{b}\left\langle \varphi^{\star}\omega,\frac{\partial}{\partial t}\right\rangle dt.$$



Rysunek 1.7: Cała sztuka polega na takim kolekcjonowaniu wektorków stycznych

Przykład 1. niech (rys 1.7)

$$C_1 = \left\{ (x, y) \in \mathbb{R}^2, \begin{bmatrix} x \\ y \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} t - 1 \\ 2t - 1 \end{bmatrix}, 1 \leqslant t \leqslant 2 \right\}$$

i

$$\omega = ydx = \left(y\frac{\partial}{\partial x}\right)^{\sharp}.$$

Wtedy mamy
$$\varphi(t) = \begin{bmatrix} t-1 \\ 2t-1 \end{bmatrix}$$
, $\varphi^*\omega = \begin{vmatrix} x = t-1 \\ dx = dt \end{vmatrix} = (2t-1)dt$

$$\left\langle \varphi^*\omega, \frac{\partial}{\partial t} \right\rangle = \left\langle (2t-1)dt, \frac{\partial}{\partial t} \right\rangle = 2t-1$$

$$\int_{C_1} \omega = \int_1^2 \left\langle \varphi^*\omega, \frac{\partial}{\partial t} \right\rangle dt = \int_1^2 (2t-1)dt = \begin{bmatrix} t^2 - t \end{bmatrix}_1^2 = 2$$

$$C_2 = \left\{ (x, y) \in \mathbb{R}^2, \begin{bmatrix} x \\ y \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 2 - u \\ 5 - 2u \end{bmatrix}, 1 \leqslant u \leqslant 2 \right\}, \varphi_1(u) = \begin{bmatrix} 2 - u \\ 5 - 2u \end{bmatrix}.$$

$$\int_{C_2} \omega = \int_1^2 \left\langle \varphi_1^* \omega, \frac{\partial}{\partial u} \right\rangle du,$$

 $ale \begin{array}{l} x = 2 - u \\ dx = -u \end{array} i \ mamy$

$$\varphi^{\star}\omega = (5 - 2u)(-du) = (2u - 5)du.$$

Ostatecznie

$$\int_{C_2} \omega = \int_1^2 (2u - 5) du = \left[u^2 - 5u \right]_1^2 = -6 + 4 = -2.$$

Wykład 2. 07.10.2019, całka po kostce, rozmaitości zorientowane i prawie twierdzenie Stokesa

Ostatnio

Była rozmaitość M z wymiarem dim M=n, krzywa

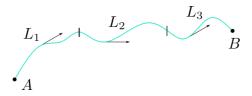
$$L: \{[a,b] \ni t \to \varphi(t) \in \mathbb{R}^n\},$$

jednoforma $\omega \in \Lambda^1 M$ i zastanawialiśmy się jak obliczyć

$$\int_{L} \omega = \int_{a}^{b} \left\langle \varphi^{\star} \omega, \pm \frac{\partial}{\partial t} \right\rangle dt.$$

Wyszło nam dla $\omega = ydx$, (rys 2.1)

$$\int_{C_1} \omega = 2, \quad \int_{C_2} \omega = -2.$$



Rysunek 2.1: W każdym momencie chcemy wiedzieć, w którą stronę chcemy iść. $L_1 + L_2 + L_3 = {\cal L}$

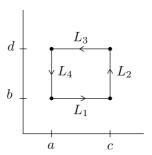
Przykład 2. (rys 2.2)

$$\omega = A(x,y)dx + B(x,y)dy \in \Lambda^1 M.$$

Trzeba te krzywe sparametryzować:

$$L_1 = \{(x, b), a \leqslant x \leqslant c\}.$$

10



Rysunek 2.2: $\dim M = 2$

$$L_2 = \{(c, y), b \le y \le d\}.$$

$$L_3 = \{(x, d), a \le x \le c\}.$$

$$L_4 = \{(a, y), b \le y \le d\}.$$

$$\int_{L} \omega = \int_{L_{1}} \omega + \int_{L_{2}} \omega + \int_{L_{3}} \omega + \int_{L_{4}} \omega =$$

$$= \int_{a}^{c} \left\langle \varphi_{1}^{\star} \omega, \frac{\partial}{\partial x} \right\rangle dx + \int_{b}^{d} \left\langle \varphi_{2}^{\star} \omega, \frac{\partial}{\partial y} \right\rangle dy +$$

$$+ \int_{a}^{c} \left\langle \varphi_{3}^{\star} \omega, -\frac{\partial}{\partial x} \right\rangle dx + \int_{b}^{d} \left\langle \varphi_{4}^{\star} \omega, -\frac{\partial}{\partial y} \right\rangle =$$

$$= \int_{a}^{c} A(x, b) dx + \int_{b}^{d} B(c, y) dy +$$

$$- \int_{a}^{c} A(x, d) dx - \int_{b}^{d} B(a, y) dy.$$

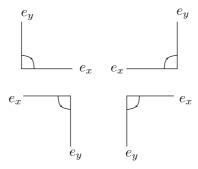
(rys 2.3)

dla dim $M=\mathbb{R}^1$. Niech $\varphi:T_pM\to T_pM,\ \varphi(v)=a\cdot v\ (\varphi$ - liniowe). a>0 - nie zmienia orientacji (kierunku) a<0 - zmienia kierunek wektora.



Rysunek 2.3: Tramwaj nie ma za dużo możliwości, jedynie przód, tył i ewentualnie szybciej - na rolkach

(rys 2.4)



Rysunek 2.4: Różne orientacje na \mathbb{R}^2 , czy można to jakoś pogrupować?

Definicja 2. Niech B_1 , B_2 - bazy uporządkowane w V - przestrzeń wektorowa. Mówimy, że B_1 i B_2 należą do tej samej klasy orientacji, jeżeli wyznacznik odwzorowania liniowego z B_1 do B_2 jest większy od zera. Wybór klasy orientacji nazywamy zorientowaniem V.

Definicja 3. Orientacją standardową na \mathbb{R}^n nazywamy wybór zgodny z bazą standardową, tzn.

$$e_1 = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ \vdots \end{bmatrix}, \quad e_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ \vdots \end{bmatrix}, \quad e_3 = \dots$$

Definicja 4. Niech M - rozmaitość zorientowana, $\dim M = n$ i $S = \{[a,b] \times [c,d] \ni (t_1,t_2) \rightarrow \varphi(t_1,t_2) \in M\}$ - powierzchnia sparametry-zowana, $\Lambda^2 M \ni \omega$ - dwuforma. Wówczas

$$\int_{S} \omega \stackrel{def}{=} \int_{a}^{b} \int_{c}^{d} \left\langle \varphi^{\star} \omega, \underbrace{\pm \frac{\partial}{\partial t_{1}}, \pm \frac{\partial}{\partial t_{2}}}_{zgodne\ z\ orientacjq} \right\rangle dt_{1} dt_{2}.$$

Przykład 3. weźmy $\omega = A(x,y)dx + B(x,y)dy$ i obliczmy $\int \int_P d\omega$.

$$d\omega = \frac{\partial A}{\partial y} dy \wedge dx + \frac{\partial B}{\partial x} dx \wedge dy = \left(\frac{\partial B}{\partial x} - \frac{\partial A}{\partial y}\right) dx \wedge dy,$$
$$P = \left\{ (x, y) \in \mathbb{R}^2 : a \leqslant x \leqslant b \\ c \leqslant y \leqslant d \right\}.$$

Wtedy mamy

$$\begin{split} \int\int\limits_{P}d\omega &= \int\limits_{[a,b]\times[c,d]} \left\langle d\omega, \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y} \right\rangle = \\ &= \int\limits_{a}^{b}dx \int\limits_{c}^{d}dy \left(\frac{\partial B}{\partial x} - \frac{\partial A}{\partial y} \right) = \int\limits_{c}^{d}dy \int\limits_{a}^{b} \frac{\partial B(x,y)}{\partial x} dx - \int\limits_{a}^{b}dx \int\limits_{c}^{d}dy \frac{\partial A}{\partial y} = \\ &= \int\limits_{c}^{d}dy (B(b,y) - B(a,y)) - \left[\int\limits_{a}^{b}dx \left(A(x,d) - A(x,c) \right) \right] = \\ &= \int\limits_{a}^{b}A(x,c)dx + \int\limits_{c}^{d}B(b,y)dy - \int\limits_{a}^{c}A(x,d)dx - \int\limits_{c}^{d}B(a,y)dy = \\ &= \int\limits_{L_{1}}\omega + \int\limits_{L_{2}}\omega + \int\limits_{L_{3}}\omega + \int\limits_{l_{4}}\omega. \end{split}$$

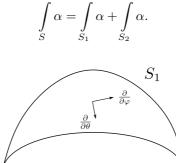
Czyli

$$\int \int_{P} d\omega = \int_{L} \omega,$$

to kiedyś będzie twierdzenie Stokesa

Przykład 4. niech (sytuacja jak na rys 13) $S = S_1 \cup S_2$, gdzie

 $S_1 = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3, x^2 + y^2 + z^2 = 1, z \ge 0\}, \quad S_2 = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3, x^2 + y^2 \le 1, z = 0\},$ $\alpha \in \Lambda^2 M.$



Rysunek 2.5: Tak to wygląda

 S_2

Definicja 5. Atlasem zorientowanym nazywamy taki zbiór otoczeń i map (U_1, φ_1) , że dla każdej pary (U_i, φ_i) , (U_j, φ_j) takiej, że $U_i \cap U_j \neq \phi$, odwzorowanie det $(\varphi_j \circ \varphi_i^{-1})' > 0$.

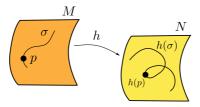
Definicja 6. Rozmaitość składająca się z atlasu zorientowanego nazywamy orientowalną.

Definicja 7. Po wyborze orientacji, rozmaitość nazywamy zorientowaną.

Wykład 3. 11.10.2019, wstęga Moebiusa i dowód twierdzenia Stokesa (1/2)

Przypomnienie

(rys 1) Dla $v \in T_pM$, jest



Rysunek 3.1: Przypomnienie

$$h_{\star}v = \frac{d}{dt}h(\sigma(t)) = h'(\sigma(t))\sigma'(t),$$

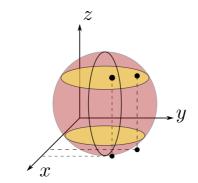
czyli
$$v = [\sigma] = \frac{d}{dt}\sigma(t),$$

$$h_{\star}v = h'(\sigma(t)) \qquad v.$$

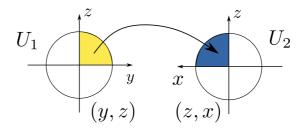
Przykład 5. Niech

$$\begin{split} S^2 &= \left\{ (x,y,z) \in \mathbb{R}^3, x^2 + y^2 + z^2 = 1 \right\}. \\ U_1^+ &= \left\{ (x,y,z) \in \mathbb{R}^3, x > 0 \right\} \cap S^2. \\ U_1^- &= \left\{ (x,y,z) \in \mathbb{R}^3, x < 0 \right\} \cap S^2. \\ U_2^+ &= \left\{ (x,y,z) \in \mathbb{R}^3, y > 0 \right\} \cap S^2. \\ U_2^- &= \left\{ (x,y,z) \in \mathbb{R}^3, y < 0 \right\} \cap S^2. \\ U_3^+ &= \left\{ (x,y,z) \in \mathbb{R}^3, z > 0 \right\} \cap S^2. \\ U_3^- &= \left\{ (x,y,z) \in \mathbb{R}^3, z < 0 \right\} \cap S^2. \end{split}$$

Te mapy przerzucają (rys 2) na np. (rys 3).



Rysunek 3.2: fig3-2



Rysunek 3.3: fig3-3

$$y = \sqrt{1 - x^2 - z^2}$$

$$z = z \qquad (z, x) \to h(z, x) = \begin{bmatrix} z \\ \sqrt{1 - x^2 - z^2} \end{bmatrix}$$

$$(x > 0, z > 0).$$

$$h' = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial z} \left(\sqrt{1 - x^2 - z^2} \right) & \frac{\partial}{\partial x} \left(\sqrt{1 - x^2 - z^2} \right) \\ \frac{\partial}{\partial z} (z) & \frac{\partial}{\partial x} (z) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{-2z}{2\sqrt{1 - x^2 - z^2}} & \frac{-2x}{2\sqrt{1 - x^2 - z^2}} \\ 1 & 0 \end{bmatrix}.$$

$$\det h' = \frac{x}{\sqrt{1 - x^2 - z^2}} > 0, \quad \begin{array}{c} x > 0 \\ z > 0 \end{array}.$$

Przykład 6. Wstęga Moebiusa zbudowana z walca o wysokości 2L i promieniu R. $(rys\ 4)$

$$x(\theta, t) = \left(R - t\sin\left(\frac{\theta}{2}\right)\right)\sin\theta$$
$$y(\theta, t) = \left(R - t\sin\left(\frac{\theta}{2}\right)\right)\cos\theta$$
$$z(\theta, t) = \left(t\cos\frac{\theta}{2}\right).$$

To jeszcze nie jest bijekcja - potrzebna druga mapa. Mamy θ' i t'.

$$x'(\theta', t') = \left(R - t' \sin\left(\frac{\frac{\pi}{2} + \theta'}{2}\right)\right) \cos \theta'$$

$$y'(\theta', t') = -\left(R - t' \sin\left(\frac{\frac{\pi}{2} + \theta'}{2}\right)\right) \sin \theta'$$

$$z'(\theta', t') = t' \cos\left(\frac{\frac{\pi}{2} + \theta'}{2}\right).$$

Obszary wspólne: (rys 5)

$$W_1 = \left\{ 0 < \theta < \frac{\pi}{2} \right\} = \left\{ \frac{3}{2}\pi < \theta' < 2\pi \right\}$$
$$W_2 = \left\{ \frac{\pi}{2} < \theta < 2\pi \right\} = \left\{ 0 < \theta' < \frac{3}{2}\pi \right\}.$$

 $Dla W_1$

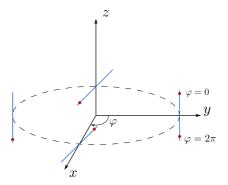
$$\begin{cases} \theta' &= \theta + \frac{3}{2}\pi \\ t' &= -t, \end{cases}$$

 $dla W_2$

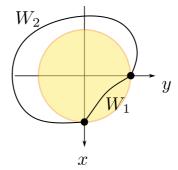
$$\begin{cases} \theta' &= \theta - \frac{\pi}{2} \\ t' &= t. \end{cases}$$

Szukamy macierzy przejścia

$$\varphi_1'(\theta, t) = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix}, \quad \varphi_2'(\theta, t) = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix},$$
$$\det \varphi_1' < 0 \quad \det \varphi_2' > 0.$$



Rysunek 3.4: Gdzie wyląduje biedronka idąc prosto po wstędze?



Rysunek 3.5: Obszary wspólne

Chcemy dojść do twierdzenia Stokesa na kostce w \mathbb{R}^n

1. Niech $I^n=[0,1]\times[0,1]\times\ldots\times[0.1]\in\mathbb{R}^n$ (np. rys 6) Wprowadźmy oznaczenia:

$$I_{(i,0)}^n := \{(x^1, \dots, x^{i-1}, 0, x^{i+1}, \dots, x^n) \in \mathbb{R}^n, 0 \le x^j \le 1\}.$$

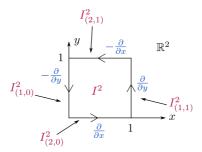
$$I_{(i,1)}^n := \left\{ \left(x^1, \dots, x^{i-1}, 1, x^{i+1}, \dots, x^n \right) \in \mathbb{R}^n, 0 \leqslant x^j \leqslant 1 \right\}.$$

(odpowiednio: ścianka tylna i przednia)

$$\partial I^2 \stackrel{\text{def}}{=} I^2_{(2,0)} = I^2_{(1,1)} + - I^2_{(2,1)} + - I^2_{(1,0)}$$

(tutaj przepis na dodawanie na rysunku 6)

- ścianki takie zawsze będą przeciwnej orientacji.



Rysunek 3.6: fig3-6

Zdefiniujmy "zbiór"

$$\partial I^n = \sum_{i=1}^n \sum_{\alpha=0,1} (-1)^{\alpha+i} I_{i,\alpha}^n,$$

który nazwiemy brzegiem zorientowanym kostki I^n .

Niech M - rozmaitość, dim M=n, $I^n\in M.$ Niech $\omega\in\Lambda^{n-1}(M).$ Chcemy obliczyć $\int_{\partial I^n}\omega.$ Dowolna n-1 forma z $\Lambda^{n-1}(M)$ ma postać

$$\omega = f_1(x^1, \dots, x^n) dx^2 \wedge \dots \wedge dx^n +$$

$$+ f_2(x^1, \dots, x^n) dx^1 \wedge dx^3 \wedge \dots \wedge dx^n + \dots +$$

$$+ f_i(x^1, \dots, x^n) dx^1 \wedge \dots \wedge dx^{i-1} \wedge dx^{i+1} \wedge \dots \wedge dx^n + \dots +$$

$$+ f_n(x^1, \dots, x^n) dx^1 \wedge \dots \wedge dx^{n-1}.$$

Ponieważ $\int_{\partial I^n}\omega$ rozbije się na nskładników, wystarczy, że udowodnimy Tw. Stokesa dla

$$\omega = f(x^1, \dots, x^n) dx^1 \wedge \dots \wedge dx^{i-1} \wedge dx^{i+1} \wedge \dots \wedge dx^n.$$

Obliczmy

$$\int_{\partial I^{n}} \omega = \sum_{j=1}^{n} \sum_{\alpha=0,1} (-1)^{j+\alpha} \int_{I^{n}(j,\alpha)} \left\langle f(x^{1}, \dots, x^{n}) dx^{1} \wedge \dots \wedge dx^{i-1} \wedge dx^{i+1} \wedge \dots \wedge dx^{n}, \right.$$

$$\left. \frac{\partial}{\partial x^{1}}, \dots, \frac{\partial}{\partial x^{j-1}}, \frac{\partial}{\partial x^{j+1}}, \dots, \frac{\partial}{\partial x^{n}} \right\rangle dx^{1} \dots dx^{j-1} dx^{j+1} \dots dx^{n} =$$

$$= \delta_{ij} \sum_{j=1}^{n} \sum_{\alpha=0,1} (-1)^{j+\alpha} \int_{I^{n}_{j,\alpha}} f(x^{1}, \dots, x^{n}) dx^{1} \dots dx^{j-1} dx^{j+1} \dots dx^{n}.$$

Wykład 4. 14.10.2019, dowód twierdzenia Stokesa (2/2), agitacja na temat lematu Poincare i iloczyn wewnętrzny

Końcówka dowodu (Stokesa na kostce)

Dowód. mamy definicję ścianki:

$$\partial I = \sum_{j=1}^{n} \sum_{\alpha=0,1} (-1)^{\alpha+j} I_{(j,\alpha)},$$

dla $I^n\subset\mathbb{R}^n,\,\omega\in\Lambda^{n-1}(M),\,\omega=f(x^1,\ldots,x^n)=dx^1\wedge\ldots\wedge dx^{i-1}\wedge dx^{i+1}\wedge\ldots\wedge dx^n.$ Wtedy dla $x=(x^1,\ldots,x^n)$ i $d\tilde{x}=dx^1\ldots dx^{i-1}dx^{i+1}\ldots dx^n$

$$\begin{split} &\int_{I(j,\alpha)} \left\langle f(x) d\tilde{x}, \frac{\partial}{\partial x^1}, \dots, \frac{\partial}{\partial x^{j-1}}, \frac{\partial}{\partial x^{j+1}}, \dots, \frac{\partial}{\partial x^n} \right\rangle = \\ &= \delta_{ij} \int_{I(i,\alpha)} f(x^1, \dots, x^{i-1}, \alpha, x^{i+1}, \dots x^n) d\tilde{x} = \\ &= \int_0^1 dx^1 \dots \int_0^1 dx^{i-1} \int_0^1 dx^{i+1} \dots \int_0^1 dx^n f(x^1, \dots, x^{i-1}, \alpha, x^{i+1}, \dots, x^n) \stackrel{(\star)}{=} \\ &\stackrel{(\star)}{=} \int_0^1 dx^1 \dots \int_0^1 dx^n f(x^1, \dots, x^{i-1}, \alpha, x^{i+1}, \dots, x^n) = \int_{I^n} f(x^1, \dots, x^{i-1}, \alpha, x^{i+1}, \dots, x^n). \end{split}$$

Przechodzimy do sumy

$$\int_{\partial I} \omega = \sum_{j=1}^{n} \sum_{\alpha=0,1} (-1)^{\alpha+j} \int_{I(j,\alpha)} \omega =$$

$$= \sum_{\alpha=0,1} (-1)^{\alpha+i} \int_{I^n} f(x^1, \dots, x^{i-1}, \alpha, x^{j+1}, \dots, x^n) =$$

$$= (-1)^{i+0} \int_{I^n} f(x^1, \dots, x^{i-1}, 0, x^{i+1}, \dots, x^n) +$$

$$+ (-1)^{i+1} \int_{I^n} f(x^1, \dots, x^{i-1}, 1, x^{i+1}, \dots, x^n).$$

$$d\omega = \frac{\partial f}{\partial x^{i}} dx^{i} \wedge dx^{1} \wedge \ldots \wedge dx^{i-1} \wedge dx^{i+1} \wedge \ldots \wedge dx^{n} =$$
$$= (-1)^{i+1} \frac{\partial f}{\partial x^{i}} dx^{1} \wedge \ldots \wedge dx^{i-1} \wedge dx^{i} \wedge dx^{i+1} \wedge \ldots \wedge dx^{n}.$$

Stad

$$\begin{split} &(-1)^{i+1} \int_{I^n} \left\langle \frac{\partial f}{\partial x^1} dx^1, \dots, dx^n, \frac{\partial}{\partial x^1}, \dots, \frac{\partial}{\partial x^n} \right\rangle = \\ &= (-1)^{i+1} \int_0^1 dx^1 \dots \int_0^1 dx^i \dots \int_0^1 dx^n \frac{\partial f}{\partial x^i}(x) = \\ &= (-1)^{i+1} \int_0^1 dx^1 \dots \int_0^1 dx^{i-1} \int_0^1 dx^{i+1} \dots \int_0^1 dx^n \\ & \cdot \left[f(x^1, \dots, x^{i-1}, 1, x^{i+1}, \dots, x^n) - f(x^1, \dots, x^{i-1}, 0, x^{i+1}, \dots, x^n) \right] \\ &= (-1)^{i+1} \int_0^1 dx^1 \dots \int_0^1 dx^i \dots \int_0^1 dx^n \\ & \cdot \left[f(x^1, \dots, x^{i-1}, 1, x^{i+1}, \dots, x^n) - f(x^1, \dots, x^{i-1}, 0, x^{i+1}, \dots, x^n) \right] = \\ &= (-1)^{i+1} \int_{I^n} \left[f(x^1, \dots, x^{i-1}, 1, x^{i+1}, \dots, x^n) - f(x^1, \dots, x^{i-1}, 0, x^{i+1}, \dots, x^n) \right]. \end{split}$$

LHS = RHS.

 ${f Uwaga:}$ Większą kostkę (w sensie długości krawędzi) możemy zawsze podzielić na sumę zorientowanych wspólnie kostek $I^n.$ Całki na tych ścianach

Przykład 7. Niech $[a,b] \in \mathbb{R}^1$ i $f \in \Lambda^0([a,b])$. Wtedy twierdzenie Stokesa wygląda tak (xD):

$$\int_{\partial[a,b]} f = \int_{[a,b]} df = \int_a^b \left\langle \frac{\partial f}{\partial x} dx, \frac{\partial}{\partial x} \right\rangle dx = \int_a^b \frac{\partial f}{\partial x} dx = f(b) - f(a).$$

Przykład 8. Niech γ - krzywa na M, dim $M=3, f \in \Lambda^0 M$.

kostek, które się stykają dadzą w efekcie zero.

$$\int_{\gamma} df = \int_{\partial \gamma} f = f(B) - f(A).$$

Przykład 9. dim M=2, niech $\alpha=xydx+x^2dy$. Policzmy $\int_{\partial S}\alpha$.

$$\int_{\partial S} \alpha = \int_{C_1} \alpha + \int_{C_2} \alpha + \int_{C_3} \alpha,$$

ale

$$\int_{C_1} \left\langle \varphi^* \alpha, \frac{\partial}{\partial x} \right\rangle = 0,$$

 φ - parametryzacja C_1 . Jeżeli weźmiemy sobie

$$\int_{C_3} \left\langle \varphi_3^{\star} \alpha, -\frac{\partial}{\partial y} \right\rangle = 0,$$

 φ_3 - parametryzacja C_3 .

$$C_2 = \left\{ \begin{bmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \end{bmatrix}, 0 \leqslant \theta \leqslant \frac{\pi}{2} \right\},$$

 $zatem \ \varphi_2^* \alpha \ przy \ x = \cos \theta \implies dx = -\sin \theta d\theta, \ y = \sin \theta \implies dy = \cos \theta d\theta, mamy$

 $\varphi_2^{\star}\alpha = \cos\theta\sin\theta(-\sin\theta d\theta) + (\cos^2\theta)\cos\theta d\theta = \cos\theta(\cos^2\theta - \sin^2\theta)d\theta.$

$$\int_{\partial S} \alpha = \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \left\langle \cos \theta (\cos^2 \theta - \sin^2 \theta) d\theta, \frac{\partial}{\partial \theta} \right\rangle,$$

ale np. tw. Stokesa: $\int_{\partial S} \alpha = \int_{S} d\alpha$.

$$d\alpha = xdy \wedge dx + 2xdx \wedge dy = xdx \wedge dy.$$

$$\int_{\square} \left\langle x dx \wedge dy, \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y} \right\rangle = \int_{0}^{1} dx \int_{0}^{\sqrt{1-x^{2}}} x = \int_{0}^{1} dx \cdot x \sqrt{1-x^{2}} = \frac{2}{3} (1-x^{2})^{\frac{3}{2}} \frac{(-1)}{2} \Big|_{0}^{1} = \frac{1}{3}.$$

$$\mathbf{Przykład} \ \mathbf{10.} \ \mathit{Niech} \ \alpha = \tfrac{-y}{x^2 + y^2} dx + \tfrac{x}{x^2 + y^2} dy \in \Lambda^1(M), \ \partial K = \left\{ \begin{bmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \end{bmatrix}, 0 \leqslant \theta, 2\pi \right\}$$

$$\int_{\partial K} \alpha = \int_0^{2\pi} \left\langle \varphi^* \alpha, \frac{\partial}{\partial \theta} \right\rangle d\theta.$$

 $\varphi^{\star}\alpha = -\sin\theta(-\sin\theta)d\theta + \cos\theta\cos\theta d\theta = d\theta.$

Czyli mamy

$$\int_{\partial K} \alpha = \int_0^{2\pi} d\theta = 2\pi.$$

Ale z drugiej strony dla

$$\begin{split} d\alpha &= \left[\left(-\frac{1}{x^2 + y^2} + \frac{2y \cdot y}{(x^2 + y^2)^2} \right) dy \wedge dx + \left(\frac{1}{x^2 + y^2} - \frac{2x^2}{(x^2 + y^2)^2} \right) dx \wedge dy \right] = \\ &= \left(\frac{2}{x^2 + y^2} - \frac{2}{x^2 + y^2} \right) dx \wedge dy = 0. \end{split}$$

wyjdzie, że twierdzenie Stokesa się złamało.

Wiemy, że

$$\int_{\gamma} df = \int_{\partial \gamma} f = f(B) - f(A).$$

Niech $\alpha = x^2 dx + xy dy + 2 dz.$ α jest potencjalna, jeżeli

$$\underset{\eta \in \Lambda^0 M}{\exists} d\eta = \alpha \implies d(d\eta) = 0,$$

(rotacja gradientu równa zero)

$$\int_{\gamma} \alpha = \int_{\gamma} d\eta = \eta(B) - \eta(A).$$

Definicja 8. Niech M - rozmaitość, dim M=n,

$$i_v: T_pM \times \Lambda^kM \to \Lambda^{k-1}M$$

zdefiniowana następująco:

1.
$$i_v f = 0$$
, $je\dot{z}eli\ f \in \Lambda^0 M$

2.
$$i_v dx^i = v^i$$
, $je\dot{z}eli\ v = v^1 \frac{\partial}{\partial x^1} + \ldots + v^i \frac{\partial}{\partial x^i} + \ldots + v^n \frac{\partial}{\partial x^n}$

3.
$$i_v(\omega \wedge \theta) = i_v(\omega) \wedge \theta + (-1)^{st\omega} \omega \wedge i_v(\theta)$$
.

Operację i_v nazywamy iloczynem zewnętrznym i oznaczamy poprzez

$$i_v(\omega) \stackrel{ozn}{=} v \lrcorner \omega.$$

Obserwacja: $i_v(i_v\omega) = 0$ (w domu)

Przykład 11. Niech $v=x\frac{\partial}{\partial x}+y\frac{\partial}{\partial y}+z\frac{\partial}{\partial z},$

$$\omega = dx \wedge dy + dz \wedge dx.$$

$$v \, \lrcorner \omega = \langle dx, v \rangle \wedge dy + (-1)^1 dx \, \langle dy, v \rangle + \langle dz, v \rangle \wedge dx + (-1)^1 dz \wedge \langle dx, v \rangle \, .$$

Przykład 12.

 $F = E^x dx \wedge dt + E^y dy \wedge dt + E^z dz \wedge dt + B^x dy \wedge dz + B^y dz \wedge dx + B^z dx \wedge dy.$

$$j = e\frac{\partial}{\partial t} + ev^{x}\frac{\partial}{\partial x} + ev^{y}\frac{\partial}{\partial y} + ev^{z}\frac{\partial}{\partial z}.$$
$$j \bot F = ?.$$

Wykład 5. 18.10.2019, brzeg rozmaitości i dalsza agitacja lematu Poincare

Sprawdzić, że

$$j \lrcorner F = "e \cdot E + e(v \times B)".$$

 $\textbf{Przykład 13. }\textit{Niech }X=\dot{x}(t)\tfrac{\partial}{\partial x}+\dot{p}(t)\tfrac{\partial}{\partial p},\ \omega=dx\wedge dp\in\Lambda^2(M),$

$$\Lambda^0 M \ni H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}kx^2.$$

Niech M - rozmaitość, dim M = 2. $Co \ oznacza \ napis$

$$X \lrcorner \omega = dH$$
?

$$X \sqcup \omega = \dot{x} \left(\partial_x \sqcup (dx \wedge dp) \right) + \dot{p} \left(\partial_p \sqcup (dx \wedge dp) \right) =$$

$$= \dot{x} \left(\langle \partial_x, dx \rangle \wedge dp + dx \wedge \langle \partial_x, dp \rangle \right) +$$

$$+ \dot{p} \left(\langle \partial_p, dx \rangle \wedge dp + dx \wedge \langle \partial_p, dp \rangle \right) =$$

$$= \dot{x} dp - \dot{p} dx = dH = \frac{p}{m} dp + kx dx.$$

Czyli ostatecznie

$$\dot{x}dp - \dot{p}dx = \frac{p^2}{m}dp + kx^2dx.$$

To wypluje na wyjściu równania ruchu

$$m\frac{dx}{dt} = p, \quad \frac{dp}{dt} = -kx.$$

Rozmaitość z brzegiem

Obserwacja:

Niech $I = [0, 1[\subset \mathbb{R}, (\text{metryka } d(x, y) = |x - y|) \text{ czy } I \text{ jest otwarty w } \mathbb{R}?$ chyba nie.

Niech $I = [0, 1[\subset [0, 2], \operatorname{czy} I \text{ jest otwarty w } [0, 2]?$ chyba tak.

$$B(0,1) = \{x \in [0,2], \quad d(0,x) < 1\} = [0,1[.$$

Definicja 9.

28

$$\mathbb{R}_{+}^{m} = \left\{ (x^{1}, \dots, x^{m-1}, x^{m}), \quad x^{1}, \dots, x^{m-1} \in \mathbb{R}, \quad x^{m} \ge 0 \right\},$$

$$\mathbb{R}_{0}^{m} = \left\{ (x^{1}, \dots, x^{m-1}, 0), \quad x^{1}, \dots, x^{m-1} \in \mathbb{R} \right\}.$$

Niech M - rozmaitość, jeżeli atlas rozmaitości Mskłada się z takich map $\varphi_{\alpha},$ że

$$\varphi_{\alpha}(\mathcal{O}) \subset \mathbb{R}_{+}^{m},$$

 $(\mathcal{O} - otwarty \ w \ M)$, $gdzie \ \varphi_{\alpha}(\mathcal{O}) - otwarte \ w \ \mathbb{R}^m_+$, to M nazywamy rozmaitością z brzegiem. Jeżeli $p \in M$ i $\varphi_{\alpha}(p) \in \mathbb{R}^m_0$, to mówimy, że p należy do brzegu M.

(brzeg rozmaitości M oznaczamy przez ∂M)

Pytanie 1. Co to jest różniczkowalność φ^{-1} , jeżeli dziedzina $\varphi^{-1} \in \mathbb{R}^m_+$, który nie jest otwarty w \mathbb{R}^m ?

Mówimy wówczas tak:

Definicja 10. Niech $U \subset \tilde{U}$, \tilde{U} - otwarty $w \mathbb{R}^m$, U - otwarty $w \mathbb{R}^m$. φ jest klasy \mathcal{C}^r na U, jeżeli istnieje $\tilde{\varphi}$ klasy \mathcal{C}^r na \tilde{U} i $\tilde{\varphi}|_U = \varphi$.

Pytanie 2. Czym jest ∂S , jeżeli S - okrąg?

Odp. $\partial S = \{\phi\}.$

Jeszcze takie uzasadnienie:

sześcian $\stackrel{\partial}{\to}$ boki sześcianu $\stackrel{\partial}{\to}$ rogi sześcianu,

kula
$$\xrightarrow{\partial}$$
 sfera $\xrightarrow{\partial}$ $\{\phi\}$.

Obserwacja:

Zbiór ∂M wraz z mapami $\varphi_{\alpha}|_{\partial M}$ i otoczeniami obciętymi do $\mathcal{O}|_{\partial M}$ jest rozmaitością o wymiarze m-1, jeżeli dim M=m.

Definicja 11. Niech $p \in \partial M$, $\langle f_1, \ldots, f_{m-1} \rangle$ - baza $T_p \partial M$, wybierzmy orientację na M.

Niech σ - krzywa na M taka, że

$$\varphi_{\alpha}\sigma = (0, \dots, 0, t) \in \mathbb{R}_{+}^{m},$$

niech $\overline{n} = [\sigma]$. Mówimy, że orientacja ∂M jest zgodna z orientacją M, jeżeli orientacja $\langle \overline{n}, f_1, \dots, f_{m-1} \rangle$ jest zgodna z orientacją M.

Stwierdzenie 1. Calka z formy po rozmaitości nie zależy od wyboru parametryzacji.

Dowód. Niech M - rozmaitość, $U \subset M$, dim M = n, $\omega \in \Lambda^k M$,

 $\varphi_1:U_1\to T$ - parametryzacja T oraz

 $\varphi_2:U_2\to T$ - parametryzacja T. Z własności funkcji φ_1 i φ_2 wiemy, że

$$\exists h : \mathbb{R}^n \supset U_2 \to U_1 \subset \mathbb{R}^n \implies \varphi_2 = \varphi_1 \circ h.$$

Wówczas

$$\int_T \omega = \int_{U_1} \varphi_1^\star \omega = \int_{U_2} h^\star \left(\varphi_1^\star \omega \right) \stackrel{?}{=} \int_{U_2} (\varphi_1 \circ h)^\star \omega = \int_{U_2} \varphi_2^\star \omega.$$

$$\langle (kL)^*\omega, v \rangle = \langle \omega, (kL)_*v \rangle = \langle k^*\omega, L_*v \rangle = \langle L^*k^*\omega, v \rangle,$$

ale jeżeli $v = [\sigma(t)], v = \frac{d}{dt}\overline{\sigma}$ to

$$(kL)_{\star}v = \frac{d}{dt}\left(k\left(L\left(\overline{\sigma}(t)\right)\right)\right) = k'(L' \cdot \sigma'(t)) = k_{\star}L_{\star}v.$$

 $\mathbf{Wniosek:}$ całka z formy po rozmaitości nie zależy od wyboru parametryzacji

Ш

Lemat Poincare

Mieliśmy $\omega = \frac{ydx}{x^2+y^2} - \frac{xdy}{x^2+y^2},$ wiemy, że $d\omega = 0.$

Pytanie 3. czy istnieje η taka, że $\omega = d\eta$?

Wówczas wiemy, że $d\omega = d(d\eta) = 0$.

Obserwacja:

$$\eta = \operatorname{arct} g \frac{x}{y}, \quad d\eta = \frac{1}{1 + (\frac{x}{y})^2} \frac{1}{y} dx - \frac{1}{1 + (\frac{x}{y})^2} \frac{x}{y^2} dy = \omega$$

Wykład 6. 21.10.2019, dowód lematu Poincare, przykłady

Definicja 12. Niech $\mathcal{O} \subset \mathbb{R}^n$. Zbiór \mathcal{O} nazywamy ściągalnym (gwiaździstym), jeżeli istnieje $p \in \mathcal{O}$ i odwzorowanie h(p, x, t) takie, że

$$\begin{array}{ll} \forall & h(p,x,0) = p \\ \forall x \in \mathcal{O} & h(p,x,1) = x, \end{array} \quad \ \ \forall \\ t \in [0,1] \\ h(p,x,t) \in \mathcal{O}, \quad \ h(p,x,t) \text{ - } \textit{ciągła}. \end{array}$$

Twierdzenie 1. (Lemat Poincare)

Niech

$$\begin{pmatrix} \mathcal{O} - zbi\acute{o}r \acute{s}ciqgalny \\ \dim \mathcal{O} = n \\ \omega \in \Lambda^{p-1}(\mathcal{O}) \\ d\omega = 0 \end{pmatrix} \implies \begin{pmatrix} \exists, d\eta = \omega \\ \eta \in \Lambda^{p-1}(\mathcal{O}) \end{pmatrix}.$$

Dowód. Załóżmy, że zbiór \mathcal{O} jest zbiorem gwiaździstym, czyli

$$\begin{array}{ll} \exists & \forall \\ p \in \mathcal{O} & x \in \mathcal{O} \end{array} \left(\begin{array}{c} \text{zbi\'or punkt\'ow postaci} \\ pq_1 + xq_2 : q_1 + q_2 = 1, q_1, q_2 > 0 \end{array} \right) \left(\text{jest zawarty w } \mathcal{O} \right).$$

Obserwacja: gdyby istniał operator

$$T: \Lambda^p(\mathcal{O}) \to \Lambda^{p-1}(\mathcal{O}), \quad p = 1, 2, \dots, n-1,$$

taki, że

$$Td + dT = id$$
,

to twierdzenie byłoby prawdziwe. (bo dla $\omega \in \Lambda^p(\mathcal{O})$ mielibyśmy $Td(\omega) + d(T\omega) = \omega$).

Więc, gdy

$$d\omega = 0$$
,

to

$$d(T\omega) = \omega,$$

czyli przyjmując

$$\eta = T\omega$$
.

otrzymujemy

$$d(\eta_i) = \omega.$$

Łatwo sprawdzić, że operator

$$T_1(\omega) = \int_0^1 \left(t^{p-1} x \, \omega(tx) \right),$$

 $x = x^{1} \frac{\partial}{\partial x^{1}} + x^{2} \frac{\partial}{\partial x^{2}} + \ldots + x^{n} \frac{\partial}{\partial x^{n}}$ spełnia warunek Td + dT = id.

Przykład 14. $\omega \in \Lambda^1(M)$, dim M=3, $\omega=xdx+ydy+zdz$. Wówczas, gdy $(\overline{x}=x\frac{\partial}{\partial x}+y\frac{\partial}{\partial y}+z\frac{\partial}{\partial z}$) jest

$$T(\omega) = \int_0^1 t^{1-1} \left\langle \underbrace{(xt)dx + (yt)dy + (zt)dz}_{\omega(tx)}, \quad \overline{x} \right\rangle dt =$$

$$= \int_0^1 t^0 \left(tx^2 + ty^2 + tz^2 \right) dt = \frac{1}{2} \left(x^2 + y^2 + z^2 \right) = \eta.$$

Zauważamy, że $d\eta = \omega$ i działa (dla takiego radialnego pola wektorowego znaleźliśmy potencjał).

Przykład 15. $\omega = xdx \wedge dy + ydy \wedge dz + zdx \wedge dz, \ \omega \in \Lambda^2(M), \ \dim M = 3.$ Co to jest $T\omega$?

$$\begin{split} T\omega &= \int_0^1 t^{2-1}x \, \lrcorner \left(xtdx \wedge dy + ytdy \wedge dz + ztdx \wedge dz\right)dt = \\ &= \int_0^1 t^1 \left(xtxdy - xtydx + ytydz - ytzdy + ztxdz - ztzdx\right)dt = \\ &= \frac{1}{3} \left(x^2dy - xydx + y^2dz - yzdy + zxdz - z^2dx\right) = \eta. \end{split}$$

Niech

$$T\omega = \int_0^1 t^{p-1} x \, \mathrm{d}\omega(tx) dx,$$

gdzie $x = x^1 \frac{\partial}{\partial x^1} + \ldots + x^n \frac{\partial}{\partial x^n}$. Chcemy pokazać, że

$$dT\omega + Td\omega = \omega,$$

gdzie

$$\omega(x) = \sum_{i_1, \dots, i_p} \omega_{i_1, \dots, i_p}(x^1, \dots, x^n) dx^{i_1} \wedge \dots \wedge dx^{i_p}.$$

$$\omega = \overset{\omega_{12}}{x} d^{i_1=1} \wedge d^{i_2} \overset{=}{y}^2 + \overset{\omega_{23}}{y} d^{i_1} \overset{=}{y}^2 \wedge d^{i_2} \overset{=}{z}^3 + \overset{\omega_{13}}{z} d^{i_1=1} \wedge d^{i_2=3}.$$
$$d\omega = \sum_{i_1, \dots, i_p} \sum_{j=1}^n \frac{\partial \omega(x^1, \dots, x^n)}{\partial x^j} dx^j \wedge dx^{i_1} \wedge \dots \wedge dx^{i_p}.$$

Liczymy

$$Td_{p+1 \text{ forma}} = \int_{0}^{1} t^{p+1-1} \left(x^{1} \frac{\partial}{\partial x^{1}} + \dots + x^{n} \frac{\partial}{\partial x^{n}} \right) \rfloor \frac{\partial \omega(tx^{1}, \dots, tx^{n})}{\partial x^{j}} dx^{j} \wedge dx^{i_{1}} \wedge \dots \wedge dx^{i_{p}} =$$

$$= \sum_{j=1}^{n} \int_{0}^{1} t^{p} dt \frac{\partial \omega(tx^{1}, \dots, tx^{n})}{\partial x^{j}} x^{j} dx^{i_{1}} \wedge \dots \wedge dx^{i_{p}} +$$

$$+ \sum_{j=1}^{n} \sum_{\alpha=1}^{p} \int_{0}^{1} t^{p} dt \frac{\partial \omega(tx^{1}, \dots, tx^{n})}{\partial x^{j}} x^{i_{\alpha}} dx^{i_{1}} \wedge \dots \wedge dx^{i_{p}} (-1)^{\alpha}.$$

$$T\omega = \int_0^1 t^{p-1} \left(x^1 \frac{\partial}{\partial x^1} + \dots + x^n \frac{\partial}{\partial x^n} \right) \sqcup \omega_{i_1,\dots,i_p}(tx^1,\dots,tx^n) dx^{i_1} \wedge \dots \wedge dx^{i_p} =$$

$$= \sum_{k=1}^n \int_0^1 dt \quad t^{p-1} \omega_{i_1,\dots,i_p}(tx^1,\dots,tx^n) x^k dx^{i_1} \wedge \dots \wedge dx^{i_p} (-1)^{k+1}.$$

$$dT\omega = \sum_{k=1}^{p} \int_{0}^{1} dt t^{p-1} \omega_{i_{1},\dots,i_{p}}(tx^{1},\dots,tx^{n}) dx^{i_{1}} \wedge \dots \wedge dx^{i_{p}} +$$

$$+ \sum_{k=1}^{p} \int_{0}^{1} dt t^{p-1} \sum_{\alpha=1}^{n} \frac{\partial \omega_{i_{1},\dots,i_{p}}(tx^{1},\dots,tx^{n})}{\partial x^{\alpha}} \cdot t \cdot x^{i_{k}} dx^{\alpha} \wedge dx^{i_{1}} \wedge \dots \wedge dx^{i_{p}}.$$

Zatem dodajemy do siebie $Td\omega + dT\omega$ i wychodzi

$$Td\omega + dT\omega = \sum_{j=1}^{n} \int_{0}^{1} dt \cdot t^{p} \frac{\partial \omega_{i_{1}, \dots, i_{p}}(tx^{1}, \dots, tx^{n})}{\partial x^{j}} x^{j} dx^{i_{1}} \wedge \dots \wedge dx^{i_{p}} +$$

$$+ \int_{0}^{1} dt p \cdot t^{p-1} \omega_{i_{1}, \dots, i_{p}}(tx^{1}, \dots, tx^{n}) dx^{i_{1}} \wedge \dots \wedge dx^{i_{p}} + \underbrace{(.) + (.)}_{\text{równa się zero}} =$$

$$= \int_{0}^{1} dt \left(\frac{d}{dt} \left(t^{p} \omega(tx^{1}, \dots, tx^{n}) dx^{i_{1}} \wedge \dots \wedge dx^{i_{p}} \right) \right) =$$

$$= t^{p} \left(\omega(tx^{1}, \dots, tx^{n}) dx^{1} \wedge \dots \wedge dx^{p} \right) \Big|_{t=0}^{t=1} = \omega.$$

Wykład 7. 25.10.2019, domkniętość i zupełność formy, długość krzywej i zastosowania twierdzenia Stokesa

Definicja 13. Jeżeli $\alpha \in \Lambda^k(M)$ taka, że $d\alpha = 0$, to mówimy, że α jest domknięta. Jeżeli $\exists \atop \eta$ taka, że $d\eta = \alpha$, to mówimy, że α jest zupełna.

Przykład 16. E = $-\nabla \varphi$, B = rotA, B = $-\nabla f(x,y,z)$. Dla $\omega = \frac{ydx - xdy}{x^2 + y^2}$, jest $d\omega = 0$. Było, że $\eta = artctg(\frac{x}{y})$, $d\eta = \omega$. Problem leży w punkcie (0,0) bo nie należy do dziedziny.

Zastosowania twierdzenia Stokesa (przypomnienie)

$$\int_{M} d\alpha = \int_{\partial M} \alpha.$$

Dostaliśmy wektor $\begin{bmatrix} A^1 \\ A^2 \\ A^3 \end{bmatrix},$ który jest w koszmarnej bazie $A^1i_1 + A^2i_2 + A^3i_3$, ale można go zamienić na coś fajniejszego $A^1\frac{1}{\sqrt{g_{11}}}\frac{\partial}{\partial x} + A^2\sqrt{g^{22}}\frac{\partial}{\partial x^2} + A^3\sqrt{g^{33}}\frac{\partial}{\partial x^3}$.

Dla trójki wektorów v_1, v_2, v_3 , ich $|v_1, v_2, v_3|$ to objętość. Paweł wprowadził taki napis

$$G(v_1, v_2, v_3) = \begin{bmatrix} \langle v_1 | v_1 \rangle & \langle v_1 | v_2 \rangle & \langle v_1 | v_3 \rangle \\ \langle v_2 | v_1 \rangle & \langle v_2 | v_2 \rangle & \langle v_2 | v_3 \rangle \\ \langle v_3 | v_1 \rangle & \langle v_3 | v_2 \rangle & \langle v_3 | v_3 \rangle \end{bmatrix}.$$

i zdefiniował objętość tak:

$$vol(v_1, v_2, v_3) = \sqrt{G(v_1, v_2, v_3)}.$$

$$A = \mathbf{v}_1 \cdot (\mathbf{v}_2 \times \mathbf{v}_3) = \begin{bmatrix} v_1^1 & v_1^2 & v_1^3 \\ & \dots & \\ & \dots & \end{bmatrix}.$$

Teraz

$$(\det A)^{2} = (\det A) (\det A) = \det(A) \det(A^{T}) =$$

$$= \det(A^{T}A) = \begin{bmatrix} - & v_{1} & - \\ - & v_{2} & - \\ - & v_{3} & - \end{bmatrix} \begin{bmatrix} v^{1} & v^{2} & v^{3} \end{bmatrix} =$$

$$= G(v_{1}, v_{2}, v_{3}).$$

Definicja 14. Niech M - rozmaitość i γ krzywa na M.

$$\gamma = \left\{ \gamma(t) \in M, t \in [a, b] \right\}.$$

W'owczas

$$\|\gamma\| \stackrel{def}{=} \int_a^b \left\| \frac{\partial}{\partial t} \right\| dt,$$

dla

$$||v|| = \sqrt{\langle v|v\rangle}.$$

Przykład 17. M takie, że dim M=2

$$\gamma = \left\{ \begin{bmatrix} x(t) \\ y(t) \end{bmatrix} \in M, t \in [a, b] \right\}, \quad g_{ij} = \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix}.$$

$$\frac{\partial}{\partial t} = \begin{bmatrix} \dot{x}(t) \\ \dot{y}(t) \end{bmatrix}, \quad \left\| \frac{\partial}{\partial t} \right\| = \sqrt{\left\langle \frac{\partial}{\partial t} \middle| \frac{\partial}{\partial t} \right\rangle} = \sqrt{\left(\dot{x}(t) \right)^2 + \left(\dot{y}(t) \right)^2}.$$

$$\|\gamma\| = \int_a^b \sqrt{\left(x(t) \right)^2 + \left(y(t) \right)^2} dt.$$

dla zmiany parametryzacji jest

$$\gamma = \int_{A}^{B} \left\| \frac{\partial}{\partial x} \right\| dx = \int_{x_0}^{x_1} \sqrt{1 + (f'(x))^2} dx.$$

$$\gamma = \left\{ \begin{bmatrix} x \\ f(x) \end{bmatrix} \in M, x_0 \leqslant x \leqslant x_1 \right\}.$$

$$\frac{\partial}{\partial x} = \begin{bmatrix} 1 \\ f'(x) \end{bmatrix}, \quad \left\| \frac{\partial}{\partial x} \right\| = \sqrt{\left\langle \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial x} \right\rangle}.$$

I zmiana na biegunowe

$$\gamma = \left\{ \begin{bmatrix} r(\varphi) \\ \varphi \end{bmatrix} \in M, \varphi_0 \leqslant \varphi \leqslant \varphi_1 \right\}.$$

$$\gamma = \int_A^B \left\| \frac{\partial}{\partial \varphi} \right\| d\varphi, \quad g_{ij} = \begin{bmatrix} 1 \\ r^2 \end{bmatrix}.$$

Wektorek styczny jest taki

$$\frac{\partial}{\partial \varphi} = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial \varphi} r(\varphi) \\ 1 \end{bmatrix}, \quad \left\langle \frac{\partial}{\partial \varphi} | \frac{\partial}{\partial \varphi} \right\rangle = \left(\begin{bmatrix} 1 & \\ & r^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} r(\varphi) \\ 1 \end{bmatrix} \right)^T \begin{bmatrix} r'(\varphi) \\ 1 \end{bmatrix}.$$

Ale my wiemy, $\dot{z}e \langle v, w \rangle = g_{ij}v^iw^i$, dalej jest

$$\begin{bmatrix} \frac{\partial r(\varphi)}{\partial \varphi} & r^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{\partial r(\varphi)}{\partial \varphi} \\ 1 \end{bmatrix} = r^2 + \left(\frac{\partial r(\varphi)}{\partial \varphi} \right)^2.$$

I w związku z tym możemy podać od razu

$$\|\gamma\| = \int_{\varphi_0}^{\varphi_1} \sqrt{r^2 + \left(\frac{\partial r}{\partial \varphi}\right)^2} d\varphi.$$

W powietrzu wisi **NIEZALEŻNOŚĆ OD WYBORU PARAMETRY-ZACJI**, ale to po przerwie.

Niech $M = \mathbb{R}^3$,

$$D = \begin{cases} D^1(t^1, t^2) \\ D^2(t^1, t^2) \\ D^3(t^1, t^2) \end{cases} \quad a \leqslant t_1 \leqslant b, \quad c \leqslant t_2 \leqslant d \end{cases}.$$
$$||D|| = \int vol\left(\frac{\partial}{\partial t^1}, \frac{\partial}{\partial t^2}\right) dt^1 dt^2.$$

Przykład 18. Niech

$$D = \left(\begin{bmatrix} x \\ y \\ f(x,y) \end{bmatrix}, \quad a \leqslant x \leqslant b, \quad c \leqslant y \leqslant d \right).$$

 $Liczymy\ vol(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial u})$

$$\frac{\partial}{\partial x} = \begin{bmatrix} 1\\0\\\frac{\partial f}{\partial x} \end{bmatrix}, \quad \frac{\partial}{\partial y} = \begin{bmatrix} 0\\1\\\frac{\partial}{\partial y}f \end{bmatrix}.$$

$$vol(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}) = \sqrt{G\left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}\right)} = \sqrt{\left\|\begin{bmatrix}\left\langle \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial x} \rangle & \left\langle \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y} \rangle \\ \left\langle \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial x} \rangle & \left\langle \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial y} \rangle \\ \end{bmatrix}\right\|}.$$

$$G\left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}\right) = \left\|\begin{bmatrix} 1 + (f_{,x})^2 & (f_{,x})(f_{,y}) \\ (f_{,x})(f_{,y}) & 1 + (f_{,y})^2 \end{bmatrix}\right\| = (1 + (f_{,x})^2) \left(1 + (f_{,y})^2\right) - (f_{,x})^2(f_{,y})^2.$$

$$\|D\| = \int_a^b \int_c^d \sqrt{1 + (f_{x})^2 + (f_{y})^2} dx dy.$$

Wracamy do napisu

$$\int_{U} d\omega = \int_{\partial U} \omega.$$

Niech A - wektor w bazie ortonormalnej. Dla dim $M=3,\,g=\begin{bmatrix}g_{11}\\g_{22}\end{bmatrix}$,

$$A = A^{1} \sqrt{g^{11}} \frac{\partial}{\partial x^{1}} + A^{2} \sqrt{g^{22}} \frac{\partial}{\partial x^{2}} + A^{3} \sqrt{g^{33}} \frac{\partial}{\partial x^{3}}.$$

niech $\alpha = A^{\sharp} \in \Lambda^{1}(M)$, γ - krzywa na M.

$$\alpha = g_{11}A^1\sqrt{g^{11}}dx^1 + g_{22}A^2\sqrt{g^{22}}dx^2 + g_{33}A^3\sqrt{g^{33}}dx^3.$$

$$\int_{\gamma} \alpha = \int_{\gamma} A^{\sharp} = \int_{\gamma} \left\langle \varphi^{\star} \alpha, \frac{\partial}{\partial t} \right\rangle dt = \int_{\gamma} \left\langle \alpha, \varphi_{\star} \frac{\partial}{\partial t} \right\rangle dt = \int_{\gamma} \left\langle \alpha, \frac{\varphi_{\star} \frac{\partial}{\partial t}}{\|\varphi_{\star} \frac{\partial}{\partial t}\|} \right\rangle \left\| \varphi_{\star} \frac{\partial}{\partial t} \right\| dt.$$

Niech $v = v^1 \frac{\partial}{\partial x^1} + v^2 \frac{\partial}{\partial x^2} + v^3 \frac{\partial}{\partial x^3}$. **Pytanie:** czym jest $\langle \alpha, v \rangle$?

$$\langle \alpha, v \rangle = A^1 \sqrt{g^{11}} g_{11} v^1 + A^2 \sqrt{g^{22}} g_{22} v^2 + A^3 \sqrt{g^{33}} g_{33} v^3.$$

czyli mamy

$$\int_{\gamma} A^{\sharp} = \int_{\gamma} \mathbf{A} \cdot \underline{\mathbf{t}}_{st} dL.$$

Znowu wracamy do Stokesa.

Niech $V \subset M$, dim M = 3, dim V = 3. Wtedy tw. Stokesa znaczy

$$\int_{V} d\omega = \int_{\partial V} \omega, \quad \omega \in \Lambda^{2}(M).$$

Niech $S \subset M$, dim M = 3, dim S = 2.

$$\int_{S} d\alpha = \int_{\partial S} \alpha, \quad \alpha \in \Lambda^{1}(M).$$

Pytanie 4. Niech $\alpha = A^{\sharp}$, czym jest $\int_{S} dA^{\sharp}$?

$$dA^{\sharp} = \underbrace{\left(\left(g_{33}A^{3}\sqrt{g^{33}}\right)_{,2} - \left(g_{22}A^{2}\sqrt{g^{22}}\right)_{,3}\right)}_{D_{1}} dx^{2} \wedge dx^{3} + \underbrace{\left(\left(g_{11}A^{1}\sqrt{g^{11}}\right)_{,3} - \left(g_{33}A^{3}\sqrt{g^{33}}\right)_{,1}\right)}_{D_{2}} dx^{3} \wedge dx^{1} + \underbrace{\left(\ldots\right)}_{D_{3}} dx^{1} \wedge dx^{2}.$$

$$\int_{S} dA^{\sharp} = \int \left\langle D^{1} dx^{2} \wedge dx^{3}, \frac{\partial}{\partial x^{2}}, \frac{\partial}{\partial x^{3}} \right\rangle + \left\langle D^{2} dx^{3} \wedge dx^{1}, \frac{\partial}{\partial x^{3}}, \frac{\partial}{\partial x^{1}} \right\rangle + \\
+ \left\langle D^{3} dx^{1} \wedge dx^{2}, \frac{\partial}{\partial x^{1}}, \frac{\partial}{\partial x^{2}} \right\rangle = \\
= \int \left\langle D^{1} dx^{2} \wedge dx^{3}, \frac{\frac{\partial}{\partial x^{2}}, \frac{\partial}{\partial x^{3}}}{\left\| \frac{\partial}{\partial x^{2}}, \frac{\partial}{\partial x^{3}} \right\|} \right\rangle \underbrace{\left\| \frac{\partial}{\partial x^{2}}, \frac{\partial}{\partial x^{3}} \right\| dx^{2} dx^{3}}_{ds} + \dots$$

Pamiętamy, czym była $rot(A) = \left(\star dA^{\sharp}\right)^{\flat} = \int \left(rot(A)\right) \mathbf{n} ds$

Wykład 8. 28.10.2019, zastosowania twierdzenia Stokesa, holomorficzność funkcji i wzory Cauchy-Riemanna

W ostatnim odcinku

$$\int_{\gamma} \alpha = \int_{\gamma} \vec{A} \cdot \underbrace{\vec{t}_{st} dL}_{d\vec{L}}.$$

$$dA^{\sharp} = \left(\underbrace{(.), -(.)}_{(.), -(.)} \right) dx^{2} \wedge dx^{3} + \dots$$

$$\int_{S} dA^{\sharp} = \int D^{1} \left\langle dx^{2} \wedge dx^{3}, \frac{\partial}{\partial x^{2}}, \frac{\partial}{\partial x^{3}} \right\rangle dx^{2} dx^{3} + \int D^{2} dx^{3} dx^{1} + \int D^{3} dx^{1} dx^{2}.$$

Przypomnijmy sobie czym jest rotacja wektora (takiego fizycznego)

$$rot(\vec{A}) = \left(\star \left(d\vec{A}^{\sharp}\right)\right)^{\flat},$$

ale

$$\begin{split} \star (dx^2 \wedge dx^3) &= g^{22} g^{33} \sqrt{g} dx^1, \\ \star (dx^3 \wedge dx^1) &= g^{11} g^{33} \sqrt{g} dx^2, \\ \star (dx^1 \wedge dx^2) &= g^{11} g^{22} \sqrt{g} dx^3. \end{split}$$

Więc

$$\star dA^{\sharp} = D^{1}g^{22}g^{33}\sqrt{g}dx^{1} + D^{2}g^{33}g^{11}\sqrt{g}dx^{2} + D^{3}g^{11}g^{22}\sqrt{g}dx^{3}.$$

$$\left(\star dA^{\sharp} \right)^{\flat} = D^{1}g^{11}g^{22}g^{33}\sqrt{g}\frac{\partial}{\partial x^{1}} + D^{2}g^{22}g^{33}g^{11}\sqrt{g}\frac{\partial}{\partial x^{2}} + D^{3}g^{33}g^{11}g^{22}\sqrt{g}\frac{\partial}{\partial x^{3}} = \\ = D^{1}\sqrt{g^{22}g^{33}}\sqrt{g^{11}}\frac{\partial}{\partial x^{1}} + D^{2}\sqrt{g^{11}g^{33}}\sqrt{g^{22}}\frac{\partial}{\partial x^{2}} + D^{3}\sqrt{g^{11}g^{22}}\sqrt{g^{33}}\frac{\partial}{\partial x^{3}}.$$

Czyli dla \vec{A} - wektor w bazie ortonormalnej jest

$$rot\vec{A} = \begin{bmatrix} D^1 \frac{1}{\sqrt{g_{22}g_{33}}} \\ D^2 \frac{1}{\sqrt{g_{11}g_{33}}} \\ D^3 \frac{1}{g_{11}g_{22}} \end{bmatrix}.$$

ale $rot(\vec{A}) \cdot \vec{n} = D^{1} \frac{1}{q_{22}q_{33}}$, ale

$$(rot\vec{A}\cdot\vec{n})\cdot d\vec{s} = D^1 \frac{1}{g_{22}g_{33}} \sqrt{g_{22}g_{33}} dx^2 dx^3,$$

zatem

$$\int_{S} dA^{\sharp} = \int_{S} (rot\vec{A}) \cdot \vec{n} ds.$$

Czyli teraz mamy tak

$$\begin{split} \int_{\gamma} A^{\sharp} &= \int_{\gamma} \vec{A} \cdot \vec{t}_{st} dL. \\ \int_{S} dA^{\sharp} &= \int_{\partial S} A^{\sharp}. \\ \int_{S} \left(rot \vec{A} \right) \cdot \vec{n} ds &= \int_{\partial S} \vec{A} \cdot \vec{t}_{st} dL. \end{split}$$

Przykład 19. dim $M=3,\,V\subset M,\,\dim V=3$

$$\int_{\partial V} \star A^{\sharp} = \int_{V} d \star A^{\sharp}.$$

Pytanie 5. $czym \ jest \int_{\partial V} \star A^{\sharp}$?

$$\star (dx^1)\sqrt{g}g^{11}dx^2 \wedge dx^3,$$

$$\star (dx^2)\sqrt{g}g^{22}dx^3 \wedge dx^1,$$

$$\star (dx^3)\sqrt{g}g^{33}dx^1 \wedge dx^2,$$

Odpowiedź:

$$\star A^{\sharp} = A^{1}g_{11}\sqrt{g^{11}}\sqrt{g}g^{11}dx^{2} \wedge dx^{3} + A^{2}g_{22}\sqrt{g^{22}}\sqrt{g}g^{22}dx^{3} \wedge dx^{1} + A^{3}g_{33}\sqrt{g^{33}}\sqrt{g}g^{33}dx^{1} \wedge dx^{2},$$

następuje cudowne skrócenie i jest

$$A^{1}\sqrt{g_{22}g_{33}}$$
 $dx^{2} \wedge dx^{3} + A^{2}\sqrt{g_{11}g_{33}}$ $dx^{3} \wedge dx^{1} + A^{3}\sqrt{g_{11}g_{22}}$ $dx^{1} \wedge dx^{2}$.

Całka z tego interesu:

$$\int_{\partial V} \star A^{\sharp} = \int A^{1} \sqrt{g_{22}g_{33}} \quad dx^{2} dx^{3} + \int A^{2} \sqrt{g_{11}g_{33}} \quad dx^{3} dx^{1} +$$

$$+ \int A^{3} \sqrt{g_{11}g_{22}} \quad dx^{1} dx^{2},$$

ale

$$\vec{A} \cdot \vec{n} \cdot ds = A^1 \sqrt{g_{22}g_{33}} \quad dx^2 dx^3.$$

Czyli ostatecznie

$$\int_{\partial V} \star A^{\sharp} = \int_{\partial V} \vec{A} \cdot \vec{n} ds.$$

Pytanie 6. Jak wygląda $\int_V d \star A^{\sharp}$?

$$\begin{split} \int_V d\star A^{\sharp} &= \\ &= \int_V \left\langle \left(A^1 \sqrt{g_{22} g_{33}}\right)_{,1} + \left(A^2 \sqrt{g_{11} g_{33}}\right)_{,2} + \right. \\ &\left. + \left(A^3 \sqrt{g_{11} g_{22}}\right)_{,3}, dx^1 \wedge dx^2 \wedge dx^3, \frac{\partial}{\partial x^1}, \frac{\partial}{\partial x^2}, \frac{\partial}{\partial x^3} \right\rangle \! dx^1 dx^2 dx^3. \end{split}$$

Dywergencja to było coś takiego:

$$div\vec{A} = \star d \left(\star A^{\sharp} \right),$$

wiemy, że

$$\star (dx^1 \wedge dx^2 \wedge dx^3) = \sqrt{g}g^{11}g^{22}g^{33} = \sqrt{g^{11}g^{22}g^{33}},$$

więc

$$div\vec{A}\sqrt{g_{11}g_{22}g_{33}} \quad dx^1dx^2dx^3 = div\vec{A} \quad dV.$$

Zatem ze zdania

$$\int_{\partial V} \star A^{\sharp} = \int_{V} d \star A^{\sharp}$$

wiemy, że

$$\int_{\partial V} \vec{A} \cdot \vec{n} ds = \int_{V} div \vec{A} \quad dV.$$

Analiza Zespolona

(podobno bardzo przyjemny dział analizy)

Można się zastanowić nad taką funkcją:

$$f: \mathbb{R} \to \mathbb{C}$$
,

$$f(t) = e^{iat}; \quad a > 0,$$

(kółko)

$$f(t) = e^{bt}e^{iat}; \quad a, b > 0.$$

(spiralka)

Definicja 15. Niech $\mathcal{O} \subset \mathbb{C}$, \mathcal{O} - otwarty. $f: \mathcal{O} \to \mathbb{C}$. Mówimy, że f jest holomorficzna na \mathcal{O} jeżeli \forall istnieje granica

$$\lim_{h \to 0} \frac{f(z+h) - f(z)}{h} \stackrel{def}{=} f'(z),$$

gdzie f'(z) jest funkcją ciągłą.

Uwaga: jeżeli nie zostanie to podkreślone, to wszystkie niezbędne struktury przenosimy z \mathbb{R}^2 .

Uwaga: dowolną funkcję z $\mathbb C$ możemy zapisać jako $f(z) = P(x,y) + Q(x,y) \cdot i$, gdzie z = x + iy a $P(x,y) : \mathbb R^2 \to \mathbb R^1$, $Q(x,y) : \mathbb R^2 \to \mathbb R^1$

Przykład 20. $f(z) = \cos x + i \sin(xy), z = x + iy$

Pytanie 7. Co to znaczy różniczkowalność?

ma istnieć granica (dla $h \in \mathbb{R}$):

$$\lim_{h\to 0}\frac{f(z+h)-f(z)}{h}=\lim_{h\to 0}\frac{P(x+h,y)+iQ(x+h,y)-P(x,y)-iQ(x,y)}{h}=\\ =\frac{\partial P}{\partial x}+i\frac{\partial Q}{\partial x}.$$

Ale jeżeli np. h = it, to wtedy

$$\lim_{h\to 0}\frac{f(z+h)-f(z)}{h}=\lim_{t\to 0}\frac{P(x,y+t)-P(x,y)}{it}+i\frac{Q(x,y+t)-Q(x,y)}{it}=\\ =\frac{1}{i}\frac{\partial P}{\partial y}+\frac{\partial Q}{\partial y}=\frac{\partial Q}{\partial y}-i\frac{\partial P}{\partial y}.$$

Czyli jeżeli f - holomorficzna, to znaczy, że (wzory Cauchy-Riemanna)

$$\frac{\partial P}{\partial x} = \frac{\partial Q}{\partial y}$$
$$\frac{\partial Q}{\partial y} = -\frac{\partial P}{\partial x}.$$

Przykład 21. (jak mogła by wyglądać funkcja różniczkowalna?)

$$f(z) = \underbrace{x}_{P(x,y)} -i \underbrace{y}_{Q(x,y)}.$$

Czy f jest różniczkowalna?

$$\frac{\partial P}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial P}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial Q}{\partial x} = 0, \quad \frac{\partial Q}{\partial y} = -1,$$

czyli coś nie gra, bo jak to ma nie być różniczkowalne

Przykład 22.

$$\alpha = Q(x, y)dx + P(x, y)dy,$$

gdzie P, Q są takie, że f(z) = P(x,y) + iQ(x,y) jest holomorficzna.

$$d\alpha = \frac{\partial Q}{\partial y}dy \wedge dx + \frac{\partial P}{\partial x}dx \wedge dy = \left(\frac{\partial P}{\partial x} - \frac{\partial Q}{\partial y}\right)dx \wedge dy = 0.$$

Pytanie 8. Niech f(z) = P(x,y) + iQ(x,y), f - holomorficzna. Co ciekawego można powiedzieć o zbiorach

$$P_c = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, \quad P(x, y) = c \in \mathbb{R}\}.$$

$$Q_d = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, \quad Q(x, y) = d \in \mathbb{R}\}.$$

Wykład 9. 04.11.2019, warunek Cauchy-Riemanna, wzór Cauchy i twierdzenie Liouville (1/2)

Refleksja

Czy to

$$\frac{\partial P}{\partial x} = \frac{\partial Q}{\partial y}$$
$$\frac{\partial P}{\partial y} = -\frac{\partial Q}{\partial x}$$

jest fajne?

Przykład 23.

$$\nabla P = \left[\frac{\partial P}{\partial x}, \frac{\partial P}{\partial y} \right],$$
$$\nabla Q = \left[\frac{\partial Q}{\partial x}, \frac{\partial Q}{\partial y} \right],$$

to możemy zrobić takie coś:

$$"(\nabla P \cdot \nabla Q)" = \frac{\partial P}{\partial x} \frac{\partial Q}{\partial x} + \frac{\partial P}{\partial y} \frac{\partial Q}{\partial y} = -\frac{\partial P}{\partial x} \frac{\partial P}{\partial y} + \frac{\partial P}{\partial y} \frac{\partial P}{\partial x} = 0.$$

Twierdzenie 2. f - holomorficzna na $\mathcal{O} \subset \mathbb{C}$, \mathcal{O} - otwarty wtedy i tylko wtedy, $gdy\ f$ - spełnia warunek Cauchy-Riemanna.

 $Dowód. \implies było$

$$F(x,y) = \begin{bmatrix} P(x,y) \\ Q(x,y) \end{bmatrix},$$

 $F:U\subset\mathbb{R}^2\to\mathbb{R}^2$ jest różniczkowalna na $U\subset\mathbb{R}^2,$ czyli dla $h=\begin{bmatrix}h_1\\h_2\end{bmatrix}$ jest

$$\underbrace{F(x+h_1,y+h_2)-F(x,y)}_{AF} = \begin{bmatrix} \frac{\partial P}{\partial x} & \frac{\partial P}{\partial y} \\ \frac{\partial Q}{\partial x} & \frac{\partial Q}{\partial y} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} h_1 \\ h_2 \end{bmatrix} + r(x,y,h),$$

$$\frac{r(x,y,h)}{\|h\|} \xrightarrow[h \to 0]{} 0.$$
Czyli

$$\underbrace{\begin{bmatrix} P(x+h_1,y+h_2) - P(x,y) \\ Q(x+h_1,y+h_2) - Q(x,y) \end{bmatrix}}_{\Delta Q} \overset{\text{C-R}}{=} \begin{bmatrix} \frac{\partial P}{\partial x} & -\frac{\partial Q}{\partial x} \\ \frac{\partial Q}{\partial x} & \frac{\partial P}{\partial x} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} h_1 \\ h_2 \end{bmatrix} + r(x,y,h),$$

zatem

$$\begin{bmatrix} \Delta P \\ \Delta Q \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a & -b \\ b & a \end{bmatrix} \begin{bmatrix} h_1 \\ h_2 \end{bmatrix} + r(x, y, h).$$

to wygląda trochę jak obrót. Dalej

$$\begin{bmatrix} \Delta P \\ \Delta Q \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} ah_1 - bh_2 \\ bh_1 + ah_2 \end{bmatrix} + r(x, y, h).$$

Ale

$$f(z+h) - f(z) = P(x+h_1, y+h_2) + iQ(x+h_1, y+h_2) - (P(x,y) + iQ(x,y)) =$$

$$= \Delta P + i\Delta Q = ah_1 - bh_2 + i(bh_1 + ah_2) + r =$$

$$= (a+ib)(h_1 + ih_2) + r,$$

zatem

$$\frac{f(z+h) - f(z)}{h} = a + ib + \frac{r}{h}.$$

A jak przejdzie się z h do 0, to $\frac{r}{h} \to 0$, więc

$$\lim_{h \to 0} \frac{f(z+h) - f(z)}{h} = f'(z)$$

Stwierdzenie 2. Niech $f: \mathcal{O} \subset \mathbb{C} \to U \subset \mathbb{C}$, f - holomorficzna na \mathcal{O} , a $g: U \to \mathbb{C}$ - holomorficzna na U. Wówczas $g \circ f$ - holomorficzna na \mathcal{O} .

49

 $Dow \acute{o}d.$

$$(g \circ f)' = g'(f)f' = \begin{bmatrix} a & -b \\ b & a \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} a_1 & -b_1 \\ b_1 & a_1 \end{bmatrix} =$$

$$= \begin{bmatrix} aa_1 - bb_1 & -ab_1 - a_1b \\ a_1b + ab_1 & -bb_1 + aa_1 \end{bmatrix} =$$

$$= \begin{bmatrix} aa_1 - bb_1 & -(a_1b + ab_1) \\ a_1b + ab_1 & aa_1 - bb_1 \end{bmatrix},$$

a tak wygląda macierz pochodnej f - holomorficznej (traktowanej jako funkcja z $\mathbb{R}^2 \to \mathbb{R}^2$).

Oznaczenia

niech $M \subset \mathbb{R}^2$, $\langle dx, dy \rangle = T_p^* M$. Wprowadźmy

$$dz = dx + idy$$
$$d\overline{z} = dx - idy.$$

Jeżeli $f(x,y): \mathbb{R}^2 \to \mathbb{R}^1$, to

$$df = \frac{\partial f}{\partial x}dx + \frac{\partial f}{\partial y}dy = \frac{1}{2}\frac{\partial f}{\partial x}\left(dz + d\overline{z}\right) + \frac{1}{2i}\frac{\partial f}{\partial y}\left(dz - d\overline{z}\right) =$$

$$= \left(\frac{1}{2}\frac{\partial f}{\partial x} + \frac{1}{2i}\frac{\partial f}{\partial y}\right)dz + \underbrace{\left(\frac{1}{2}\frac{\partial f}{\partial x} - \frac{1}{2i}\frac{\partial f}{\partial y}\right)}_{\underline{\partial f}}d\overline{z}.$$

Obserwacja: niech f(z) = P(x,y) + iQ(x,y), wówczas

$$\begin{split} \frac{\partial f}{\partial x} &= \frac{\partial P}{\partial x} + i \frac{\partial Q}{\partial x} \\ \frac{\partial f}{\partial y} &= \frac{\partial P}{\partial y} + i \frac{\partial Q}{\partial y}. \end{split}$$

czyli

$$\begin{split} \frac{\partial f}{\partial \overline{z}} &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial f}{\partial x} - \frac{1}{i} \frac{\partial f}{\partial y} \right) = \\ &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial P}{\partial x} + i \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{1}{i} \left(\frac{\partial P}{\partial y} + i \frac{\partial Q}{\partial y} \right) \right) = \\ &= \frac{1}{2} \left(\left(\frac{\partial P}{\partial x} - \frac{\partial Q}{\partial y} \right) + i \left(\frac{\partial Q}{\partial x} + \frac{\partial P}{\partial y} \right) \right) \end{split}$$

Przykład 24. $f(z) = z^2 = z \cdot z$,

$$\frac{\partial f}{\partial z} = 2z, \quad \frac{\partial f}{\partial \overline{z}} = 0$$

 $a g(z) = |z|^2 = z \cdot \overline{z}$

$$\frac{\partial g}{\partial \overline{z}} = z \neq 0.$$

 $Czyli\ g$ - $nie\ jest\ holomorficzna$

Przykład 25. Obliczmy całkę:

$$\int_{\partial K(0,r)} \frac{dz}{z} = \begin{vmatrix} z = re^{i\theta} \\ dz = rie^{i\theta}d\theta \end{vmatrix} = \int_0^{2\pi} \frac{rie^{i\theta}d\theta}{re^{i\theta}} = i \int_0^{2\pi} d\theta = 2\pi i.$$

Stwierdzenie 3. Jeżeli f - holomorficzna na \mathcal{O} i $\Omega \subset \mathcal{O}$, to

$$\int_{\partial\Omega} f dz = \int_{\Omega} d(f dz) = \int_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial d\overline{z}} d\overline{z} \wedge dz = 0.$$

Twierdzenie 3. (wzór Cauchy)

Niech $\Omega \subset \mathbb{C}$, $f: \overset{\circ}{\Omega} \to \mathbb{C}$, niech $\xi \in \Omega$. Wówczas

$$f(\xi) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\Omega} \frac{f(z)}{z-\xi} dz + \int_{\Omega} \frac{1}{z-\xi} \frac{\partial f}{\partial \overline{z}} dz \wedge d\overline{z}.$$

Obserwacja: jeżeli f - holomorficzna na Ω , to

$$f(\xi) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\Omega} \frac{f(z)}{z - \xi} dz.$$

Wynik $\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(0,r)} \frac{dz}{z} = 1$ otrzymamy dla $\xi = 0$ i f(z) = 1

Dowód. niech

$$g(z) = \frac{f(z)}{z - \xi}.$$

zatem wiemy, że

$$\int_{\partial\Omega_{\epsilon}} g(z) = \int_{\Omega} dg(z).$$

$$\int_{\partial\Omega} \frac{f(z)}{z - \xi} dz + \int_{\partial K(\xi, \epsilon)} \frac{f(z)}{z - \xi} dz = \int_{\Omega_{\epsilon}} \frac{1}{z - \xi} \frac{\partial f}{\partial \overline{z}} d\overline{z} \wedge dz.$$

Pytanie: co się dzieje, jak przejdziemy z $\epsilon \to 0$ Oznacza to, że chcemy zbadać zachowanie takiej całki

$$\int \int \frac{1}{z-\xi} \frac{\partial f}{\partial \overline{z}}$$

dla $z = \epsilon e^{i\theta} + \xi$, ale

$$\frac{1}{\epsilon e^{i\theta} + \xi - \xi} = \frac{e^{-i\theta}}{\epsilon},$$

a całka $\int\int\limits_{\Omega_\epsilon} d\overline{z}\wedge dz\approx\underbrace{\epsilon d\epsilon d\theta}_{\rm element\ powierzchni}$. Oznacza, to że

$$\frac{1}{z-\xi}d\overline{z}\wedge dz\overset{\epsilon\to 0}{\approx}\frac{1}{\epsilon}\cdot\epsilon,$$

czyli w $\epsilon = 0$ nie wybuchnie!

Ale

$$\int_{\partial K(\xi,\epsilon)} \frac{f(z)}{z-\xi} dz = -\int_0^{2\pi} \frac{f(\xi+\epsilon e^{i\theta})}{\epsilon e^{i\theta}} \epsilon i e^{i\theta} d\theta = .$$

Trzeba wrzucić twierdzenie o wartości średniej

$$=if(c)\cdot\int_{0}^{2\pi}d\theta=2\pi if(c)\underset{\epsilon\to 0}{\longrightarrow}-2\pi if(\xi),$$

gdzie $c \in \partial K(\xi, \epsilon)$. Zatem

$$\int_{\partial\Omega}\frac{f(z)}{z-\xi}dz-\int_{\Omega}\frac{1}{z-\xi}\frac{\partial f}{\partial\overline{z}}d\overline{z}\wedge dz=2\pi i f(\xi).$$

Twierdzenie 4. (Liouville)

 $\emph{Jeżeli }f$ - $\emph{ograniczona }i$ $\emph{holomorficzna na }\emph{calym}$ $\mathbb{C},$ $\emph{to }f$ $\emph{jest stala}.$

Obserwacja: a co z sinusem? $f(x)=\sin(x)$, ale trzeba zastanowić się nad $f(z)=\sin(z)=\frac{e^{iz}-e^{-iz}}{2i}$. Dla np. z=it,

$$\sin(it) = \frac{e^{-t} - e^t}{2i},$$

czyli oczywiście sinus ograniczony nie jest.

Wykład 10. 08.11.2019, twierdzenie Liouville (2/2), Zasadnicze Twierdzenie Algebry i początek Szeregów Laurenta

Twierdzenie 5. (Liouville)

Jeżeli f - holomorficzna i ograniczona na \mathbb{C} , to f - stała.

Dowód. Wiemy, że

$$\exists \forall |f(z)| < M.$$

Skoro f - holomorficzna, to znaczy, że dla $\xi \in \mathbb{C}$,

$$f(\xi) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(\xi, r)} \frac{f(z)}{z - \xi} dz.$$

(Wzór Cauchy)

Zauważmy, że skoro f - jak wyżej, to

$$f'(\xi) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(\xi,r)} \frac{f(z)}{(z-\xi)^2} dz.$$

(Absolutnie nieoczywiste lol. Uzasadnienie później) Wówczas możemy oszacować f'

$$|f'(\xi)| \leqslant \left| \frac{1}{2\pi i} \left| \max_{z \in \partial K(\xi, r)} \left| \frac{f(z)}{(z - \xi)^2} \right| \cdot |\text{długość okręgu } K(\xi, r)| = \frac{1}{2\pi} \cdot \frac{M}{\left| (\xi + re^{i\varphi} - \xi)^2 \right|} |2\pi r| = \frac{1}{2\pi} \cdot \frac{M}{r^2} 2\pi r = \frac{M}{r} \quad \forall s \in \mathbb{N}.$$

Czyli

$$\bigvee_{r>0} |f'(\xi)| < \frac{M}{r} \underset{r \to \infty}{\longrightarrow} 0.$$

Zatem $|f'(\xi)| = 0$, czyli

$$f(z) = const.$$

Przykład 26. $f(z) = \sin(z) = \frac{e^{iz} - e^{-iz}}{2i}$ jest holomorficzna na \mathbb{C} , ale nie jest na \mathbb{C} ograniczona (tylko dla $z \in \mathbb{R}$).

Wniosek: (Zasadnicze Twierdzenie Algebry) Niech $w(z) = a_n z^n + a_{n-1} z^{n-1} + \ldots + a_0$. Załóżmy, że

$$\bigvee_{z \in \mathbb{C}} w(z) \neq 0.$$

Oznacza to, że

$$f(z) = \frac{1}{w(z)}$$
 jest na $\mathbb C$ holomorficzna i ograniczona.

Jest więc stała. Co oznacza, że w(z) jest stała i sprzeczność. \square (PS oznacza to, że $\underset{z_0 \in \mathbb{C}}{\exists}$, że $w(z_0) = 0$, czyli $w(z) = (z - z_0)w_1(z)$. Biorąc funkcję $f_1(z) = w_1(z)\ldots$ pokażemy, że wielomian stopnia n nad \mathbb{C} ma n pierwiastków. \square)

Szeregi Laurenta

Przykład 27. Niech

$$f(z) = \frac{z+1}{z^2+1}.$$

Zauważmy, że

$$f(z) = \frac{z+1}{z^2+1} = \frac{1}{2} \frac{1-i}{z-i} + \frac{1}{2} \frac{1+i}{z+i}.$$

 $Je\dot{z}eli$

$$|z + 2i| < 3,$$

to

$$\begin{split} \frac{1}{z-i} &= \frac{1}{z+2i-3i} = \frac{1}{-3i} \cdot \frac{1}{1-\frac{z+2i}{3i}} = \\ &= -\frac{1}{3i} \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{z+2i}{3i}\right)^n = -\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(3i)^{n+1}} \left(z+2i\right)^n. \end{split}$$

$$Je\dot{z}eli |z+2i| > 1$$
, to

$$\frac{1}{z+1} = \frac{1}{z+2i-i} = \frac{1}{z+2i} \cdot \frac{1}{1-\frac{i}{z+2i}} =$$

$$= \frac{1}{z+2i} \cdot \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{i}{z+2i}\right)^n = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(i)^n}{(z+2i)^{n+1}} =$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(i)^{n-1}}{(z+2i)^n}.$$

Zatem

$$\frac{z+1}{z^2+1} = \frac{1+i}{2} \cdot \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(i)^{n-1}}{(z+2i)^n} + \frac{i-1}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(3i)^n} (z+2i)^n = \sum_{n=-\infty}^{\infty} d_k (z+2i)^k,$$

qdzie

$$dk = \begin{cases} \frac{1+i}{2} \cdot (i)^{-k-1} & k < 0\\ \frac{i-1}{2} \cdot \frac{1}{(3i)^k} & k \geqslant 0 \end{cases}.$$

Niech

$$R(2i, 1, 3) \stackrel{def}{=} \{ z \in \mathbb{C}, |z + 2i| < 3 \land |z + 2i| > 1 \}$$

- pierścień otwarty o środku 2
ii promieniach 1 i 3. Dla
 |z+2i|<1,

$$\frac{1}{z+i} = \frac{1}{z+2i-i} = -\frac{1}{i} \cdot \frac{1}{1-\frac{z+2i}{i}} = -\frac{1}{i} \cdot \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{z+2i}{i}\right)^n = -\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(i)^{n+1}} \frac{(z+2i)^n}{1}.$$

Zatem dla $z \in R(-2i, 0, 1)$,

$$f(z) = \frac{z+1}{z^2+1} = \frac{1+i}{2} \cdot \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(i)^{n+1}} (z+2i)^n - \frac{1-i}{2} \cdot \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(3i)^{n+1}} \cdot (z+2i)^n = \sum_{k=0}^{\infty} d_k \left(z+2i\right)^k,$$

qdzie

$$d_k = -\frac{1+i}{2} \cdot \frac{1}{(i)^{n+1}} - \frac{1-i}{2} \cdot \frac{1}{(3i)^{n+1}}.$$

dla |z + 2i| > 3

$$\frac{1}{z-i} = \frac{1}{z+2i-3i} = \frac{1}{z+2i} \cdot \frac{1}{1-\frac{3i}{z+2i}} =$$

$$= \frac{1}{z+2i} \cdot \sum_{n=0}^{\infty} (3i)^n \cdot \frac{1}{(z+2i)^n} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(3i)^n}{(z+2i)^{n+1}} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(3i)^{n-1}}{(z+2i)^n}.$$

I wtedy dla $z \in R(-2i, 3, +\infty)$, jest

$$\frac{z+1}{z^2+1} = \frac{1+i}{2} \cdot \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(i)^n}{(z+2i)^n} + \frac{1-i}{2} \cdot \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(3i)^{n-1}}{(z+2i)^n} = \sum_{k=-1}^{-\infty} d_k (z+2i)^k.$$

Twierdzenie 6. (Laurent)

Niech f(z) - holomorficzna na pierścieniu $R(z_0, r_1, r_2)$,

$$R(z_0, r_1, r_2) := \{ z \in \mathbb{C}, |z - z_0| > r_1 \land |z - z_0| < r_2 \}.$$

 $W\'owczas \bigvee_{z \in R(z_0, r_1, r_2)}$

$$f(z) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} a_n (z - z_0)^n,$$

qdzie

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \oint_{\partial K(z_0, r)} \frac{f(\xi)}{(\xi - z_0)^{n+1}},$$

 $r_1 < r < r_2$

Dowód. Zauważmy, że $\bigvee\limits_{z\in R(z_0,r_1,r_2)}$ znajdziemy takie $r_1'>r_1$ i $r_2'< r_2,$ że $z\in R(z_0,r_1',r_2').$ Ze wzoru Cauchy wiemy, że

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial R(z_0, r_1', r_2')} \frac{f(\xi)}{\xi - z} d\xi = \frac{1}{2\pi i} \left[\int_{\partial K(z_0, r_2')} \frac{f(\xi)}{\xi - z} d\xi - \int_{\partial K(z_0, r_1')} \frac{f(\xi)}{\xi - z} d\xi \right].$$

ale

$$\frac{1}{\xi - z} = \frac{1}{\xi - z_0 + z_0 - z},$$

a dla $\xi \in \partial K(z_0, r'_1)$ i $z \in K(z_0, r'_1)$

$$\left|\frac{z-z_0}{\xi-z_0}\right| < 1.$$

więc

$$\frac{1}{\xi - z_0 + z_0 - z} = \frac{1}{\xi - z_0} \cdot \frac{1}{1 + \frac{z_0 - z}{\xi - z_0}} = \frac{1}{\xi - z_0} \cdot \frac{1}{1 - \frac{z - z_0}{\xi - z_0}} =$$

$$= \frac{1}{\xi - z_0} \cdot \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{z - z_0}{\xi - z_0}\right)^n = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(\xi - z_0)^{n+1}} \cdot (z - z_0)^n.$$

więc

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r_1')} \frac{f(\xi)}{\xi - z} d\xi = \frac{1}{2\pi i} \sum_{n=0}^{\infty} \int_{\partial K(z_0, r_1')} \frac{f(\xi)}{(\xi - z_0)^{n+1}} d\xi (z - z_0)^n.$$

A dla $\xi \in \partial K(z_0,r_2')$ i ztakich, że $|z-z_0| > r_2',$ wiemy, że

$$\left| \frac{\xi - z_0}{z - z_0} \right| < 1$$

itd. \Box

Wykład 11. 15.11.2019, zabawa z Szeregiem Laurenta, związki z szeregiem Taylora

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int\limits_{\partial R(z_0, r_1', r_2')} \frac{f(\xi)}{\xi - z} dz = \frac{1}{2\pi i} \oint\limits_{\partial K(z_0, r_2')} \frac{f(\xi)}{\xi - z} d\xi - \frac{1}{2\pi i} \oint\limits_{\partial K(z_0, r_1')} \frac{f(\xi)}{\xi - z} d\xi.$$

1. Jeżeli $z\in K(z_0,r_2')$ i $\xi\in\partial K(z_0,r_2')$

$$\left| \frac{z - z_0}{\xi - z_0} \right| < 1.$$

$$\frac{1}{\xi - z} = \frac{1}{\xi - z_0 + z_0 - z} = \frac{1}{\xi - z_0} \cdot \frac{1}{1 + \frac{z_0 - z}{\xi - z_0}}$$

i wówczas

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r_2')} \frac{f(\xi)}{\xi - z} = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n, \quad a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r_2')} \frac{f(\xi)}{(\xi - z_0)^{n+1}} d\xi.$$

2. Jeżeli $|z-z_0|>r_1',$ to mamy, że dla $\xi\in\partial K(z_0,r_1')$

$$\left| \frac{\xi - z_0}{z - z_0} \right| < 1.$$

$$\frac{1}{\xi - z} = \frac{1}{\xi - z_0 + z_0 - z} = \frac{1}{z_0 - z} \cdot \frac{1}{1 + \frac{\xi - z_0}{z_0 - z}} = \frac{1}{z_0 - z} \cdot \frac{1}{1 - \frac{\xi - z_0}{z - z_0}} =$$

$$= \frac{1}{z_0 - z} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(\xi - z_0)^n}{1} \cdot \frac{1}{(z - z_0)^n} = -\sum_{n=0}^{\infty} (\xi - z_0)^n \cdot \frac{1}{(z - z_0)^{n+1}} =$$

$$= -\sum_{n=1}^{\infty} \frac{(\xi - z_0)^{n-1}}{(z - z_0)^n}.$$

Zatem

$$-\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r_1')} \frac{f(\xi)}{\xi - z} d\xi = \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r_1')} f(\xi) (\xi - z_0)^{n-1} d\xi \right) \frac{1}{(z - z_0)^n} =$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} d_n \cdot \frac{1}{(z - z_0)^n},$$

$$d_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r_1')} f(\xi) (\xi - z_0)^{n-1} d\xi,$$

czyli

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n + \sum_{n=1}^{\infty} d_n \cdot \frac{1}{(z - z_0)^n}.$$

Obserwacja: Gdyby f była holomorficzna na pierścieniu $R(z_0, r_1, \infty)$, to jak wyglądało by rozwinięcie f(z)? Zauważmy, że

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r_2')} \frac{f(\xi)}{(\xi - z_0)^{n+1}} = \frac{1}{2\pi i} \int_0^{2\pi} \frac{r_2' i e^{i\varphi} f(z_0 + r_2' e^{i\varphi}) d\varphi}{(r_2' e^{i\varphi})^{n+1}}.$$

Zatem

$$|a_n| \leq \left| \frac{1}{2\pi i} \right| \cdot \frac{1}{(r_2')^n} \cdot \max_{0 \leq \varphi \leq 2\pi} \left| f(z_0 + r_2' e^{i\varphi}) \right| \cdot 2\pi,$$

ale jeżeli f ograniczona poza kołem $K(z_0, r'_1)$, to znaczy, że

$$\bigvee_{r_2' > r_1'} \left| f(z_0 + r_2' e^{i\varphi}) \right| < M.$$

Czyli

$$|a_n| \leqslant \frac{1}{2\pi} \cdot 2\pi \cdot M \cdot \frac{1}{(r_2')^n} \underset{r_2' \to \infty}{\longrightarrow} 0,$$

więc

$$f(z) = \sum_{n=1}^{\infty} d_n \frac{1}{(z - z_0)^n}.$$

Obserwacja: Gdyby f była holomorficzna na $R(z_0, 0, r_2)$, to jak wyglądałoby rozwinięcie?

Wiemy, że

$$d_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r_1')} f(\xi)(\xi - z_0)^{n-1} d\xi = \frac{1}{2\pi i} \int_0^{2\pi} r_1' i e^{i\varphi} f(z_0 + r_1' e^{i\varphi}) (r_1' e^{i\varphi})^{n-1} d\varphi.$$

$$|d_n| \leqslant \left| \frac{1}{2\pi i} \right| \cdot r_1^n \cdot \max_{\substack{\exists : |f(z_0 + r_1'e^{i\varphi})| \\ M}} |2\pi|.$$

Czyli dla $z \in K(z_0, r_2), f$ - holomorficzna na $K(z_0, r_2)$

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n, \quad a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r_2')} \frac{f(\xi)}{(\xi - z_0)^{n+1}} d\xi.$$

Pytanie 9. Jak rozwinięcie ma się do rozwinięcia Taylora? Tzn. jak ma się a_n do $\frac{f^n(z_0)}{n!}$?

Koniec obserwacji, wracamy do dowodu

Pytanie 10. Czy wzory na a_n i d_n można uprościć?

Przypomnienie: jeżeli f - holomorficzna na Ω , to

$$\int_{\partial\Omega} f = 0 = \int_{\partial\Omega_1} f - \int_{\partial\Omega_2} f.$$

(minus przez orientacje) Czyli

$$\int_{\partial\Omega_1} f = \int_{\partial\Omega_2} f.$$

Zauważmy, że f(z) - holomorficzne na $R(z_0,r_1,r_2)$, a funkcja $\frac{1}{(z-z_0)^n}$ - też jest holomorficzna na $R(z_0,r_1,r_2)$, to wtedy

$$\frac{f(z)}{(z-z_0)^{n+1}}$$

- też jest holomorficzna na $R(z_0, r_1, r_2)$, czyli

$$\int_{\partial K(z_0, r_2')} \frac{f(\xi)}{(\xi - z_0)^{n+1}} d\xi = \int_{\partial K(z_0, r)} \frac{f(\xi)}{(\xi - z_0)^{n+1}} d\xi \quad \bigvee_{r_1 < r < r_2}.$$

To samo możemy powiedzieć o d_n

$$\int_{\partial K(z_0, r_1')} f(\xi)(z - z_0)^{n-1} d\xi = \int_{\partial K(z_0, r)} f(\xi)(\xi - z_0)^{n-1} d\xi, \quad \forall x_1 < r < r_2.$$

Możemy zatem podać zwartą postać wzoru

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n + \sum_{n=1}^{\infty} d_n \frac{1}{(z - z_0)^n}.$$

O taką:

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n + \sum_{n=-1}^{\infty} d_{-n} (z - z_0)^n,$$

ale
$$d_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r)} \frac{f(\xi)}{(\xi - z_0)^{n+1}} d\xi.$$

Zatem

$$f(z) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} c_n (z - z_0)^n, \quad c_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r)} \frac{f(\xi)}{(\xi - z_0)^{n+1}} d\xi, \quad r_1 < r < r_2 \quad \Box$$

Twierdzenie 7. Niech C - krzywa na $\mathbb C$ (zamknięta lub nie) i niech f(z) - ciągła na C. Wówczas funkcja

$$\varphi(z) = \int_C \frac{f(\xi)}{(\xi - z)^p} d\xi$$

jest holomorficzna na $\mathbb{C} \setminus C$ dla $p \in \mathbb{Z}$ i

$$\varphi'(z) = p \int_C \frac{f(\xi)}{(\xi - z)^{p+1}} d\xi.$$

Dowód. Niech $z_0 \in \mathbb{C}$ i $z_0 \notin C$. Chcemy pokazać, że

$$\frac{\varphi(z) - \varphi(z_0)}{z - z_0} = \varphi'(z_0) \underset{z \to z_0}{\longrightarrow} 0 \tag{*}$$

Zatem

$$(*) = \int_C \frac{d\xi f(\xi)}{(z - z_0)} \left[\frac{1}{(\xi - z)^p} - \frac{1}{(z - z_0)^p} \right] - p \int_C \frac{f(\xi)d\xi}{(\xi - z_0)^{p+1}} =$$
(11.1)

$$= \int_{C} d\xi f(\xi) \left[\underbrace{\frac{\frac{1}{(\xi - z)^{p}} - \frac{1}{(\xi - z_{0})^{p}}}_{(\Delta)} - \frac{p}{(\xi - z_{0})^{p+1}} \right]. \tag{\Delta\Delta}$$

Ale (Δ) - iloraz różnicowy funkcji

$$g(z) = \frac{1}{(\xi - z)^p}.$$

$$(\Delta) = \frac{g(z) - g(z_0)}{z - z_0}.$$

Wiemy, że g(z) - holomorficzna dla $z \notin C$, czyli

$$g'(z) = -\frac{p(-1)}{(\xi - z)^{p+1}},$$

czyli

$$(\Delta) = \frac{p}{(\xi - z)^{p+1}} + \text{ mała rzędu wyższego, niż } (z - z_0).$$

Zatem

$$(11.1) = \int_C d\xi f(\xi) \left[\frac{p}{(\xi - z)^{p+1}} + \text{ mała rzędu wyższego niż } (z - z_0) - \frac{p}{(\xi - z)^{p+1}} \right].$$

$$|(11.1)| \leqslant |\max_{\xi inC} f(\xi)| \, |\text{długość } C| \cdot |z - z_0| \underset{z \to z_0}{\longrightarrow} 0.$$

Wniosek: dla krzywej zamkniętej wiemy, że

$$f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{C} \frac{f(\xi)}{\xi - z} d\xi.$$

zatem

$$f'(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{C} \frac{f(\xi)}{(\xi - z)^2} d\xi.$$

Wiemy, że f'(z)- też jest holomorficzna (bo wzór na φ z p=2)

Wykład 12. 22.11.2019, przedłużenie analityczne funkcji punkty osobliwe i bieguny

Jeżeli f - holomorficzna na $R(z_0, 0, r_2)$, to

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n$$

Mamy

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(z_0, r)} \frac{f(\xi)}{(\xi - z_0)^{n+1}}, \quad r_1 < r < r_2.$$

ale możemy zauważyć, że

$$a_n = \frac{f^{(n)}(z_0)}{n!}$$

Przykład 28. Policzyć

$$I = \int_{\partial K(i,1)} \frac{\cos(z)}{(1+z^2)^2} dz.$$

Zauważmy, że

$$\frac{\cos(z)}{(1+z^2)^2} = \frac{\cos(z)}{(1+iz)^2(1-iz)^2}.$$

Niech $f(z) = \frac{\cos(z)}{(1-iz)^2}$, f - holomorficzna na K(i,1). W związku z tym piszemy

$$I = \int_{\partial K(i,1)} \frac{f(z)}{(1+iz)^2} dz = \frac{1}{(i)^2} \int_{\partial K(i,1)} \frac{f(z)dz}{(z-i)^2} = (i)^2 \cdot 2\pi i |f'(z)|_{z=i}.$$

Przedłużenie analityczne (oho)

Mieliśmy np. $\sin(x)$ dla $x \in \mathbb{R}$ i pytanie skąd my wiemy, że $\sin(z) = \frac{1}{2i} \left(e^{iz} - e^{-iz} \right)$, dla $z \in \mathbb{C}$

$$\exists_{r>0} \quad \forall_{z\in K(z_0,r)} \quad f(z) = 0.$$

Dowód.przez sprzeczność $(\neg(p\Longrightarrow q)\Longleftrightarrow (p\wedge \neg q)).$ Załóżmy, że $\mathop{\exists}_{z\in K(z_0,r)}f(z)\neq 0$ i założenia twierdzenia są spełnione. Skoro f- holomorficzna na $\mathcal{O},$ to możemy zapisać, że

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(z_0)}{n!} (z - z_0)^n$$

i wiemy, że $f(z) \neq 0$, czyli $\exists k$ takie, że

$$\frac{f^{(k)}(z_0)}{k!} \neq 0. \tag{*}$$

Weźmy najmniejszy indeks, dla którego (\star) jest prawdziwe. Oznaczmy ten indeks przez j. Oznacza to, że

$$f(z) = (z - z_0)^j \left(\frac{f^{(j)}(z_0)}{j!} + \frac{f^{(j+1)}(z_0)}{(j+1)!} (z - z_0) + \dots \right).$$

Czyli

$$f(z) = (z - z_0)^j g(z), \quad f(z) \neq 0,$$

czyli $g(z) \neq 0$. Skoro f - holomorficzna, to g(z) też jest holomorficzna na \mathcal{O} , czyli między innymi g(z) jest ciągła na \mathcal{O} . Ale wiemy, że $f(z_n) = 0$, czyli $g(z_n) = 0$ i g - ciągła na \mathcal{O} . Oznacza to, że

$$0 = g(z_n) \underset{z_n \to z_0}{\longrightarrow} g(z_0) = 0$$

i sprzeczność, bo $g(z_n)$ jest ciągiem samych zer, a $g(z_0) \neq 0$, bo

$$\frac{f^{(j)}(z_j)}{j!} \neq 0.$$

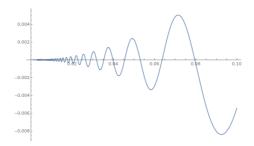
Obserwacja: Weźmy funkcję

$$f(x) = x^2 \sin\left(\frac{1}{x}\right), \quad x \in \mathbb{R}.$$

Widzimy, że dla ciągu $a_n \to 0$,

$$f(a_n) \longrightarrow 0$$

 $i f(x) \neq 0, \quad x \neq a_n$



Rysunek 12.1: f(x)

Twierdzenie 9. Niech f(z), g(z) - holomorficzne na $\mathcal{O},$

$$\forall f(z_n) = g(z_n)$$

 $a\ ciag\ z_n \to z_0$. Wówczas

$$f(z) = g(z) \underset{z \in \mathcal{O}}{\forall}.$$

Dowód. Niech

$$h(z) = f(z) - g(z).$$

Wówczas $h(z_n)=0$ i $z_n\to z_0.$ Skoro h(z) - holomorficzna, to znaczy, że

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n$$

$$g(z) = \sum_{n=0}^{\infty} b_n (z - z_0)^n$$

oraz

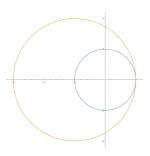
$$h(z) = \sum_{n=0}^{\infty} (a_n - b_n)(z - z_0)^n$$

i dowodzimy tak jak wcześniej.

Przykład 29.

$$f(z) = 1 + z + z^2 + z^3 + \dots, \quad |z| < 1$$

$$g(z) = 1 + \left(\frac{z+1}{2}\right) + \left(\frac{z+1}{2}\right)^2 + \dots \quad \left|\frac{z+1}{2}\right| < 1$$



Rysunek 12.2: f i g

Definicja 16. Niech f - holomorficzna na U_1 i g - holomorficzna na U_2 i

$$\exists_{z_0} \in U_1 \cap U_2 \implies \exists r : K(z_0, r) \subset U_1 \cap U_2$$

oraz

$$\forall_{z \in U_1 \cap U_2} \quad f(z) = g(z).$$

Mówimy wówczas, że f jest przedłużeniem holomorficznym (analitycznym funkcji g).

Analiza III

69

Przykład 30. Co się stanie jak będziemy przedłużać aż do kółka

$$ln(z) = (z-1) - \frac{1}{z}(z-1)^2 + \dots$$
$$ln(re^{i\varphi}) = ln(r) + ln\left(e^{i\varphi}\right) = ln(r) + i\varphi$$

Punkty osobliwe

Definicja 17. Punkt w którym f(z) nie jest holomorficzna nazywamy punktem osobliwym.

Definicja 18. Niech f(z) - taka, $\dot{z}e$

$$f(z) = \varphi(z) + \frac{B_1}{z-a} + \frac{B_2}{(z-a)^2} + \dots + \frac{B_N}{(z-a)^N}$$

 $i \varphi(z)$ - holomorficzna na \mathcal{O} i f(z) - holomorficzna na $\mathcal{O} - \{a\}$. O takiej funkcji powiemy, że ma w punkcie a biegun rzędu N.

Pytanie: czy f może nie być holomorficzna np. na krzywej $\gamma \subset \mathbb{C}$? **Odpowiedź:** gdyby f nie była holomorficzna na $\gamma \subset \mathbb{C}$, to

$$g(z) = \frac{1}{f(z)} = 0, \quad \forall z \in \gamma,$$

a to oznacza, że $g(z) \equiv 0$ także dla $z \notin \gamma$.

Wykład 13. 18.11.2019, punkt izolowany, osobliwość istotna, twierdzenie o residuach

Przykład 31.

$$U_1 = \left\{ z \in \mathbb{C}, z = re^{i\varphi}, r > 0, -\frac{3\pi}{4} < \varphi < \frac{3\pi}{4} \right\},$$

$$U_2 = \left\{ z \in \mathbb{C}, z = re^{i\varphi}, r > 0, \frac{\pi}{4} < \varphi < \frac{5\pi}{4} \right\},$$

$$U_3 = \left\{ z \in \mathbb{C}, z = re^{i\varphi}, r > 0, -\frac{5\pi}{4} < \varphi < -\frac{\pi}{4} \right\},$$

$$U_1 \cap U_2 = \left\{ z \in \mathbb{C}, z = re^{i\varphi}, \frac{\pi}{4} < \varphi < \frac{3\pi}{4} \right\},$$

$$U_1 \cap U_3 = \left\{ z \in \mathbb{C}, z = re^{i\varphi}, -\frac{3\pi}{4} < \varphi < -\frac{\pi}{4} \right\}.$$

 $(ln(z) = ln(re^{i\varphi}) = ln(r) + i\varphi)$ Niech

$$f_1(z) = lnr + i\varphi, \quad z \in U_1$$

 $f_2(z) = lnr + i\varphi, \quad z \in U_2$
 $f_3(z) = lnr + i\varphi, \quad z \in U_3$

Zauważmy, że dla $z \in U_1 \cap U_2$ mamy

$$f_1(z) = f_2(z).$$

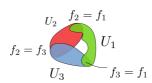
Mówimy zatem, że f_2 jest przedłużeniem analitycznym f_1 . Dla $z \in U_1 \cap U_3$ wychodzi

$$f_1(z) = f_3(z),$$

czyli f_3 jest przedłużeniem analitycznym f_1 . Ale

$$f_2(-1) = ln(e^{i\pi}) = i\pi$$

 $f_3(-1) = ln(e^{-i\pi}) = -i\pi$.



Rysunek 13.1: Tracimy jednoznaczność funkcji ale chyba worth it

Klasyfikacja

Niech f(z) - holomorficzna na pierścieniu $R(z_0, 0, r_1)$, (f(z) może nawet nie być określona w z_0).

Wiemy, że (działa wzór Laurenta):

$$f(z) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} a_n (z - z_0)^n.$$

Wyróżniamy trzy przypadki:

1. (Δ) $a_n = 0, n < 0$:

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n = a_0 + a_1 (z - z_0) + a_2 (z - z_0)^2 + \dots$$

Oznacza to, że przyjmując $f(z_0) = a_0$ otrzymamy funkcję holomorficzną na $K(r_0, r)$.

2.
$$(\Delta \Delta) \exists a_n = 0, n < k$$

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n + \frac{a_{-1}}{(z - z_0)} + \frac{a_{-2}}{(z - z_0)} + \dots + \frac{a_{-k}}{(z - z_0)}$$

O punkcie z_0 mówimy, że jest punktem osobliwym, izolowanym rzędu |k|. (albo, że jest biegunem rzędu |k|, np. $\frac{\cos(z)}{z}$ ma w $z_0=0$ biegun rzędu pierwszego).

3.
$$(\Delta\Delta\Delta)$$

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n + \frac{a_{-1}}{(z - z_0)} + \frac{a_{-2}}{(z - z_0)^2} + \dots$$

Analiza III

O punkcie z_0 powiemy, że jest punktem osobliwym (izolowanym) (albo, że f(z) ma w $z=z_0$ osobliwość istotną).

Przykład 32. (Δ)

$$f(z) = \frac{\sin(z)}{z}$$
$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{z^n}{(2n+1)!} = 1 - \frac{x^2}{3!} + \frac{x^4}{5!} - \dots$$

jeżeli przyjmiemy, że f(0) = 1, to jest

$$f(z) = \begin{cases} \frac{\sin(z)}{z} & z \neq 0\\ 1 & z = 0 \end{cases}$$

Przykład 33. $(\Delta\Delta)$

$$f(z) = \frac{\cos(z)}{z} = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{(z)^{2n-1}}{(2n)!} = \underbrace{\frac{1}{z}}_{a-1} - \frac{z}{2!} + \frac{z^3}{4!} + \dots$$

Przykład 34. $(\Delta\Delta\Delta)$

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{1}{z}\right)^n \cdot \frac{1}{n!}$$

Definicja 19. Liczbę a_{-1} z rozwinięcia funkcji f(z) w szerege Laurenta w pierścieniu $R(z_0, 0, r)$ nazywamy **residuum** funkcji f(z) w z_0 i oznaczamy

$$a_{-1} \equiv Res\{f(z)\} = \frac{1}{2\pi i} \int_{\substack{K(z_0,r),\\0 < r < r_1}} f(\xi)d\xi$$

Uwaga: mówimy (na razie) o osobliwościach izolowanych

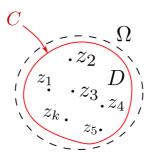
Przykład 35.

$$f(z) = \frac{1}{\sin\left(\frac{\pi}{z}\right)}.$$

Zauważmy, że $\sin\left(\frac{\pi}{z}\right) = 0 \iff z_n = \frac{1}{n}, \text{ więc}$ $\lim_{z \to 0} |f(z)| \to \infty,$

Więc $z_0 = 0$ nie jest osobliwością izolowaną, bo

$$\forall_{r>0} \quad \exists_n \quad z = \frac{1}{n} \in K(0, r).$$



Rysunek 13.2

Twierdzenie 10. Niech Ω - otwarty, $D \subset \Omega$, $z_1, \ldots, z_k \subset D$, $z_i \cap \partial D = \{\phi\}$, $i = 1, \ldots, k$, f - holomorficzna na $\Omega - \{z_1, \ldots, z_k\}$ i z_i - bieguny funkcji f.

W'owczas

$$\int_{\partial D} f(z)dz = 2\pi i \sum_{n=0}^{k} Res_{z=z_n} \{ f(z) \}$$

Dowód. Rozważmy zbiór P taki, jak na rys ??. Zauważmy, że f(z) jest na P holomorficzna. to znaczy, że

$$\int_{\partial P} f(z)dz = 0 = \int \partial Df(z)dz + \sum_{n=1}^{k} \left[\int_{\partial K(z_n, r_n)} f(z)dz \right],$$

czyli

$$\int_{\partial D} f(z)dz = 2\pi i \sum_{n=1}^{k} Res_{z=z_{k}} f(z).$$

Analiza III 75

Pytanie: czy umiemy znaleźć współczynnik a_{-1} bez roz funkcji f w szereg Laurenta?

Odpowiedź: Jeżeli f ma w z_0 biegun rzędu n, to znaczy, że

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n + \frac{a_{-1}}{(z - z_0)} + \dots$$

$$Res_{z=z_k} f(z) = \lim_{z \to z_k} \frac{1}{(n+1)!} \frac{d^{n-1}}{dz} ((z-z_0)^n f(z))$$

Przykład 36. Policzyć całkę

$$J = \int_{0}^{2\pi} \frac{dx}{(1 - 2a\cos(x) + a^{2})}$$

Zauważmy, że

$$1 - 2a\cos(x) + a^2 = 1 - 2a\left(\frac{e^{ix} + e^{-ix}}{2}\right) + a^2 \stackrel{?}{=} \frac{1}{z}(z - a)(1 - az)$$

Wykład 14. 25.11.2019, fajność residuów i Transformata Legendre geometrycznie

$$\int_{\partial D} f(z)dz = 2\pi i \sum_{z_k} \operatorname{Res}_{z=z_k} f(z).$$

Przykład 37.

$$J = \int_{0}^{2\pi} \frac{dx}{1 - 2a\cos(x) + a^{2}}, \quad 0 < a < 1.$$

Niech $z = e^{ix}$, $dz = ie^{ix}dx$.

$$1 - 2a\cos(x) + a^2 = \frac{1}{z}\left(z - az^2 - a + a^2z\right) = \frac{1}{z}(1 - az)(z - a).$$

$$J = \int_{0}^{2\pi} \frac{z dx}{(1 - az)(z - a)} = \int_{\partial K(0,1)} \frac{z}{(1 - az)(z - a)} \frac{1}{i} \frac{dz}{z} = \frac{1}{i} \int_{\partial K(0,1)} \frac{dz}{(1 - az)(z - a)},$$

ale

$$\int_{\partial K(0,1)} \frac{dz}{(1-az)(z-a)} = 2\pi i \underset{z=a}{\text{Res}} f(z).$$

Zauważmy, że (z-a)f(z) jest regularne w z=a, bo wynosi $\frac{1}{1-az}$. Zatem

$$\operatorname{Res}_{z=a} f(z) = \lim_{z \to a} \frac{z - a}{(z - a)(1 - az)} = \lim_{z \to a} \frac{1}{(1 - az)} = \frac{1}{1 - a^2}.$$

Wychodzi

$$J = \frac{1}{i} 2\pi i \frac{1}{1 - a^2} = \frac{2\pi}{1 - a^2}.$$

Czyli jest ładnie i słodko

Wiemy, że jeżeli f ma biegun stopnia $n \le z = z_k$, to

$$\lim_{z \to z_k} (z - z_k)^n f(z)$$

będzie wiekością skończoną, bo $f(z)=\sum_{n=0}^\infty a_n(z-z_k)^n+\frac{a_{-1}}{(z-z_k)}+\ldots+\frac{a_{-n}}{(z-z_k)^n}$

Pytanie 11. Jak zachowuje się funkcja gdy z_0 jest punktem istotnie osobliwym?

Przykład 38. Weźmy

$$f(z) = e^{\frac{1}{z}}.$$

Wtedy

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{1}{z}\right)^n \frac{1}{n!}.$$

Zbadamy

$$\lim_{z \to 0} f(z).$$

$$\lim_{r\to 0} f\left(re^{i\varphi}\right) = \lim_{r\to 0} e^{\frac{1}{re^{i\varphi}}} = \lim_{r\to 0} e^{\frac{1}{r}\cdot e^{-i\varphi}} = \lim_{r\to 0} e^{\frac{1}{r}(\cos\varphi - i\sin\varphi)} = \lim_{r\to 0} e^{-i\cdot\frac{1}{r}\sin\varphi} \cdot e^{\frac{1}{r}\cos\varphi}.$$

A to dla $\cos \varphi > 0$ idzie do $+\infty$, dla $\cos \varphi < 0$ idzie do 0, a dla $\cos \varphi = 0$ nie wiadomo. Stąd wiadomo, że granica nie istnieje.

Przykład 39.

$$J = \int_{-\infty}^{+\infty} R(x)dx,$$

 $gdzie R : \mathbb{R} \to \mathbb{R} \ takie, \dot{z}e$

1. R(z) nie ma biegunów na osi rzeczywistej

2.
$$z \cdot R(z) \xrightarrow{|z| \to +\infty} 0$$

np.

$$J = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dx}{(x^2 + 1)^3}.$$

Obszar - półokrąg o promieniu r. Policzmy

$$\int_{-r}^{r} R(x)dx.$$

Weźmy funkcję R(z) i policzmy

$$\int\limits_{\partial D} R(z)dz = \int\limits_{-r}^{r} R(x)dx + \int\limits_{C_r} R(z)dz = 2\pi i \sum_{z_k \in D} \mathop{\mathrm{Res}}_{z_k \in D} f(z).$$

Jeżeli pokażemy, że

$$\lim_{r \to \infty} \int_{C_r} R(z) dz \to 0$$

to będzie z głowy.

$$\int_{C_r} R(z)dz = \int_{0}^{\pi} re^{i\varphi} R(re^{i\varphi})d\varphi = J_1,$$

ale

$$|J_1| \le \max_{0 \le \varphi \le \pi} |rR(re^{i\varphi})| \pi \to 0,$$

bo założyliśmy, że $zR(z) \underset{|z| \to +\infty}{\longrightarrow} 0.$

Przykład 40. Transformata Legendre'a geometrycznie niech np. $f(x) = x^2$.

 $Wiemy, \dot{z}e$

$$p = \frac{\partial f}{\partial x} = 2x, \quad x = \frac{p}{2}$$

$$p = \frac{f(x) - \psi(p)}{x}$$

$$px = f(x) - px$$

$$\psi(p) = \left(\frac{p}{2}\right)^2 - p\left(\frac{p}{2}\right)$$

$$y = px - \frac{p^2}{4}.$$

I ogólnie

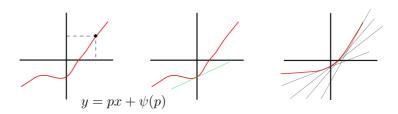
$$f(x) \to p = \frac{\partial f}{\partial x}(x) \to x(p) = \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)^{-1}(p).$$

Wiec

$$\psi(p) = f(x(p)) - px(p).$$

Przykład 41. Funkcja $L(q, \dot{q})$.

$$p = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \implies (\dot{q}) = \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}}\right)^{-1} (p).$$



Teraz szukamy $\psi(p)$, ale ψ to jest H.

$$H(q, p) = L(q, \dot{q}) - p \cdot \dot{q}.$$

Przykład 42.

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \right) - \frac{\partial L}{\partial q} = 0 \implies \frac{\partial L}{\partial q} = \dot{p}.$$

Jeżeli $\psi(p) = f(x(p)) - px(p)$, to

$$d\psi(p) = \left(\frac{\partial f}{\partial x} \cdot \frac{\partial x}{\partial t} - x(p) - p \frac{\partial x}{\partial p}\right) dp,$$

ale $\frac{\partial f}{\partial x} = p$, czyli

$$d\psi(p) = -x(p)dp.$$

Ale zazwyczaj jest tak

$$d\psi(p) = \frac{\partial \psi}{\partial p} dp.$$

czyli powinno być

$$-x(p) = \frac{\partial \psi}{\partial p}.$$

Wracając do przykładu 4, mamy $\psi(p)=-\frac{p^2}{4} \implies -x(p)=-\frac{p}{2} \implies p=2x.$ Ale

$$\psi(p) = f(x) - px \implies f(x) = \frac{-(2x)^2}{4} + 2xx = -x^2 + 2x^2 = x^2.$$

Przykład 43. Mamy gaz i funkcję stanu U(V,N,S). Możemy zrobić z niej jednoformę

$$dU = \frac{\partial U}{\partial V}dV + \frac{\partial U}{\partial N}dN + \frac{\partial U}{\partial S}dS.$$

Albo nawet dd

$$ddU = \left(\frac{\partial}{\partial S} \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right) - \frac{\partial}{\partial V} \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)\right) ds \wedge dv = 0.$$

Można jeszcze dalej, zupgradować którąś pochodną na zmienną niezależną. Niech $\frac{\partial U}{\partial S}=T$. Dostajemy nową funkcję (energia swobodna Helmholtza) $F(V,N,T)=U-T\cdot S$.

$$\frac{\partial U}{\partial V} = -p, \quad H(p,N,S) = U + pV.$$

I później wychodzi

$$-\frac{\partial P}{\partial S} - \frac{\partial T}{\partial V} = 0.$$

Wykład 15. 29.11.2019, Lemat Jordana, funkcja wokół punktu istotnie osobliwego i twierdzenie Weierstrass

Przykład 44. Całka

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dx}{(x^2+1)^3} = 2\pi i \operatorname{Res}_{z=i} f(z).$$

$$f(z) = \frac{1}{(z+i)^3 (z-i)^3}.$$

$$\operatorname{Res}_{z=z_0} f(z) = \frac{1}{(n-1)!} \frac{d^{n-1}}{dz^{n-1}} \left((z-z_0)^n f(z) \right).$$

$$f(z) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k (z-z_0)^k + \frac{a_{-1}}{(z-z_0)} + \dots.$$

Jak przemnożymy przez $(x^2+1)^3$ to dostaniemy wyrażenie regularne.

$$\operatorname{Res}_{z=i} f(z) = \lim_{z \to i} \frac{1}{2!} \frac{d^2}{dz^2} \left((z-i)^3 \frac{1}{(z+i)^3 (z-i)^3} \right).$$

Ale

$$\left(\frac{1}{(z+i)^3}\right)'' = \left(-\frac{3}{(z+i)^4}\right)' = \frac{(-3)(-4)}{(z+i)^5}.$$

Dostajemy

$$\mathop{\rm Res}_{z=i} f(z) = \lim_{z \to i} \frac{1}{2!} (-3) (-4) \frac{1}{(z+i)^5} = \frac{3}{2^4} \cdot \frac{1}{i}.$$

Zatem

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{(z^2+1)^3} dx = 2\pi i \frac{3}{2^4 i} = \frac{3\pi}{8}.$$

Przykład 45.

$$\int_{-\infty}^{+\infty} R(x)dx.$$

$$Taka, \ \dot{z}e \ |zR(z)| \underset{|z| \to \infty}{\longrightarrow} 0$$

np.

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x \sin(ax)}{x^2 + b^2} dx = J, \quad a > 0, \\ b > 0.$$

$$J = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x \left(e^{iax} - e^{-iax}\right)}{2i(x^2 + b^2)} dx = \frac{1}{2i} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x}{x^2 + b^2} e^{iax} dx - \frac{1}{2i} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{x}{x^2 + b^2} e^{-iax} dx.$$

Chcemy policzyć całkę typu

$$\int_{-\infty}^{+\infty} R(x)e^{iax}dx.$$

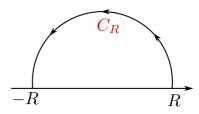
Twierdzenie 11. (Lemat Jordana)

 $Niech\ f(z)$ - $określona\ w\ górnej\ półpłaszczyźnie\ (rys\ \ref{eq:sigma})\ taka,\ że$

$$\lim_{|z| \to \infty} |f(z)| \to 0.$$

W'owczas

$$\lim_{R\to +\infty} \int\limits_{C_r} f(z) e^{iaz} dz \to 0.$$



Dowód.

$$\left|\int\limits_{C_R} f(z)e^{iaz}dz\right| = \left|\int\limits_0^\pi f(Re^{i\varphi})Rie^{i\varphi}\cdot e^{iaRe^{i\varphi}}d\varphi\right|.$$

Analiza III 85

Ale

$$e^{iaRe^{i\varphi}} = e^{iaR(\cos\varphi + i\sin\varphi)} = e^{iaR\cos\varphi} \cdot e^{-aR\sin\varphi}.$$

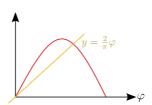
Czyli

$$\left|\int\limits_0^\pi f(Re^{i\varphi})Rie^{i\varphi}\cdot e^{iaR\cos\varphi}\cdot e^{-aR\sin\varphi}d\varphi\right|\leqslant \sup_{\varphi\in[0,\pi]}\left|f(Re^{i\varphi})\right|R\cdot \underbrace{\int\limits_0^\pi e^{-aR\sin\varphi}d\varphi}_I.$$

Stąd

$$J = \left| 2 \int_{0}^{\frac{\pi}{2}} e^{-aR\sin\varphi} d\varphi \right| \leqslant 2 \int_{0}^{\frac{\pi}{2}} e^{-aR\frac{2}{\pi}\varphi} d\varphi = 2 \left| \frac{-\pi}{2aR} e^{-aR\frac{2}{\pi}\varphi} \right|_{0}^{\frac{\pi}{2}} = \frac{\pi}{aR} \left(1 - e^{-aR} \right).$$

$$\int_{0}^{\pi} e^{-aR\sin\varphi} d\varphi \leqslant \sup_{p \in [0,\pi]} \left| f(Re^{i\varphi}) \right| \frac{\pi}{aR} \left(1 - e^{-aR} \right) \underset{R \to +\infty}{\longrightarrow} 0.$$



Rysunek 15.1: w15-2

Zachowanie funkcji wokół punktu istotnie osobliwego

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (z - z_0)^n + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_{-n}}{(z - z_0)^n}.$$

Twierdzenie 12. (Lemat)

Niech f - holomorficzna i ograniczona na R(a,0,r). Wówczas możemy przedłużyć f do funkcji holomorficznej na K(a,r). Czyli

$$f(z) = c_0 + c_1(z-a)^1 + c_2(z-a)^2 + \dots, gdzie \ c_0 = f(a).$$

Dowód. Niech

$$H(z) = \begin{cases} (z-a)^2 f(z) & z \neq a \\ 0 & a = a \end{cases}.$$

Pokażemy, że H(z) jest holomorficzna na K(a,r). Wystarczy pokazać, że H(z) jest holomorficzna w z=a. Policzmy H'(a).

$$H'(a) = \lim_{h \to 0} \frac{H(a+h) - H(a)}{h} = \lim_{h \to 0} \frac{(a+h-a)^2 f(a+h) - 0}{h} = \lim_{h \to 0} \frac{h^2 f(a+h)}{h} = \lim_{h \to 0} h f(a+h) = \lim_{h$$

Ale skoro f - ograniczona na R(a,0,r), to $0 \le |hf(a+h)| \le hM \xrightarrow[h\to 0]{} 0$, czyli H'(a)=0, więc H(z) jest holomorficzna na K(a,r).

$$H(z) = c_0 + c_1(z-a)^1 + c_2(z-a)^2 + \dots$$

Czyli (bo $c_0 = 0$ i $c_1 = 0$, bo H'(0) = 0)

$$(z-a)^2 f(z) = c_2(z-a)^2 + c_3(z-a)^3 + \dots$$

Co oznacza, że nasz f(z) da się przedstawić w postaci

$$f(z) = c_2 + c_3(z-a)^1 + \dots$$

Jak położymy $c_2 \equiv f(a)$, to wtedy f - holomorficzna na K(a,r)

Twierdzenie 13. (Weierstrass)

Niech f - holomorficzna na R(a,0,r), i a - punkt istotnie osobliwy funkcji f. Wówczas

$$\bigvee_{r>0} f(R(a,0,r)) = \mathbb{C}.$$

Analiza III

87

Dowód. Chcemy pokazać, że f - ma w a punkt istotnie osobliwy i

$$\bigvee_{r>0} \bigvee_{c \in \mathbb{C}} \bigvee_{\epsilon > 0} \bigvee_{z} \exists |z-a| < r \Longrightarrow |f(z)-c| < \epsilon.$$

Przez sprzeczność.

Wiemy, że f ma w a punkt istotnie osobliwy oraz

$$\exists_{r>0} \quad \exists_{c \in \mathbb{C}} \quad \exists_{s>0} \quad \forall |z-a| < r, |f(z)-c| \geqslant \varepsilon.$$

Pokażemy, że wyżej wymienione zdanie jest sprzeczne z tym, że f ma w a punkt istotnie osobliwy.

Jeżeli

$$\forall |z - a| < r, |f(z) - c| \ge \varepsilon,$$

to znaczy, że funkcja $g(z) = \frac{1}{f(z)-c}$ jest ograniczona i holomorficzna na R(a,0,r). Oznacza to, że możemy przedłużyć g(z) do funkcji holomorficznej na K(a,r). Czyli możemy rozwinąć z w szereg Laurenta na K(a,r).

$$g(z) = a_0 + a_1(z-a) + a_2(z-a)^2 + \dots$$

i) Jeżeli $a_0 \neq 0$, to znaczy, że $g(a) \neq 0$, czyli

$$0 \neq a_0 = \frac{1}{f(a) - c},$$

to znaczy, że $f(a)-c=\frac{1}{a_0} \implies f(a)=c+\frac{1}{a_0}$ i sprzecznośc, bo jeżeli f ma w a konkretną wartość a na R(a,0,r) jest holomorficzna to wtedy możemy zapisać

$$f(z) = c + \frac{1}{a_0} + b_1(z - z_0) + b_2(z - z_0)^2 + \dots,$$

a skoro fma w apunkt istotnie osobliwy, to jej rozwinięcie powinno wyglądać tak:

$$f(z) = \sum_{k=0}^{\infty} d_k (z - a)^k + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{e_k}{(z - a)^k}.$$

i) Jeżeli $a_0 = a_1 = a_2 = \ldots = a_n = 0$, to znaczy, że

$$g(z) = (z-a)^n \left(c_0 + \underbrace{c_1(z-a) + c_2(z-a)^2 + \dots}_{\varphi(z)} \right), \quad c_0 \neq 0.$$

Zauważmy, że $\varphi(z)$ jest holomorficzna i $\varphi(a)\neq 0$, możemy więc rozwinąć $\frac{1}{\varphi(z)}$ w K(a,r), bo $\frac{1}{\varphi(z)}$ - też jest holomorficzna na K(a,r)

$$\frac{1}{\varphi(z)} = d_0 + d_1(z - a) + d_2(z - a)^2 + \dots$$

Zatem

$$\frac{1}{f(z) - c} = g(z) = (z - a)^n \varphi(z),$$

czyli

$$f(z) - c = \frac{1}{(z-a)^n} \cdot \frac{1}{\varphi(z)} = \frac{1}{(z-a)^n} \cdot (d_0 + d_1(z-a) + d_2(z-a)^2 + \ldots),$$

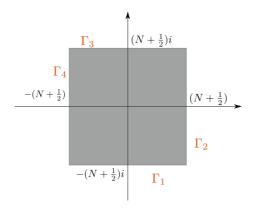
czyli

$$f(z) = c + \frac{d_0}{(z-a)^n} + \frac{d_1}{(z-a)^{n-1}} + \frac{d_2}{(z-a)^{n-2}} + \dots$$

i sprzeczność, bo wtedy wiemy, że f(z) miałaby w z=a biegun n-tego rzędu, a f(z) ma w z=a punkt istotnie osobliwy.

Wykład 16. 02.12.2019, sumowanie szeregów

Sumowanie szeregów



Rysunek 16.1: Kontur Γ

Stwierdzenie 4. Niech Γ - kontur przechodzący przez wierzchołki

$$\left(N \pm \frac{1}{2}\right) (1 \pm i)$$
 (Rysunek 16.1).

 $I \ niech \ f(z)$ - $taka, \ \dot{z}e$

$$\exists_{M} \quad \forall_{|z|>M} \quad |f(z)| < \frac{const}{|z|^2},$$

f(z) nie ma biegunów na Γ oraz nie ma biegunów dla $z \in \mathbb{Z}$. Wówczas

$$\lim_{N \to \infty} \int_{\Gamma} f(z) \operatorname{ctg}(\pi z) dz = 0.$$

Dowód. Oszacujemy $\operatorname{ctg}(\pi z)$. Dla $z \in \Gamma$

a) Jeżeli $z \in \Gamma_4$ lub Γ_2 , to

$$\Gamma_2 = \left\{ y \in \left[-N - \frac{1}{2}, N + \frac{1}{2} \right], z = N + \frac{1}{2} + iy \right\}.$$

$$\Gamma_4 = \left\{ y \in \left[-N - \frac{1}{2}, N + \frac{1}{2} \right], z = -(N + \frac{1}{2}) + iy \right\}.$$

$$|\operatorname{ctg}(\pi z)| = \left| \frac{e^{i\pi z} + e^{-i\pi z}}{e^{i\pi z} - e^{-i\pi z}} \right| \cdot \left| \frac{2i}{2} \right| = \left| \frac{e^{i\pi(N + \frac{1}{2} + iy)} + e^{-i\pi(N + \frac{1}{2} + iy)}}{e^{i\pi(N + \frac{1}{2} + iy)} - e^{-i\pi(N + \frac{1}{2} + iy)}} \right|.$$

Dalej mamy dla $|e^{iN\pi}| = 1$

$$\left| \frac{e^{i\pi(N+\frac{1}{2})} \cdot e^{-y\pi} + e^{-i\pi(N+\frac{1}{2})} \cdot e^{y\pi}}{e^{i\pi(N+\frac{1}{2})} \cdot e^{-y\pi} - e^{-i\pi(N+\frac{1}{2})} \cdot e^{y\pi}} \right|$$
 (Δ)

Obserwacja:

$$\lim_{x \to +\infty} \frac{e^x + e^{-x}}{e^x - e^{-x}} = \lim_{x \to +\infty} \frac{e^x (1 + e^{-2x})}{e^x (1 - e^{-2x})} = 1.$$

Zatem

$$\begin{split} |(\Delta)| &\leqslant \frac{2 \left| e^{i\pi(N+\frac{1}{2})} \cdot e^{\pi N} \right|}{\left| e^{i\pi(N+\frac{1}{2})} \cdot e^{\pi(N+\frac{1}{2})} - e^{i\pi(N+\frac{1}{2})} \cdot e^{\pi(N+\frac{1}{2})} \right|} \leqslant \\ &\leqslant \frac{2 \left| e^{i\pi(N+\frac{1}{2})} \right|}{\left| e^{i\pi(N+\frac{1}{2})} \cdot e^{-2\pi(N+\frac{1}{2})} + e^{i\pi(N+\frac{1}{2})} \right|} < \text{const.} \end{split}$$

b) Analogicznie pokażemy, że $\operatorname{ctg}(\pi z)$ jest ograniczony dla $z \in \Gamma_4, \Gamma_1, \Gamma_3$. Zatem

$$\left| \int\limits_{\Gamma} f(z) \operatorname{ctg}(\pi z) dz \right| \leqslant \left| \max_{z \in \Gamma} f(z) \right| \cdot |8N + 4| \cdot \operatorname{const} \leqslant \underset{N > M}{\leqslant} \frac{\operatorname{const}}{N^2} (8N + 4) \cdot \operatorname{const} \underset{N \to +\infty}{\longrightarrow} 0.$$

Wniosek:

Niech b - zbiór wszystkich biegunów f(z) ctg (πz)

$$0 = \lim_{N \to \infty} \int_{\Gamma} f(z) \operatorname{ctg}(\pi z) dz = 2\pi i \sum_{b} \operatorname{Res}(f(z) \operatorname{ctg}(\pi z)) = 0.$$

Pytanie 12. W jakich punktach $\operatorname{ctg}(\pi z)$ ma bieguny i którego rzędu?

Zauważmy, że

$$\frac{(\pi z - 0\pi)\cos(\pi z)}{\pi\sin(\pi z)} \xrightarrow[z \to 0]{} \frac{1}{\pi}.$$

A np.

$$\lim_{z \to n} \frac{(z-n)\cos(\pi z)}{\sin(\pi z)} \stackrel{H}{=} \lim_{z \to n} \frac{\cos(\pi z) - (z-n)\pi\sin(\pi z)}{\pi\cos(\pi z)} \xrightarrow[z \to n]{} \frac{1}{\pi}.$$

Wiemy, że

$$\sum_{h} \operatorname{Res} f(z) \operatorname{ctg}(\pi z) = 0,$$

czyli

$$0 = \sum_{c} \operatorname{Res} f(z) \operatorname{ctg}(\pi z) + \sum_{d} \operatorname{Res} f(z) \operatorname{ctg}(\pi z).$$

gdzie c - bieguny $\operatorname{ctg}(\pi z), d$ - bieguny f(z). Zatem

$$\frac{1}{\pi} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(n) = -\sum_{d} \operatorname{Res} f(z) \operatorname{ctg}(\pi z).$$

Przykład 46.

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} = ?$$

Wiemy, $\dot{z}e$

$$\sum_{b} \operatorname{Res} f(z) \operatorname{ctg}(\pi z) = 0.$$

$$f(z) = \frac{1}{z^2}.$$

Rozdzielmy sobie sumę na dwie:

$$\underbrace{\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\pi} f(n) + \sum_{n=-1}^{-\infty} \frac{1}{\pi} f(n)}_{bieguny \ \mathrm{ctg}(\pi z) \ bez \ 0} + \underbrace{\mathrm{Res}}_{z=0} \quad f(z) \, \mathrm{ctg}(\pi z) = 0.$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\pi} n^2 + \sum_{n=-1}^{-\infty} \frac{1}{\pi} \left(\frac{1}{n^2} \right) = - \operatorname{Res}_{z=0} f(z) \operatorname{ctg}(\pi z).$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} = -\frac{\pi}{2} \operatorname{Res}_{z=0} \frac{\operatorname{ctg}(\pi z)}{z^2}.$$

Obserwacja: Niech $P=\{z\in\Omega,f(z)=0\}$. Niech D - zbiór biegunów f(z) na Ω i f - holomorficzna na $\Omega-D$. Wówczas $\frac{f'}{f}$ ma na Ω bieguny pierwszego rzędu dla $z\in P\cup D$

Dowód. Niech $z_0 \in P$. Oznacza to, że

$$f(z) = a_k(z - z_0)^k + a_{k+1}(z - z_0)^{k+1} + \dots,$$

gdzie $k \ge 1$. Wówczas

$$\frac{f'(z)}{f(z)} = \frac{ka_k(z - z_0)^{k-1} + (k+1)a_{k+1}(z - z_0)^k + \dots}{a_k(z - z_0)^k + a_{k+1}(z - z_0)^{k+1} + \dots} =$$

$$= \frac{1}{z - z_0} \cdot \frac{ka_k + (k+1)a_{k+1}(z - z_0) + \dots}{a_k + a_{k+1}(z - z_0) + \dots}.$$

$$\lim_{z \to z_0} \frac{(z - z_0)f'}{f} = k.$$

Czyli $\frac{f'}{f}$ ma w $z_0 \in P$ biegun pierwszego rzędu i wynosi k.

Niech $z_1 \in D$, f ma w $z=z_1$ biegun n - tego rzędu. Oznacza to, że

$$f(z) = \frac{a_{-n}}{(z - z_1)^n} + \frac{a_{-(n-1)}}{(z - z_1)^{n-1}} + \dots$$

Wówczas

$$\frac{f'(z)}{f(z)} = \frac{\frac{-na_{-n}}{(z-z_1)^{n+1}} + \frac{-(n-1)a_{-(n-1)}}{(z-z_1)^n} + \dots}{\frac{a_{-n}}{(z-z_1)^n} + \frac{a_{-(n-1)}}{(z-z_1)^{n-1}} + \dots} = \frac{1}{(z-z_1)} \frac{\left[-na_{-n} + -(n-1)a_{-(n-1)}(z-z_1) + \dots\right]}{\left[a_{-n} + a_{-(n-1)}(z-z_1) + \dots\right]}.$$

$$\lim_{z \to z_n} \frac{f'}{f}(z-z_1) = -n.$$

Wniosek:

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial \Omega} \frac{f'}{f} = \sum_{z \in D} \frac{f'}{f} + \sum_{z_1 \in P} \frac{f'}{f}.$$

Wykład 17. 06.12.2019, twierdzenie Rouche, Zasadnicze Twierdzenie Algebry v2.0, sumowanie szeregów v2.0, residuum $w + \infty$ (1/3)

Twierdzenie 14. Niech $\Omega \subset \mathbb{C}$, Ω - otwarty i spójny, $A \subset \Omega$. Niech $D \subset A$ - zbiór zer funkcji f(z) na A. Niech $P \subset A$ - zbiór biegunów funkcji f na A oraz

$$\partial A \cap \partial D = \phi, \quad \partial A \cap P = \phi.$$

W'owczas

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial A} \frac{f'}{f} = N_Z - N_B,$$

gdzie N_Z - suma krotności wszystkich zer funkcji f na A, a N_B - suma stopni wszystkich biegunów f na A.

Dowód. Wiemy, że

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial A} \frac{f'}{f} = \sum \operatorname{Res} \frac{f'}{f} = \sum_{z_i \in D} \frac{f'}{f} + \sum_{z_k \in P} \frac{f'}{f},$$

jest sumą krotności wszystkich zer plus sumą krotności wszystkich biegunów, bo jeżeli $z_i\in D$ - zero rzędu k, to Res $\frac{f'}{f}=k$, a jeżeli $z_j\in P$ - biegun rzędu n, to

$$\operatorname{Res}_{z_j} \quad \frac{f'}{f} = -n.$$

Twierdzenie 15. (Rouche)

Niech $A \subset \Omega$, Ω - otwarty i spójny, f, g - holomorficzne na Ω i taka, że

$$|g(z)| < |f(z)|,$$

dla $z \in A$, $f(z) \neq 0$, $z \in \partial A$. Wówczas funkcja f(z) + g(z) ma taką samą ilość zer (wraz z krotnościami), co funkcja f(z).

Dowód. Niech $a \in [0, 1]$. Rozważmy

$$h_a(z) = f(z) + a \cdot g(z).$$

Wówczas

$$N(a) = \frac{1}{2\pi i} \int\limits_{\partial A} \frac{h_a'(z)}{h_a(z)} = \frac{1}{2\pi i} \int\limits_{\partial A} \frac{f'(z) + ag'(z)}{f(z) + ag(z)}.$$

Zauważmy, że N(a) jest ciągła ze względu na a (jako całka z parametrem). Z drugiej strony,

$$N(0) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial A} \frac{f'(z)}{f(z)} = N_z$$
 funkcji f .

Skoro wartość N(0) jest liczbą naturalną, a N(a) jest funkcją ciągłą, to znaczy, że N(0)=N(a)=N(1), a

$$N(1) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial A} \frac{f' + g'}{f + g} = N_2 \text{ funkcji } (f + g).$$

 ${\bf Przykład~47.}~(Dowód~zasadniczego~twierdzenia~algebry~v2.0)$

Niech $f(z) = a_0 z^n$ i $g(z) = a_1 z^{n-1} + a_2 z^{n-2} + \ldots + a_{n-1} z + a_n$. Zauważmy, że

$$\frac{|f(z)|}{|g(z)|} \underset{|z| \to \infty}{\longrightarrow} +\infty.$$

Możemy zatem wybrać taki zbiór A, dla którego $|g(z)|<|f(z)|,\ z\in\partial A,\ w$ którym zawarte będą wszystkie zera funkcji g(z).

Zauważmy, że funkcja f(z) ma zero n - tego stopnia, czyli $N_z = n$ dla funkcji f. Oznacza to, że ilość zer wraz z krotnościami (na mocy tw. Rouche) funkcji f+g wynosi n. \square

Przykład 48. (Sumowanie szeregów v2.0)

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} = \frac{\pi^2}{6}.$$

Ile to bedzie

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4}?$$

Niech

$$f(z) = \frac{1}{a^2 - z^2}, \quad a \neq \mathbb{Z}.$$

Zatem

$$\frac{1}{\pi} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(n) = \mathop{\mathrm{Res}}_{z=a} \quad \frac{\mathop{\mathrm{ctg}}(\pi z)}{a^2 - z^2} + \mathop{\mathrm{Res}}_{z=-a} \quad \frac{\mathop{\mathrm{ctg}}(\pi z)}{a^2 - z^2}.$$

Ale

$$\operatorname{Res}_{z=a} \quad \frac{1}{a^2 - z^2} \operatorname{ctg}(\pi z) = \operatorname{Res} \frac{1}{(a-z)(a+z)} \operatorname{ctg}(\pi z) = \\ = \lim_{z \to a} \frac{z-a}{(a-z)(a+z)} \operatorname{ctg}(\pi z) = -\frac{\operatorname{ctg}(\pi a)}{2a}.$$

Analogicznie $\frac{1}{a^2-z^2}\operatorname{ctg}(\pi z) = \frac{\operatorname{ctg}(-\pi a)}{2a}$. Zatem

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} \frac{1}{a^2 - n^2} = -\frac{\operatorname{ctg}(\pi a)}{a}.$$

$$\sum_{n=-1}^{-\infty} \frac{1}{a^2 - n^2} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{a^2 - n^2} + \frac{1}{a^2} = -\frac{\operatorname{ctg}(\pi a)}{a}.$$

$$\sum_{n=-1}^{\infty} \frac{a}{a^2 - n^2} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a}{a^2 - n^2} + \frac{1}{a} = -\operatorname{ctg}(\pi a) \tag{*}$$

Ale

$$\frac{a}{a^2 - n^2} = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{a - n} + \frac{1}{a + n} \right).$$

$$\sum_{n=1}^{-\infty} \frac{a}{a^2 - n^2} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a}{a^2 - n^2} = 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a}{a^2 - n^2} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{a - n} + \frac{1}{a + n}.$$

Zatem

$$(\star): \dots + \frac{1}{a-n} + \frac{1}{a-(n-1)} + \dots + \frac{1}{a-1} + \frac{1}{a} + \dots + \frac{1}{a+n} + \dots = \operatorname{ctg}(\pi a).$$

Wyrażenie po prawej stronie jest funkcją okresu 1.

Residuum w $+\infty$

$$f(z) = \ldots + \frac{a_{-n}}{z^n} + \frac{a_{-(n-1)}}{z^{n-1}} + \ldots + \frac{a_{-1}}{z^{-1}} + a_0 + a_1 z + \ldots + a_n z^n.$$

Przykład 49. (bijekcja szprychowa - rys 17.1)

i) Cheemy aby $f(x) = \frac{1}{x}$ (na \mathbb{R}) była ciągła w x = 0.

$$\lim_{x \to 0^{-}} f(x) = -\infty,$$

$$\lim_{x \to 0^{+}} f(x) = +\infty.$$

$$\frac{1 - y'}{x'} = \frac{y'}{x - x'} \implies x - x' - xy' + y'x' = y'x' \implies x(1 - y') = x'.$$

$$\begin{cases} x = \frac{x'}{1 - y'} \\ (x')^{2} + (y')^{2} = 1 \end{cases}.$$

Uzwarcenie aleksandrowe $\mathbb{R}\sim 0, \ \overline{\mathbb{R}}\sim 0$ - zamknęliśmy nieskończoności w zerze.

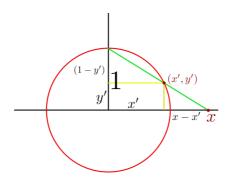
Definicja 20.

$$\overline{\mathbb{C}} = \mathbb{C} + (0, 0, 1).$$

Mówimy, że f(z) jest holomorficzna w $z=\infty$, jeżeli funkcja $g(z)=f(\frac{1}{z})$ jest holomorficzna w z=0.

$$g(z) = a_0 + a_1(z - z_0) + a_2(z - z_0)^2 + \dots \quad K(0, R).$$

Analiza III 99



Rysunek 17.1: Taka szprycha niech przecina nam okrąg

Definicja 21. Jeżeli g(z) w rozwinięciu R(0,0,r) ma postać

$$g(z) = \frac{a_{-k}}{z^k} + \frac{a_{-(k-1)}}{z^{k-1}} + \dots + a_0 + a_1 z,$$

to mówimy, że f(z) ma w $z = \infty$ biegun rzedu k.

Definicja 22. Jeżeli $\lim_{z\to 0} g(z)$ nie istnieje, to mówimy, że f(z) ma w $z=\infty$ osobliwośc istotną.

Obserwacja: Jeżeli

$$g(z) = \frac{a_{-k}}{z^k} + \frac{a_{-(k-1)}}{z^{k-1}} + \dots + a_0 + a_1 z + a_2 z^2 + \dots,$$

to

$$f(z) = g\left(\frac{1}{z}\right) = a_{-k}z^{k-1} + \dots + a_0 + \frac{a_1}{z} + \frac{a_2}{z^2} + \dots$$

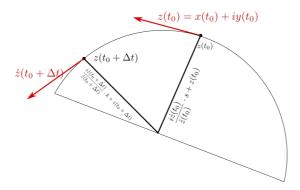
Wykład 18. 09.12.2019, przygotowanie do twierdzenia Kasner-Arnold, krzywizna, odwzorowania konforemne, residuum $w + \infty$ (2/3)

Przygotowanie podłoża do tw (...)

Krzywizna

Pytanie 13. Jak policzyć przyspieszenie dla nie-okręgów?

Odpowiedź: A jaki jest promień tego aktualnego kółka? Mamy jakąś krzy-



Rysunek 18.1: Liczymy na chama promień krzywizny

wą (rys 18.1)

$$z(t) = x(t) + iy(t).$$

Szukamy tego punktu przecięcia z (rys 18.1): $\dot{z}(t)=\dot{x}(t)+iy(t),\,z(t)=x(t)+iy(t)$

$$\frac{i\dot{z}(t_0+\Delta t)}{|z(t_0+\Delta t)|}\cdot k + z(t_0+\Delta t) = \frac{i\dot{z}(t_0)}{|\dot{z}(t_0)|}\cdot s + z(t_0).$$

i) Część urojona (wyrażamy k przez s)

$$\frac{\dot{x}(t_0 + \Delta t)}{|\dot{z}(t_0 + \Delta t)|} \cdot k + y(t_0 + \Delta t) = \frac{\dot{x}(t_0)}{|\dot{z}(t_0)|} \cdot s + y(t_0).$$

Wyliczamy z tego k:

$$k = \frac{|\dot{z}(t_0 + \Delta t)|}{\dot{x}(t_0 + \Delta t)} \cdot \frac{\dot{x}(t_0)}{|\dot{z}(t_0)|} \cdot s + \frac{|\dot{z}(t_0 + \Delta t)|}{\dot{x}(t_0 + \Delta t)} \cdot (y(t_0) - y(t_0 + \Delta t)).$$

ii) Część rzeczywista

$$\begin{split} \frac{-\dot{y}(t_0 + \Delta t)}{|\dot{z}(t_0 + \Delta t)|} \cdot k + x(t_0 + \Delta t) &= \frac{-\dot{y}(t_0)}{|\dot{z}(t_0)|} \cdot s + x(t_0). \\ \frac{-\dot{y}(t_0 + \Delta t)}{|\dot{z}(t_0 + \Delta t)|} \cdot \frac{|\dot{z}(t_0 + \Delta t)|}{\dot{x}(t_0 + \Delta t)} \cdot (y(t_0) - y(t_0 + \Delta t) + x(t_0 + \Delta t) - x(t_0)) &= . \\ &= s \cdot \left(\frac{-\dot{y}(t_0)}{|\dot{z}(t_0)|} + \frac{\dot{y}(t_0 + \Delta t)}{\dot{z}(t_0 + \Delta t)} \cdot \frac{|\dot{z}(t_0 + \Delta t)|}{\dot{x}(t_0 + \Delta t)} \cdot \frac{\dot{x}(t_0)}{|\dot{z}(t_0)|}\right). \end{split}$$

iii) Mnożymy wszystko przez $\dot{x}(t_0 + \Delta t)$

$$-\dot{y}(t_0 + \Delta t) (y(t_0) - y(t_0 + \Delta t)) + (x(t_0 + \Delta t) - x(t_0)) \dot{x}(t_0 + \Delta t) =$$

$$= \frac{s}{|\dot{z}(t_0)|} (-\dot{y}(t_0)(\dot{x}(t_0 + \Delta t) + \dot{y}(t_0 + \Delta t) \cdot x(t_0)).$$

iv) Dalej

$$\dot{y}(t_0 + \Delta t) \left(y(t_0 + \Delta t) - y(t_0) \right) + \dot{x}(t_0 + \Delta t) (x(t_0 + \Delta t) - x(t_0)) =$$

$$= \frac{s}{|\dot{z}(t)|} \left(\dot{x}(t_0) \left[\dot{y}(t_0 + \Delta t) - \dot{y}(t_0) \right] - \dot{y}(t_0) \left[\dot{x}(t_0 + \Delta t) - \dot{x}(t_0) \right] \right).$$

v) dzielimy wszystko przez Δt i bierzemy granicę $\Delta t \rightarrow 0$

$$\dot{y}(t_0)\cdot\dot{y}(t_0)+\dot{x}(t_0)\cdot\dot{x}(t_0)=\frac{s}{\left(\left(\dot{x}(t_0)\right)^2+\left(\dot{y}(t_0)\right)^2\right)^{\frac{1}{2}}}\left(\dot{x}(t_0)\cdot\ddot{y}(t_0)-\dot{y}(t_0)\cdot\ddot{x}(t_0)\right).$$

vi) Zatem dostajemy wzór na krzywiznę s:

$$\frac{1}{s} = \frac{\dot{x}\ddot{y} - \dot{y}\ddot{x}}{\left(\left(\dot{x}\right)^{2} + \left(\dot{y}\right)^{2}\right)^{\frac{3}{2}}}.$$

Inna fajna forma

Zauważmy, że $\bar{z}(t) \cdot \ddot{z}(t) = (\dot{x}(t) - i\dot{y}(t)) + (\ddot{x}(t) + i\ddot{y}(t)) = \ldots + i(\dot{x}\ddot{y} - \dot{y}\ddot{x}(t))$, czyli mając z(t), policzymy krzywiznę tak:

$$\frac{1}{s} = \frac{Im(\overline{\dot{z}}\ddot{z})}{|\dot{z}|^3}.$$

Przykład 50. Krzywa: $z(t) = 2e^{it}$, $\dot{z}(t) = 2ie^{it} = 2e^{i(t+\frac{\pi}{2})} \implies \overline{\dot{z}}(t) = 2e^{-i(t+\frac{\pi}{2})}$, $\ddot{z}(t) = -2e^{it}$.

$$\bar{z}\ddot{z} = -4e^{i(t-t-\frac{\pi}{2})} = -4\cdot(-i).$$

$$\frac{1}{s} = \frac{Im(4i)}{8} = \frac{4}{8} = \frac{1}{2}.$$

Czyli okrąg o promieniu 2 ma promień równy 2.

Odwzorowania konforemne

Definicja 23. Niech $\Omega\subset\mathbb{R}^N,\ \Omega$ - spójny, F - różniczkowalna na $\Omega.$ Mówimy, że

$$F:\Omega\to\mathbb{R}^N$$
.

jest odwzorowaniem konforemnym, jeżeli F^\prime jest proporcjonalna do macierzy ortogonalnej.

$$F'(x) = f(x) \cdot R(x),$$

 $gdzie\ f(x):\Omega\to R,\ a\ R(x)$ - $macierz\ n\times n\ taka,\ \dot{z}e$

$$R(x)^{-1} = (\overline{R}(x))^T$$
, $\det R(x) = 1$.

Stwierdzenie 5. (Wniosek:) odwzorowanie konforemne zachowuje kąt między stycznymi do krzywych.

Dowód. Weźmy dwie krzywe sparametryzowane

$$x_1(t), t \in]-a,a[$$

$$x_2(t), \quad t \in]-b, b[$$

i

$$x_1(0) = x_1(0).$$

Wówczas (γ - kąt między krzywymi)

$$\cos \gamma = \frac{\langle \dot{x}_1 | \dot{x}_2 \rangle_{t=0}}{\|\dot{x}_1\| \|\dot{x}_2\|_{t=0}}.$$

Policzmy kąt między stycznymi do krzywych $F(x_1(t)), F(x_2(t))$

$$\cos \gamma' = \frac{\left\langle \frac{d}{dt} F(x_1(t))_{t=0} \middle| \frac{d}{dt} F(x_2(t))_{t=0} \right\rangle}{\|\ldots\| \|\ldots\|},$$

ale my wiemy, że

$$\frac{d}{dt}F(x_1(t))_{t=0} = F'(x_1(t))\frac{d}{dt}x_1(t)_{t=0} =$$

F - konforemna, więc

$$= f(x_1(t))R(x_1(t))\dot{x}_1(t)_{t=0}.$$

Pamiętamy, że jeżeliR - ortogonalna, to $\langle x|y\rangle=\langle Rx|Ry\rangle,$ zatem

$$\cos\gamma' = \frac{\langle f \cdot R\dot{x}_1 | f \cdot R\dot{x}_2 \rangle_{t=0}}{\|f \cdot R\dot{x}_1\| \|f \cdot R\dot{x}_2\|_{t=0}} = \frac{\langle \dot{x}_1 | \dot{x}_2 \rangle}{\|\dot{x}_1\| \|\dot{x}_2\|_{t=0}} = \cos\gamma.$$

Pytanie 14. A co z funkcjami zespolonymi?

Odpowiedź: Niech

$$f(z) = f(x + iy) = f_1(x, y) + if_2(x, y),$$

taka, że f - holomorficzna. Możemy zatem badać funkcję

$$F(x,y) = \begin{bmatrix} f_1(x,y) \\ f_2(x,y) \end{bmatrix}.$$

Wówczas

$$F'(x,y) = \begin{bmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial x} & \frac{\partial f_1}{\partial y} \\ \frac{\partial f}{\partial x} & \frac{\partial f_2}{\partial y} \end{bmatrix} \stackrel{\text{C-R}}{=} \begin{bmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial x} & -\frac{\partial f_2}{\partial x} \\ \frac{\partial f_2}{\partial x} & \frac{\partial f_1}{\partial x} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a & -b \\ b & a \end{bmatrix}.$$

Jeżeli $R=\begin{bmatrix} a & b \\ c & d \end{bmatrix}$ i R - ortogonalna, to znaczy, że $R^{-1}=\overline{R}^T$ i $\det R=1$

$$\frac{1}{ad-bc}\begin{bmatrix} d & -b \\ -c & a \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a & c \\ b & d \end{bmatrix} \implies d = a \land -b = c.$$

Czyli

$$F'(x,y) = (a^2 + b^2) \frac{1}{a \cdot a - (-b) \cdot b} \begin{bmatrix} a & -b \\ b & a \end{bmatrix}.$$

Powrót do residuów w nieskończoności

mamy

$$g(z) = f\left(\frac{1}{z}\right) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} a_n z^n, \quad z \in R(0,0,r).$$

Oznacza to, że

$$f(z) = g\left(\frac{1}{z}\right) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} a_n \frac{1}{z^n}, \quad |z| > \frac{1}{r}.$$

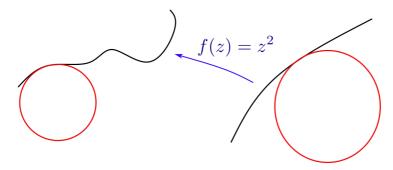
Zauważmy, że a_n w rozwinięciu $g(z)\dots$ jest dany wzorem

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\substack{\partial K(0,t) \\ 0 < t < r}} \frac{g(z)}{z^{n+1}} dz.$$

Zamieniamy zmienne: $z = \frac{1}{z'}, dz = -\frac{1}{(z')^2}$

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\substack{\partial K(0,\frac{1}{t}) \\ 0 < t < r}} \frac{g\left(\frac{1}{z'}\right)}{\left(\frac{1}{z'}\right)^{n+1}} \cdot \frac{-1}{(z')^2} dz' = \int_{\substack{\partial K(0,\frac{1}{t}) \\ 0 < t < r}} f(z')(z')^{n-1} dz'.$$

Wykład 19. 13.12.2019, twierdzenie Kasner-Arnold



Rysunek 19.1

Sprawdzamy jak zmienia się promień krzywizny przy transformacji f(z)

(rys 19.1).

$$\frac{1}{s} = \frac{Im(\bar{z}\bar{z})}{|\dot{z}|^3}.$$

$$\frac{1}{\bar{s}} = \frac{Im\left(\left(\frac{d^2}{dt^2}(z(t))^2 \frac{\overline{d}}{dt}|z(t)|\right)\right)}{\left|\frac{d}{dt}(z(t))^2\right|^3}.$$

$$\tilde{z}(t) = (z(t))^2.$$

$$\left(\dot{\bar{z}}(t)\right)' = (2(z(t)(\dot{z}(t))))' = 2\dot{z}(t)\dot{z}(t) + 2z(t)\ddot{z}(t).$$

$$\left(\bar{\bar{z}}\right)' = (\tilde{z}(t)\tilde{z}(t))' = 2\bar{z}(t)\bar{\bar{z}}(t).$$

$$\ddot{z} \cdot \dot{\bar{z}} = \left(2(\dot{z}(t))^2 + 2z(t)\ddot{z}(t)\right)\left(2\bar{z}(t)\bar{\bar{z}}(t)\right) = 4\bar{z}(t)|\dot{z}|^2\dot{z}(t) + 4|z(t)|^2\bar{z}(t) \cdot \ddot{z}(t).$$
Ale

Ale

$$\frac{Im(\bar{z}\bar{z})}{\left|\dot{z}(t)\right|^{3}} = \frac{Im\left|4\bar{z}(t)\right|(\dot{z}(t))^{2} \cdot \dot{z}(t)}{8\left|z(t)\right|^{3}\left|\dot{z}(t)\right|^{3}} + \frac{Im(4\left|z(t)\right|^{2}\overline{\dot{z}}(t)\ddot{z}(t))}{8\left|z(t)\right|^{3}\left|z(t)\right|^{3}}.$$

Zatem

$$\frac{1}{\overline{s}} = \frac{1}{2|z(t)|} \left(\frac{Im\left(\overline{z}(t)\dot{z}(t)\right)}{|z(t)|^2|z(t)|} + \frac{1}{s} \right).$$

Ale

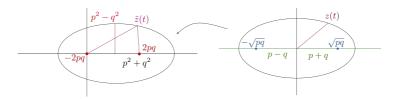
$$\begin{split} \overline{z}(t)\dot{z}(t) &= \left(x(t) - iy(t)\right)(\dot{x}(t) + i\dot{y}(t)) = x\dot{x} + y\dot{y} + i\left(x\dot{y} - y\dot{x}\right). \\ Im\left(\overline{z}(t)\dot{z}(t)\right) &= x\dot{y} - y\dot{x} = \begin{bmatrix} x & \dot{x} \\ y & \dot{y} \end{bmatrix} = |\overline{z}(t)| \cdot |\dot{z}(t)| \sin(\lessdot\dot{z}(t), \overline{z}(t)). \\ \frac{1}{\tilde{s}} &= \frac{1}{2\left|z(t)\right|} \left(\frac{|z(t)|\left|\dot{z}(t)\right|}{\left|z(t)\right|^2 \cdot |\dot{z}(t)|} \sin(\lessdot(\dot{z}, \overline{z})) + \frac{1}{s}\right). \\ \frac{1}{\tilde{s}} &= \frac{1}{2\left|z(t)\right|} \left(\frac{\sin(\lessdot(\dot{z}, \overline{z}))}{|z(t)|} + \frac{1}{s}\right). \end{split}$$

Już prawie twierdzenie Kasner-Arnold

Rozważny ruch na \mathbb{R}^2 , pod wpływem siły F = -r, czyli na \mathbb{C}

$$\ddot{z}(t) = -z(t)$$
, gdzie $(m = 1, k = 1)$.

Trajektoria wyglada tak:



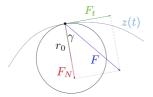
Rysunek 19.2: przed i po

$$z(t) = pe^{it} + qe^{-it} = (p+q)\cos(t) + i(p-q)\sin(t).$$

$$(x(t), y(t)) = ((p+q)\cos(t), (p-q)\sin(t)).$$

Jak rozpoznać siłę typu $F=-\frac{1}{r^2}$ od F=-r? Trajektoria wychodzi taka sama, ale dla tej drugiej siła jest zaczepiona w środku elipsy. Co się stanie jak przepuścimy tę elipsę przez $f(z)=z^2$? Dostaniemy

$$\tilde{z}(t) = \left(pe^{it} + qe^{-it}\right)^2 = p^2e^{2it} + 2pq + q^2e^{-2it} = \left(p^2 + q^2\right)\cos(2t) + 2pq + i(p^2 - q^2)\sin(2t)$$
taką przesuniętą elipsę jak na rys. 19.2



Rysunek 19.3

Pytanie 15. Jeżeli F=-r, To jaka jest \tilde{F} ? (sytuacja jak na rys. 19.3)

 $\cos\gamma=\frac{F_N}{F},\quad F=\frac{F_N}{\cos\gamma},$ ale $F_N=\frac{v^2(t)}{r_0}.$ My wiemy, że czasami zachowany jest moment pędu

$$\overline{r} \times \overline{v}(t) = r \cdot v \sin(\langle r, v \rangle) = rv \cos \gamma = const = A.$$

Czyli

$$v = \frac{A}{r \cos \gamma}.$$

$$F = \frac{F_N}{\cos \gamma} = \frac{1}{r_0} \frac{A^2}{r^2 (\cos \gamma)^3}.$$

I dostaliśmy taki związek. Dla ruchu po okręgu $\gamma=0,\,r=r_0$ i wtedy

$$F = \frac{1}{r^3}A^2 = \frac{1}{r^3}(rv)^2 = \frac{v^2}{r}.$$

Znowu spróbujemy przepuścić taki ruch przez $f(z)=z^2.$ Przypuszczamy, że będą takie zmiany:

$$A \sim \tilde{A}$$
 $r \sim \tilde{r}$
 $r_0 \sim \tilde{r}_0$
 $\gamma \sim \gamma$ (bo $f(z)$ - koforemna)
 $v \sim \tilde{v}$
 $F \sim \tilde{F}$.

Ale

$$F = \frac{A^2}{r_0} \frac{1}{r^2} \frac{1}{(\cos \gamma)^3}.$$

Zatem

$$\tilde{F} = \frac{1}{\tilde{r}_0} \frac{(\tilde{A})^2}{\tilde{r}^2} \cdot \frac{1}{(\cos \gamma)^3}.$$

A i \tilde{A} się nie przejmujemy, ale za to r_0 już tak

$$\frac{1}{\tilde{r}_0} = \frac{1}{2r} \left(\frac{1}{r_0} + \frac{\sin(\sphericalangle(\tilde{z}, \bar{z}))}{\cos \gamma} \right).$$

Z tego co wcześniej napisaliśmy, mamy

$$\frac{1}{r_0} = \frac{F}{(A)^2} r^2 (\cos \gamma)^3.$$

Wtedy

$$\begin{split} \frac{1}{\tilde{r}_0} &= \frac{1}{2r} \left(\frac{\cos \gamma}{r} + \frac{F}{(A)^2} r^2 (\cos \gamma)^3 \right). \\ \frac{1}{\tilde{r}_0} &= \frac{1}{r} \frac{(\cos \gamma)^3}{(A)^2} r \left(\frac{(A)^2}{2r^2 (\cos \gamma)^2} + \frac{Fr}{2} \right). \\ \frac{1}{\tilde{r}_0} &= \frac{(\cos \gamma)^3}{(A)^2} \left(\frac{1}{2} v^2 + \frac{Fr}{2} \right). \end{split}$$

Zauważmy, że gdy $F \sim r$, to

$$\frac{1}{2}v^2 + \frac{1}{2}r^2 = E.$$

(Energia całkowita ruchu po elipsie, przed przepuszczeniem przez $f(z)=z^2$)

$$\frac{1}{\tilde{r}_0} = \frac{(\cos \gamma)^3}{(A)^2} \cdot E.$$

Zatem podstawiając do wcześniej wyliczonego \tilde{F} mamy

$$\tilde{F} = \frac{(\cos \gamma)^3 E}{(A)^2} \cdot \frac{(\tilde{A})^2}{\tilde{r}^2} \frac{1}{(\cos \gamma)^3} = \left(\frac{\tilde{A}}{A}\right)^2 \frac{E}{\tilde{r}^2} = \frac{const}{\tilde{r}^2}.$$

To jest dowód Kasnera - Arnolda w przypadku $f(z)=z^2$. Siły grawitacji i te $\sim r$ okazują się być w jakiejś "dualności" względem z^2 .

Twierdzenie 16. (Kasner-Arnold)

Jeżeli $F_1 \sim r^A$, a $F_2 \sim r^{\tilde{A}}$ i

$$(A+3)(\tilde{A}+3) = 4$$

 $i m = \frac{A+3}{2}$, to transformacja $f(z) = z^m$ przeprowadza ruch (trajektorię i cały ten posag) pod wpływem siły F_1 w ruch pod wpływem siły F_2 .

Przykład 51. sprężyna - $A=1,~\tilde{A}=-2,~m=\frac{1+3}{2}=2$

$$(1+3)(-2+3) = 4.$$

Wtedy nasz f wynosi $f(z) = z^2$.

Wykład 20. 16.12.2019, residuum $w + \infty$ (3/3) + super twierdzenie, transformata Fouriera

dodatek na temat kata

Było

$$\sin(\triangleleft \dot{z}, \overline{z}).$$

Ma być

$$\begin{vmatrix} x & \dot{x} \\ y & \dot{y} \end{vmatrix} = |z||\dot{z}|\sin\left(\sphericalangle(z,\dot{z})\right).$$

Powrót do residuów w nieskończoności

Dostaliśmy na Wykładzie 18

$$a_n = -\frac{2}{2\pi i} \int_{\substack{\partial K(0,t) \\ t > \frac{1}{z}}} f(z)z^{n-1}dz.$$

Wielkość

$$-a_1 = -\frac{1}{2\pi i} \int_{\substack{\partial K(0,t) \\ t > \frac{1}{z}}} f(z)dz$$

nazywamy residuum funkcji f w nieskończoności.

Stwierdzenie 6. Niech f - holomorficzna na \mathbb{C} z wyjątkiem punktów z_1, \ldots, z_k , ale z_i - biegun p_i rzędu (nie ma punktów istotnie osobliwych). Wówczas

$$\sum_{\mathrm{Res}\, f+\mathrm{Res}\, \infty} f=0.$$

Dowód. Niech z_i takie, że

$$\exists_{A} \quad \forall \quad z_i \in A.$$

Wówczas

$$-\int_{\partial A} f + \sum_{i} \int_{\partial K(z_{i}, r_{i})} = 0.$$

Pytanie 16. Jak obliczyć a_1 ?

Zauważmy, że gdy rozwiniemy

$$g(z) = f\left(\frac{1}{z}\right)$$

w szereg Laurenta wokół zera, to g(z) przyjmuje postać

$$g(z) = \ldots + \frac{a_{-2}}{z^2} + \frac{a_{-1}}{z} + a_0 + a_1 z + a_2 z^2 + \ldots$$

Zauważmy, że

$$\frac{g(z)}{z^2} = -\frac{a_2}{z^4} + \frac{a_{-1}}{z^3} + \frac{a_0}{z^2} + \frac{a_1}{z} + a_2 + \dots$$

Zatem

$$\operatorname{Res}_{\infty} f(z) = -\operatorname{Res}_{0} \frac{f\left(\frac{1}{z}\right)}{z^{2}}.$$

Przykład 52.

$$\int_{|z|=2} \frac{dz}{(z^8+1)^2} = \sum_{\substack{\text{Res } \frac{1}{8} \\ (-1)}} f = -\text{Res}_{\infty} f(z).$$

Ale

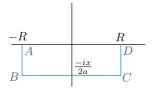
$$f(z) = \frac{1}{(z^8 + 1)^2}.$$

$$g(z) = f\left(\frac{1}{z}\right) = \frac{1}{\left(\left(\frac{1}{z}\right)^8 + 1\right)^2} = \frac{z^{16}}{(1 + z^8)^2}$$

 $i\ liczymy\ {
m Res}_0\quad {g(z)\over z^2}\ Ale$

$$\lim_{z \to 0} \frac{z \cdot z^{14}}{(1+z^8)^2} = 0.$$

Więc całka też 0.



Rysunek 20.1: w20-1

Przykład 53. Sytuacja jak na rys. 20.1

$$J = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{ixt} e^{-at^2} dt, \quad a \geqslant 0.$$

$$J = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-a\left[(t - \frac{ix}{2a})^2 + \frac{x^2}{4a^2}\right]} dt = e^{-a\frac{x^2}{4a^2}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-a(t - \frac{ix}{2a})^2} dt.$$

Liczymy teraz

$$\int\limits_{-\infty}^{+\infty}e^{-a\left(t-\frac{ix}{2a}\right)^2}dt=\lim_{R\to+\infty}\int\limits_{-R}^{+R}e^{-a\left(t-\frac{ix}{2a}\right)^2}dt=\lim_{R\to+\infty}\int\limits_{-R-\frac{ix}{2a}}^{R-\frac{ix}{2a}}e^{-as^2}ds.$$

Niech $f(z) = e^{-az^2}$

$$\int_{AB} f + \int_{BC} f + \int_{CD} f + \int_{DA} f = 0.$$

BC już mamy, więc

$$\int\limits_{BC} f = -\int\limits_{DA} f - \int\limits_{BA} f - \int\limits_{CD} f.$$

Pokażemy, że

$$\lim_{R \to +\infty} \int_{CD} f = 0.$$

 $Parametryzacja\ CD:=\left\{z=R+iy,-\tfrac{x}{2a}\leqslant y\leqslant 0\right\}$

$$\int\limits_{CD} f = \int\limits_{-\frac{x}{2a}}^{0} i dy \cdot e^{-a(R+iy)^2} = i \int\limits_{-\frac{x}{2a}}^{0} dy \cdot e^{-aR^2} e^{-2Riya} e^{ay^2}.$$

$$\left| \int_{CD} f \right| \le e^{-aR^2} \left| \frac{x}{2a} \right| \cdot \left| e^{-2Riya} \right| \cdot \max_{-\frac{x}{2a} \le y \le 0} \left| e^{ay^2} \right| \xrightarrow[R \to \infty]{} 0.$$

I tak samo będzie z całką po AB. Jeszcze zostało DA

$$\lim_{R \to +\infty} - \int_{DA} f = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-ax^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{a}}.$$

Zatem

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{ixt}e^{-at^2}dt = \sqrt{\frac{\pi}{a}}e^{-\frac{x^2}{4a}}.$$

Transtormata Fouriera

Obserwacja: Rozwińmy f(z) w R(0, a, b), a, b < 1

$$f(z) = \sum_{n = -\infty}^{+\infty} a_n z^n.$$

$$a_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{\substack{\partial K(0,t) \\ \partial z < t < b}} \frac{f(z)}{z^{n+1}} dz.$$

Wstawmy $z = e^{ix}$

$$g(z) = f(e^{ix}) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} a_n e^{mx}.$$

Ale

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial K(0,t)} \frac{f(z)}{z^{n+1}} dz = \frac{z = e^{ix}}{dz = ie^{ix} dx} = \frac{1}{2\pi i} i \int_{0}^{2\pi} \frac{f(e^{ix})}{e^{(ix)(n+1)}} e^{ix} dx.$$

$$a_n = \frac{1}{2\pi} \int_{0}^{2\pi} g(x)e^{-inx}dx.$$

Definicja 24. Transformatą Fouriera funkcji f nazywamy wielkość

$$\mathcal{F}(f)(x) \equiv \hat{f}(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-i2\pi xt} f(t)dt.$$

Uwaga: transformate Fouriera możemy zdefiniować też tak

Definicja 25. (inne notacje)

$$\hat{f}(x) = \frac{1}{\sqrt{m}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{iq\sigma xt} f(t)dt,$$

gdzie $m = \{1, 2\pi\}, \ q = \{-1, 1\}, \ \sigma = \{1, 2\pi\}.$ Konwencja u nas:

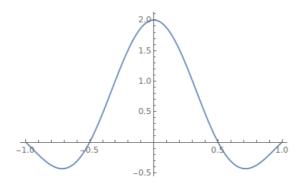
- m = 1
- q = -1
- $\sigma = 2pi$

Przykład 54.

$$f(x) = \begin{cases} 1 & |x| \leqslant a \\ 0 & |x| > a \end{cases}.$$

$$\begin{split} \hat{f}(x) &= \int\limits_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{-i2\pi t x} dt = \int\limits_{-a}^{+a} e^{-i2\pi t x} dt = -\frac{1}{2\pi i x} e^{-i2\pi t x} \bigg|_{-a}^{a} = \\ &= -\frac{1}{2\pi i x} \left[e^{-i2\pi a x} - e^{i2\pi a x} \right] = \frac{\sin(2\pi a x)}{\pi x}. \end{split}$$

Czyli jak na rys. 20.2



Rysunek 20.2: Wynik przefourierowania f

Definicja 26. Niech $f: \mathbb{R} \to \mathbb{R}$. Mówimy, że

• f - klasy L₁, jeżeli

$$\int\limits_{\mathbb{R}}|f|<+\infty.$$

• f - klasy L₂, jeżeli

$$\int\limits_{\mathbf{m}}|f|^{2}<+\infty.$$

Przykład 55.

$$f(x) = \begin{cases} \frac{1}{2\sqrt{x^3}} & 0 < x \le 1\\ 0 & w \ p.p. \end{cases}.$$

$$g(x) = \begin{cases} \frac{1}{2\sqrt{x^3}} & x > 1\\ 0 & w \ p.p. \end{cases}.$$

Zbadać, czy f jest klasy L_1 lub (i) L_2 i czy g jest klasy L_1 lub (i) L_2

Wykład 21. 20.12.2019, własności transformaty Fouriera i transformata odwrotna

Do pytania o L_1 i L_2 .

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f| = \int_{0}^{1} (x)^{-\frac{2}{3}} = 3$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f|^{2} = \int_{0}^{1} (x)^{-\frac{4}{3}} \text{ nie istnieje}$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |g| = \int_{1}^{+\infty} (x)^{-\frac{2}{3}} \text{ nie istnieje}$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |g|^{2} = \int_{1}^{+\infty} (x)^{-\frac{2}{3}} = 3$$

Czyli f - klasy L_1, g - klasy L_2

Własności (transformaty Fouriera)

1. Niech $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$. f, g - klasy L_1 , wówczas

$$\mathcal{F}(\alpha f + \beta q) = \alpha \mathcal{F} f + \beta \mathcal{F} q.$$

(z liniowości całki)

2. Niech f, g - klasy L_1 , wówczas

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(x)\hat{g}(x)dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}(x)g(x)dx.$$

Dowód. (z twierdzenia Foubiniego)

$$\hat{g}(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} g(k)e^{-2\pi ikx}dk.$$

$$\int\limits_{-\infty}^{+\infty} f(x)dx \int\limits_{-\infty}^{+\infty} g(k)e^{-2\pi ikx}dk = \int\limits_{-\infty}^{+\infty} g(k)dk \int\limits_{-\infty}^{+\infty} f(x)e^{-2\pi ikx}dx = \int\limits_{-\infty}^{+\infty} g(k)\hat{f}(k)dk.$$

Obserwacja: chcemy rozwiązać równanie:

$$(f(t))'' + \omega^2 f(t) = g(t).$$

Załóżmy, że nasz f:

$$f(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(k)e^{-2\pi ikt}dk.$$

Dajmy na to, że

$$g(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \omega(k)e^{-2\pi ikt}dk.$$

$$f'(t) = -2\pi ik \int_{-\infty}^{+\infty} h(k)e^{-2\pi ikt}dk.$$

$$f''(t) = (-2\pi i k)^2 \int_{-\infty}^{+\infty} h(k)e^{-2\pi i kt} dk.$$

Po podstawieniu do oscylatora, uzyskujemy napis

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \left[(-2\pi i k)^2 h(k) + \omega^2 h(k) - w(k) \right] e^{-2\pi i k t} dk = 0,$$

co by oznaczało tyle, że

$$\left(-4\pi^2k^2 + \omega^2\right)h(k) = w(k).$$

Czyli

$$h(k) = \frac{w(k)}{-4\pi^2 k^2 + \omega^2}.$$

121

Ale wiemy, że

$$f(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{w(k)}{\omega^2 - 4\pi^2 k^2} e^{-2\pi i kt} dt.$$

Obserwacja: Jeżeli f - klasy L_1 i f' - klasy L_1 , to $\mathcal{F}\left(f'\right)\left(x\right)=2\pi ix(\mathcal{F}f)$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f'(k)e^{-2\pi ikx}dk = f(k)e^{-2\pi ikx}\Big|_{-\infty}^{+\infty} - (-2\pi ix)\underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} f(k)e^{-2\pi ikx}dk}_{\mathcal{F}(f)}.$$

Zauważmy, że jeżeli $\int_{-\infty}^{+\infty} |f| < +\infty$, to znaczy, że $\lim_{x\to\infty} f(x) = 0$ i $\lim_{x\to-\infty} f(x) = 0$, oraz skoro f' - klasy L_1 , to

$$f(x) - f(0) = \int_{0}^{x} f'(k)dk.$$

Skoro f' - klasy L_1 , to znaczy, że

$$\lim_{x \to \infty} |f(x) - f(0)| \le \left| \int_{0}^{+\infty} f'(k) dk \right| \le M.$$

Widzimy zatem, że $\lim_{x\to +\infty} |f(x)| \le M$ znaczy, że jeżeli $\int_{-\infty}^{+\infty} |f(x)| < +\infty$, to znaczy, że

$$\lim_{x \to \infty} f(x) = 0 \quad \Box$$

Zatem

$$\mathcal{F}\left(f^{\prime}\right)(x)=(2\pi ix)(\mathcal{F}f)(x),$$

(jeżeli $f,f',\dots,f^{(m)}$ - klasy L_1) i ogólniej

$$\mathcal{F}(f^{(m)}(x)) = (2\pi i x)^m (\mathcal{F}f)(x).$$

Obserwacja: Niech f - klasy L_1 , wówczas $\frac{d}{dx}\left(\mathcal{F}f\right)(x)=-2\pi i\mathcal{F}(xf)$

 $Dow \acute{o}d.$

$$\begin{split} \frac{d}{dx}\left(\mathcal{F}f\right)(x) &= \lim_{h \to 0} \frac{(\mathcal{F}f)(x+h) - (\mathcal{F}f)(x)}{h} = \\ &= \lim_{h \to 0} \frac{1}{h} \int\limits_{-\infty}^{+\infty} \left(f(k)e^{-2\pi ik(x+h)} - f(k)e^{-2\pi ikx} \right) dk = \\ &= \lim_{h \to 0} \int\limits_{-\infty}^{+\infty} f(k)e^{-2\pi ikx} \left(\frac{e^{-2\pi ikh} - 1}{h} \right) dt. \end{split} \tag{\star}$$

Ale

$$\lim_{h\to 0}\frac{e^{-2\pi ikh}-1}{h}\stackrel{\mathrm{H}}{=}\lim_{h\to 0}\frac{-2\pi ike^{-2\pi ikh}}{1}=-2\pi ik.$$

Zatem dalej mamy

$$(\star) = \int_{-\infty}^{+\infty} -2\pi i k f(k) e^{-2\pi i k x} dk = -2\pi i \widehat{(xf)}.$$

Transformata odwrotna

1. policzmy $\int_{-\infty}^{+\infty} (\mathcal{F}f)(x)dx$

$$I = \int_{-\infty}^{+\infty} dx \int_{-\infty}^{+\infty} f(k)e^{-2\pi ikx} dk.$$

Wcześniej napisaliśmy $\int f \hat{g} = \int \hat{f} g$. No to weźmy $\int_{-\infty}^{+\infty} 1 \cdot e^{-2\pi i k x} dk$, ale to jeszcze nie teraz, bo taka całka jeszcze nie istnieje. Zauważmy, że

$$I = \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{-\infty}^{+\infty} dx \int_{-\infty}^{+\infty} f(k)e^{-2\pi ikx}e^{-\varepsilon|x|}dk = \lim_{\varepsilon \to 0^+} \int_{-\infty}^{+\infty} f(k) \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi ikx}e^{-\varepsilon|x|}dx.$$

123

Policzmy

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i k x} e^{-\varepsilon |x|} dx = \int_{0}^{+\infty} e^{-2\pi i k x} e^{-\varepsilon |x|} dx + \int_{-\infty}^{0} e^{-2\pi i k x} e^{\varepsilon |x|} dx =$$

$$= \int_{0}^{+\infty} e^{(-2\pi i k - \varepsilon)x} dx + \int_{-\infty}^{0} e^{(-2\pi i k + \varepsilon)x} dx =$$

$$= \frac{1}{-2\pi i k - \varepsilon} e^{(-2\pi i k - \varepsilon)x} \Big|_{0}^{+\infty} + \frac{1}{-2\pi i k + \varepsilon} e^{(-2\pi i k + \varepsilon)x} \Big|_{-\infty}^{0}.$$

$$(\star \star)$$

Ale $e^{-2\pi ikx} \cdot e^{-\varepsilon x} \xrightarrow[x \to +\infty]{} 0$

$$(\star\star) = \frac{-1}{-2\pi ik - \varepsilon} + \frac{1}{-2\pi ik + \varepsilon} = \frac{1}{\varepsilon + 2\pi ik} + \frac{1}{\varepsilon - 2\pi ik} = \frac{2\varepsilon}{\varepsilon^2 + (2\pi k)^2}.$$

Zatem

$$I = \lim_{\varepsilon \to 0^+} \int_{-\infty}^{+\infty} f(k) \frac{2\varepsilon}{\varepsilon^2 + (2\pi k)^2} dk.$$

$$I = \lim_{\varepsilon \to 0} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f\left(\frac{\varepsilon L}{2\pi}\right) \frac{2\varepsilon}{\varepsilon^2 + (\varepsilon L)^2} \cdot \varepsilon \cdot dL = \lim_{\varepsilon \to 0} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f\left(\frac{\varepsilon L}{2\pi}\right) \frac{2\varepsilon^2 dL}{\varepsilon^2 (1+\varepsilon)}.$$

$$I = \lim_{\varepsilon \to 0} \frac{2}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f\left(\frac{2\varepsilon L}{2\pi}\right) \frac{1}{1+L^2} dL = \frac{2}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(0) \frac{dL}{1+L^2} = \frac{2f(0)}{2\pi} \left(arctg(L)\right)_{-\infty}^{+\infty} = \frac{f(0)}{\pi} \left[\frac{\pi}{2} + \frac{\pi}{2}\right] = \frac{f(0)}{\pi} \cdot \pi = f(0) \quad \Box.$$

Niech $f_L(x) = f(x+L)$. Wtedy

$$\mathcal{F}(f_{L}(x)) = \int_{-\infty}^{+\infty} f_{L}(k)e^{-2\pi ikx}dk = \int_{-\infty}^{+\infty} f(L+k)e^{-2\pi ikx}dk =$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} f(k')e^{-2\pi ix(k'-L)}dk' = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{2\pi ixL}f(k')e^{-2\pi ixk'}dk' =$$

$$= e^{2\pi ixL} (\mathcal{F}f).$$

Policzmy całkę $\int_{-\infty}^{+\infty} (\mathcal{F}f_L)(x)$. Wiemy, że

$$f_L(0) = \int_{-\infty}^{+\infty} \mathcal{F} f_L = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{2\pi i L} \mathcal{F} f.$$

Czyli

$$f(L) = \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}e^{2\pi iL} dL.$$

Mamy wzór na transformatę odwrotną, czyli wiemy, że jeżeli $\hat{f}(x)=\int_{-\infty}^{+\infty}f(k)e^{-2\pi ikx}dk$, to $f(x)=\int_{-\infty}^{+\infty}\hat{f}(k)e^{2\pi ikx}dk$

Wykład 22. 09.01.2020, Splot, wchodzenie z granicą pod całkę i równanie przewodnictwa

Definicja 27. Jeżeli f - klasy L^1 na $\mathbb R$ i g - klasy L^1 na $\mathbb R$, to wielkość

$$h(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)g(x-t)dt = \int_{-\infty}^{+\infty} g(t)f(x-t)dt$$

nazywamy splotem (konwolucją) funkcji f i g i oznaczamy

$$h(x) \stackrel{ozn}{=} (f \star g)(x).$$

bonus:

$$||f_1 \star f_2||_{L^1(\mathbb{R})} \le ||f_1||_{L^1(\mathbb{R})} \cdot ||f_2||_{L^1(\mathbb{R})}.$$

Przykład 56.

$$f(x) = \sin(x)$$

$$g(x) = e^{x}.$$

$$(f \star g)(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} \sin(t)e^{x-t}dt.$$

Uwaga: h(x) też jest klasy L_1 na \mathbb{R} , bo

Dowód.

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |h(x)| dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \left| \int_{-\infty}^{+\infty} dt f(t) g(x-t) dt \right| \le$$

$$\le \int_{-\infty}^{\infty} dx \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)| |g(x-t)| dt =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} |g(x-t)| dx \int_{-\infty}^{\infty} |f(x-t)| dt.$$

Przykład 57. (np. rozkład ładunku elektrycznego)

$$f(\overline{x}) = \rho(\overline{x})$$
$$g(\overline{x}) = \frac{1}{\|\overline{x}\|}.$$

$$(f \star g)(\overline{x}) = \int d^3 \overline{x}' \frac{\rho(x')}{\|x - x'\|}.$$

Przykład 58. (związek z Rezolwentą z drugiego semestru)

$$x(t) = \int R(t-s)b(s)ds.$$

Stwierdzenie 7.

$$\mathcal{F}\left(f\star g\right)\left(x\right)=\left(\mathcal{F}f\right)\left(x\right)\left(\mathcal{F}g\right)\left(x\right).$$

Dowód.

$$h(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)g(x-t)dt.$$

$$\hat{h}(x) = \int_{-\infty}^{\infty} h(k)e^{-2\pi ikx}dk =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-2\pi ikx} \int_{-\infty}^{\infty} dt f(t)g(k-t) =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} dt f(t) \int_{-\infty}^{\infty} dk g(k-t)e^{-2\pi ikx}.$$

$$\begin{split} k-t &= s \\ dk &= ds \\ k &= s+t \\ &\implies \int\limits_{-\infty}^{\infty} dt f(t) \int\limits_{-\infty}^{\infty} ds g(s) e^{-2\pi i x (s+t)} = \\ &= \int\limits_{-\infty}^{\infty} dt f(t) e^{-2\pi i x t} \int\limits_{-\infty}^{\infty} ds g(s) e^{-2\pi i x s} = \\ &= \hat{f}(x) \hat{g}(x). \end{split}$$

Uwaga: analogicznie,

$$\mathcal{F}^{-1}\left(f\star g\right)\left(x\right) = \left(\mathcal{F}^{-1}f\right)\left(x\right)\left(\mathcal{F}^{-1}g\right)\left(x\right).$$

Pytanie 17. Kiedy możemy wejść z granicą pod całkę?

Twierdzenie 17. Niech

1.
$$A, B \subset \mathbb{R}$$

2.
$$f: A \times B \to \mathbb{R}$$

3.
$$x \in A, y \in B, f(x,y) \in \mathbb{R}$$
.

 $Je\dot{z}eli$

$$\forall \lim_{y \in B} \lim_{x \to x_0} f(x, y) = f(x_0, y)$$

oraz istnieje $g: B \to \mathbb{R}, g$ - całkowalna na B oraz

$$\forall \underset{x \in A}{\forall} \forall |f(x,y)| < |g(y)|,$$

to

$$\lim_{x \to x_0} \int\limits_{R} f(x, y) dy = \int\limits_{R} f(x_0, y) dy.$$

|g(y)| nazywamy **majorantą**, a ten warunek zbieżnością **zmajoryzowaną**.

Dowód. brak :(

Przykład 59. Niech

1.
$$B =]0, \infty[$$

2.
$$f(x,y) = xe^{-xy}$$

$$\int_{0}^{\infty} dy x e^{-xy} = x \cdot \frac{-1}{x} e^{-xy} \Big|_{0}^{\infty} = -e^{-xy} \Big|_{0}^{\infty} = 0 - (-1) = 1.$$

$$\lim_{x \to 0} \int_{0}^{\infty} x e^{-xy} dy = \lim_{x \to 0} 1 = 1.$$

$$\int_{0}^{\infty} \lim_{x \to 0} x e^{-xy} dy = \int_{0}^{\infty} 0 dy = 0.$$

 $Czy \ f(x,y) \ jest \ majoryzowalna?$

$$\forall_{x \in A} \quad \forall_{y \in B} |f(x,y)| < |g(y)|.$$

$$h(x) = xe^{-xy}h'(x) = e^{-xy} + x(-ye^{-xy}).$$

 $e^{-xy}(1-xy)\ ma\ robi\ h'(x)=0,\ gdy\ xy=1\ \Longrightarrow\ x=\tfrac{1}{y}.$

$$h\left(\frac{1}{y}\right) = \frac{1}{y}e^{-\frac{1}{y}y} = \frac{1}{y}e^{-1}.$$

Czy istnieje g - całkowalna na $]0,\infty[$, taka, że

$$\left|\frac{1}{ey}\right| < |g(y)|?$$

Odpowiedź: nie.

Równanie przewodnictwa

Szukamy funkcji $U(x,y): \mathbb{R} \times [0,\infty[\to \mathbb{R}, \text{ takiej, że}]$

1.
$$\frac{\partial U}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$$
, dla $t > 0$

2.
$$U(x,0) = f(x)$$

3.
$$f(x): \mathbb{R} \to \mathbb{R}$$
.

Załóżmy, że istnieją funkcje $\tilde{U}(\omega,t)$ i $\tilde{f}(\omega)$ takie, że

•
$$U(x,t) = \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{U}(\omega,t)e^{-2\pi i\omega x}d\omega$$

•
$$f(x) = \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{f}(\omega) e^{-2\pi i \omega x}$$
, czyli $f(x) = \mathcal{F}\left(\tilde{f}\right)(x)$.

Podstawiamy

$$\frac{\partial U}{\partial t} = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega \frac{\partial \tilde{U}}{\partial t} e^{-2\pi i \omega x},$$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega \left(-2\pi i\omega\right)^2 \tilde{U}(\omega, t) e^{-2\pi i\omega x}$$

do naszego równania przewodnictwa i mamy

$$\bigvee_{x \in]-\infty, +\infty[} \int_{-\infty}^{\infty} d\omega e^{-2\pi i ax} \left(\frac{\partial \tilde{U}}{\partial t} - a^2 \left(-2\pi i \omega \right)^2 \tilde{U}(\omega, t) \right) = 0.$$

To oznacza, że skoro rozwiązanie ma być dla całej szyny, to wyrażenie podcałkowe ma być równe 0. Czyli

$$\frac{\partial \tilde{U}}{\partial t} = -(2\pi i a \omega)^2 \tilde{U}(\omega, t) \implies \tilde{U}(\omega, t) = C(\omega) e^{-(2\pi a \omega)^2 t}.$$

Równanie jest rozwiązane, ale trzeba dopracować szczegóły. Znajdźmy $C(\omega)$

$$\tilde{U}(\omega,0) = C(\omega)$$

$$\tilde{U}(x,0) = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega \tilde{U}(\omega,0) e^{-2\pi i \omega x} = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega C(\omega) e^{-2\pi i x}.$$

Z drugiej strony, $\tilde{U}(x,0)=f(x)=\int\limits_{-\infty}^{\infty}\tilde{f}(\omega)e^{-2\pi i\omega x}d\omega$. Stąd $C(\omega)=\tilde{f}(\omega)$. Ostatecznie

$$\tilde{U}(\omega, t) = \tilde{f}(\omega)e^{-(2\pi a)^2\omega^2t}.$$

Nasze U(x,t) jest transformatą Fouriera tego napisu względem zmiennej ω (nie czasu!).

$$U(x,t) = \mathcal{F}\left(\tilde{U}(\omega,t)\right).$$

Wiemy, że

$$\tilde{f} = \mathcal{F}^{-1}(f).$$

Niech

$$\tilde{g}(\omega, t) = e^{-(2\pi a)^2 \cdot t \cdot \omega^2}.$$

Znajdźmy funkcję g taką, że

$$\tilde{g} = \mathcal{F}^{-1}(g).$$

Chcemy wyznaczyć U(x,t) bez konieczności liczenia \tilde{f} i \tilde{g} , czyli w języku f i g. Policzmy najpierw g.

$$g = \mathcal{F}(\tilde{g}).$$

My już kiedyś policzyliśmy

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{ixt}e^{-at^2}dt = \sqrt{\frac{\pi}{a}}e^{-\frac{x^2}{4a}}, \quad a > 0$$
 (\Delta)

Czyli

$$g = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega e^{-(2\pi a)^2 t\omega^2} e^{-2\pi i\omega x}.$$

Przekładamy tę całkę (Δ) na nasze literki

$$(\Delta) = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega e^{i \Phi \omega} e^{-\Phi \omega^2} = \sqrt{\frac{\pi}{\Phi}} e^{-\frac{(\Phi)^2}{4\Phi}} \quad \Phi > 0.$$

Czyli mamy g

$$g = \sqrt{\frac{\pi}{(2\pi a)^2 \cdot t}} e^{\frac{-(-2\pi x)^2}{4(2\pi a)^2 t}}.$$

Wiemy, że

- $\tilde{f} = \mathcal{F}^{-1}(f)$
- $\tilde{g} = \mathcal{F}^{-1}(g)$
- $U(x,t) = \mathcal{F}(\tilde{f} \cdot \tilde{g}).$

Jeżeli α, β - funkcje klasy L_1 , to

$$\mathcal{F}^{-1}(\alpha \star \beta) = \mathcal{F}^{-1}(\alpha)\mathcal{F}^{-1}(\beta).$$

Teraz obustronnie fourierujemy

$$\mathcal{F}\left(\mathcal{F}^{-1}(\alpha\star\beta)\right)=\mathcal{F}\left(\mathcal{F}^{-1}(\alpha)\cdot\mathcal{F}^{-1}(\beta)\right).$$

Czyli

$$\alpha \star \beta = \mathcal{F} \left(\mathcal{F}^{-1}(\alpha) \cdot \mathcal{F}^{-1}(\beta) \right).$$

Jeżeli

•
$$\mathcal{F}^{-1}(\alpha) = \tilde{f}$$

•
$$\alpha = \mathcal{F}(\tilde{f}) = f$$

•
$$\mathcal{F}^{-1}(\beta) = \tilde{g}$$

•
$$\beta = \mathcal{F}(\tilde{g}) = g$$
,

to

$$U(x,t) = \mathcal{F}(\tilde{f} \cdot \tilde{g}) = f \star g =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(s)g(x-s)ds.$$

$$U(x,t) = \sqrt{\frac{\pi}{(2\pi a)^2 t}} \int_{-\infty}^{\infty} ds f(s) \cdot e^{-\frac{(2\pi)^2 \cdot (x-s)^2}{(2\pi)^2 \cdot 4a^2 t}} = \frac{1}{4\pi a^2 t} \int_{-\infty}^{\infty} ds f(s) e^{-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t}}.$$

Wykład 23. 10.01.2020, Iloczyn skalarny, unitarność transformaty Fouriera, nierówność Heisenberga

Przypomnienie

Niech V - przestrzeń funkcji nad $\mathbb R$ o wartościach w $\mathbb C$. Odwzorowanie

$$V \times V \to \mathbb{C}$$

nazywamy iloczynem skalarnym, jeżeli:

1.
$$\bigvee_{x \in V} \langle x | x \rangle \ge 0, \ \langle x | x \rangle = 0 \iff x = 0$$

2.
$$\forall \forall \forall x, y \in V \quad \forall x \in \mathbb{C} \langle \lambda x | y \rangle = \lambda \langle x | y \rangle$$

3.
$$\forall x, y \in V \langle x|y \rangle = \overline{\langle y|x \rangle}$$

4.
$$\bigvee_{x,y,z\in V} \langle x+y|z\rangle = \langle x|z\rangle + \langle y|z\rangle$$

Uwaga:

a)
$$\langle x|\lambda y\rangle = \overline{\langle \lambda y|x\rangle} = \overline{\lambda}\overline{\langle y|x\rangle} = \overline{\lambda}\langle x|y\rangle$$

b) Niech $f,g\in V$ - klasy $L_2(\mathbb{R}),$ wówczas $\langle f|g\rangle=\int\limits_{-\infty}^{\infty}f(x)\overline{g(x)}dx$ spełnia warunki 1-4

$$\langle f|f\rangle = \int f\overline{f} = \int |f|^2.$$

c) Nierówność Schwarza:

$$\bigvee_{u,w \in V} \|u\|^2 \|w\|^2 \geqslant |\langle u|w\rangle|^2.$$

(moduł z prawej strony, bo to zespolone jest, a kwadraty, żeby uniknąć pierwiastków)

Twierdzenie 18. (Wzór Plancherela, Parsevala) Niech f - klasy L_2 , wówczas

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^2 dx = \int_{-\infty}^{\infty} |(\mathcal{F}f)(\lambda)|^2 d\lambda.$$

Dowód. W naszym języku ten warunek to

$$\langle f|f\rangle = \langle \mathcal{F}f|\mathcal{F}f\rangle \,.$$

Czy \mathcal{F} jest operatorem unitarnym? Prawa strona:

$$\int_{-\infty}^{\infty} |(\mathcal{F}f)(\lambda)|^2 d\lambda = \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda \, (\mathcal{F}f)(\lambda) \cdot \overline{(\mathcal{F}f)(\lambda)} =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{\infty} dx f(x) e^{-2\pi i x \lambda} \cdot \int_{-\infty}^{\infty} ds f(s) e^{-2\pi i s \lambda} =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{\infty} dx f(x) e^{-2\pi i x \lambda} \int_{-\infty}^{\infty} ds \overline{f(s)} e^{2\pi i s \lambda} =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} ds \overline{f(s)} \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda (\mathcal{F}f)(\lambda) e^{2\pi i s \lambda} =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} ds \overline{f(s)} \mathcal{F}^{-1}(\mathcal{F}f)(s) = \int_{-\infty}^{\infty} ds \overline{f(s)} f(s) =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} ds \, |f(s)|^2.$$

Stwierdzenie 8. Niech f - klasy L_2 , wówczas zachodzi nierówność Heisenberga

$$\frac{\int\limits_{-\infty}^{\infty}x^{2}\left|f(x)\right|^{2}dx\int\limits_{-\infty}^{\infty}\lambda^{2}\left|\widehat{f(\lambda)}\right|^{2}d\lambda}{\int\limits_{-\infty}^{\infty}\left|f(x)\right|^{2}dx\int\limits_{-\infty}^{\infty}\left|\widehat{f(\lambda)}\right|^{2}d\lambda}\geqslant\frac{1}{16\pi^{2}}.$$

Przypomnienie: jeżeli $|\psi(x)|^2$ jest gęstością prawdopodobieństwa, to

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x)|^2 dx = 1, \quad x_{\text{sr}} = \int_{-\infty}^{\infty} x |\psi(x)|^2 dx.$$

$$\sigma^2 = \int_{-\infty}^{\infty} (x - x_{\rm sr})^2 |\psi(x)|^2 dx.$$

Dla $x_{\text{śr}} = 0$, mamy $\int_{-\infty}^{\infty} x^2 |\psi(x)|^2 dx$

Dowód. (Heisenberg)

Załóżmy, że $x_{\text{śr}} = \int x |f(x)|^2 dx = 0$, przypadek ogólny omówimy później. Pamiętamy, że

1.
$$\widehat{f'(\lambda)}=2\pi i\lambda \widehat{f(\lambda)},$$
czyli $\lambda \widehat{f(\lambda)}=\frac{1}{2\pi i}\widehat{f'(\lambda)}$

2. Jeżeli $z_1, z_2 \in \mathbb{C}$, to

$$z_1\overline{z_2} + \overline{z_1}z_2 = 2\Re(z_1\overline{z_2}).$$

$$z_1 = x_1 + iy_1, \quad z_2 = x_2 + iy_2$$
$$(x_1 + iy_1)(x_2 - iy_2) + (x_1 - iy_1)(x_2 + iy_2) =$$
$$= 2(x_1x_2 + y_1y_2) = 2\Re(z_1\overline{z_2}).$$

3. Jeżeli $z \in \mathbb{C}$, to

$$|z| \geqslant |\Re(z)|$$
.

4.
$$\bigvee_{u,v \in V} \|u\|^2 \|v\|^2 \ge |\langle u|v\rangle|^2$$

Mamy

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^2 |f(x)|^2 dx \int_{-\infty}^{\infty} \lambda^2 \left| \widehat{f(\lambda)} \right|^2 d\lambda \geqslant \int_{-\infty}^{\infty} |xf(x)|^2 dx \int_{-\infty}^{\infty} \left| \lambda \widehat{f(\lambda)} \right|^2 d\lambda = .$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} |xf(x)|^2 dx \int_{-\infty}^{\infty} \left| \frac{1}{2\pi i} \widehat{f'(\lambda)} \right|^2 d\lambda = \frac{1}{(2\pi)^2} \int_{-\infty}^{\infty} |xf(x)|^2 dx \int_{-\infty}^{\infty} \left| \widehat{f'(\lambda)} \right|^2 d\lambda = .$$

$$= \frac{1}{(2\pi)^2} \int_{-\infty}^{\infty} |xf(x)|^2 dx \int_{-\infty}^{\infty} |f'(\lambda)|^2 d\lambda.$$
Plancherel

Jeżeli xf(x) nazwiemy u, to cała pierwsza całka, to $\langle u|u\rangle=\|u\|^2$. Dalej, druga całka to $\|v\|^2$. Stąd

$$\frac{1}{(2\pi)^2} \|u\|^2 \|v\|^2 \geqslant \frac{1}{(2\pi)^2} \left| \int_{-\infty}^{\infty} x f(x) \overline{f'(x)} dx \right|^2 \geqslant \frac{1}{(2\pi)^2} \left| \int_{-\infty}^{\infty} \Re\left(x f(x) \overline{f'(x)}\right) dx \right|^2 = \frac{1}{(2\pi)^2} \left| \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} x f(x) \overline{f'(x)} + \overline{x f(x)} f'(x) dx \right|^2 = \frac{1}{16\pi^2} \left| \int_{-\infty}^{\infty} x \frac{d}{dx} \left(f(x) \overline{f(x)} \right) dx \right|^2 = .$$

$$= \frac{1}{(2\pi)^2} \left| \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} x f(x) \overline{f'(x)} + \overline{x f(x)} f'(x) dx \right|^2 - \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^2 dx \right|^2 = .$$

$$= \frac{1}{(2\pi)^2} \left| \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} x f(x) \overline{f'(x)} + \overline{x f(x)} f'(x) dx \right|^2 = \frac{1}{16\pi^2} \left| \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} x f(x) \overline{f'(x)} dx \right|^2 = .$$

Wiemy, że $\int\limits_{-\infty}^{\infty}x^{2}\left|f(x)\right|^{2}$ istnieje, więc

$$x |f(x)|^{2} \Big|_{-\infty}^{+\infty} = 0.$$

$$= \frac{1}{16\pi^{2}} \left| -\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^{2} dx \right|^{2} = \frac{1}{16\pi^{2}} \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^{2} dx \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^{2} dx = .$$

$$=\frac{1}{16\pi^2}\int\limits_{-\infty}^{\infty}\left|f(x)\right|^2dx\int\limits_{-\infty}^{\infty}\left|\widehat{f(x)}\right|^2d\lambda.$$

Co się dzieje w przypadku ogólnym? Zauważmy, że

$$\widehat{f(x+L)} = e^{2\pi ixL} \widehat{f(x)}.$$

Wówczas,

$$\int_{-\infty}^{\infty} (\lambda - \lambda_{\text{sr}})^2 \left| \widehat{f(\lambda)} \right|^2 d\lambda \underset{t = \lambda - \lambda_{\text{sr}}}{\Longrightarrow} \int_{-\infty}^{\infty} t^2 \left| \widehat{f(t + \lambda_{\text{sr}})} \right| dt = .$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} t^2 \left| e^{2\pi i t \lambda_{\text{sr}}} \widehat{f(t)} \right|^2 dt = \int_{-\infty}^{\infty} t^2 \left| \widehat{f(t)} \right|^2 dt.$$

Analogicznie,

$$\int_{-\infty}^{\infty} (x - x_{\text{sr}})^2 |f(x)|^2 dx = \int_{-\infty}^{\infty} (x - x_{\text{sr}})^2 |\mathcal{F}^{-1}(\widehat{f(x)})| dx =$$

$$= \lim_{\text{jakieś przejścia}} = \int_{-\infty}^{\infty} s^2 |f(s)|^2 ds.$$

Pytanie 18. A ile wynosi $\mathcal{F}(1)$?

Warunek A = 0 można postawić bardziej naturalnie:

$$\mathop{\forall}_{\varepsilon>0}|A|<\varepsilon.$$

Warunek $\underset{x \in \mathbb{R}}{\forall} f(x) = g(x)$, tak:

$$\int_{-\infty}^{\infty} (f(x) - g(x)) dx = 0.$$

Albo tak:

$$\bigvee_{h(x)} \int_{-\infty}^{\infty} f(x)h(x)dx = \int_{-\infty}^{\infty} g(x)h(x)dx.$$

To nas doprowadzi do pojęcia dystrybucji, ale dopiero jutro.

Wykład 24. 13.01.2020, Dystrybucje - własności, delta Diraca

Dystrybucje

Definicja 28. Niech D - przestrzeń funkcji klasy $\mathcal{C}^\infty(\mathbb{R})$ o zwartym nośniku. Czyli

$$\underset{K\subset\mathbb{R}}{\exists}, K \text{ - } domknięty, \quad \underset{\varphi\in D}{\forall} \quad \underset{x\not\in K}{\forall} \varphi(x) = 0.$$

Przestrzeń D nazywamy przestrzenią funkcji próbnych.

Przykład 60. $\varphi \in D$

$$\varphi(x) = \begin{cases} e^{-\frac{1}{1-x^2}} & -1 \leqslant x \leqslant 1\\ 0 & x \notin [-1,1] \end{cases}.$$

Przestrzeń dualną do D oznaczymy przez D^*

Definicja 29. Funkcjonal liniowy z przestrzeni D^* nazywamy dystrybucją. Oznaczenia: jeżeli $T \in D^*$, $\varphi \in D$, to

$$T(\varphi) \stackrel{ozn}{=} \langle T, \varphi \rangle$$
.

Przykład 61. Niech

$$\theta(x) = \begin{cases} 1 & x \geqslant 0 \\ 0 & x < 0 \end{cases}.$$

 T_{θ} jest dystrybucją. Wówczas

$$\langle T_{\theta}, \varphi \rangle \stackrel{def}{=} \int_{-\infty}^{\infty} \theta(x)\varphi(x)dx = \int_{0}^{\infty} \varphi(x)dx.$$

Oznacza to, że jeżeli f - funkcja na $\mathbb R,$ to możemy z nią związać dystrybucję $T_f\in D^\star$ taką, że

$$\langle T_f, \varphi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} f(x)\varphi(x)dx.$$

Definicja 30. Niech $T \in D^*$, wówczas przez T' oznaczymy dystrybucję o następującej własności

$$\underset{\varphi \in D}{\forall} \langle T', \varphi \rangle = - \langle T, \varphi' \rangle.$$

Uwaga: powyższa definicja spełnia warunek

$$(T_f)' = T_{f'},$$

bo

$$\int\limits_{-\infty}^{\infty}f'(x)\varphi(x)dx=f(x)\varphi(x)\Big|_{-\infty}^{+\infty}-\int\limits_{-\infty}^{\infty}f(x)\varphi'(x)dx=-\int\limits_{-\infty}^{\infty}f(x)\varphi'(x)dx.$$

Dalej

$$\langle T'_f, \varphi \rangle = -\langle T_f, \varphi' \rangle = -\int_{-\infty}^{\infty} f(x)\varphi'(x)dx.$$

Definicja 31. Niech $\delta \in D^*$. Dystrybucję δ nazywamy deltą Diraca i definiujemy tak:

$$\langle \delta, \varphi \rangle \stackrel{def}{=} \varphi(0).$$

Analogicznie,

$$\langle \delta_a, \varphi \rangle \stackrel{def}{=} \varphi(a).$$

Definicja 32. Czasami pojawiają się takie oznaczenia (konwencje):

$$\delta = \delta(x)$$

$$\delta_a = \delta(x - a)$$

$$\langle \delta, \varphi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x) \varphi(x) dx$$

$$\langle \delta_a, \varphi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x - a) \varphi(x) dx.$$

Można też znaleźć takie napisy:

$$\delta(x) = \begin{cases} \infty & x = 0 \\ 0 & x \neq 0 \end{cases}.$$
$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(x) dx = 1.$$

Obserwacja:

$$\int_{-\infty}^{\infty} 7\delta(x)dx = 1 \neq 7 \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x)dx = 7,$$

a ona miała być elementem przestrzeni liniowej.

Policzmy $(T_{\theta})'$.

$$\langle T'_{\theta}, \varphi \rangle = - \langle T_{\theta}, \varphi' \rangle.$$

Prawa strona:

$$-\langle T_{\theta}, \varphi' \rangle = -\int_{-\infty}^{\infty} \theta(x)\varphi'(x)dx = -\int_{-\infty}^{\infty} \varphi'(x)dx = -\varphi(x)\Big|_{0}^{\infty} =$$
$$= -\lim_{x \to \infty} \varphi(x) + \varphi(0) = \varphi(0) = \langle \delta, \varphi \rangle.$$
$$(T_{\theta})' = \delta.$$

"
$$\theta' = \delta$$
".

Ale to nie ma sensu, ale na poziomie

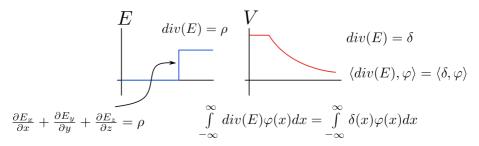
$$\bigvee_{\varphi \in D} \langle T_{\theta'}, \varphi \rangle = \langle \delta, \varphi \rangle$$

też nie, ale trochę mniej.

$$\langle (T_{\theta})', \varphi \rangle = \langle \delta, \varphi \rangle$$

sens ma, ale w literaturze pojawiają się wszystkie 3 napisy.

Przykład 62. Niech E - pole elektryczne.



Rysunek 24.1: Dlaczego fizycy lubią deltę Diraca?

$$\langle T_f, \varphi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} f(x)\varphi(x)dx.$$

Definicja 33. Niech $f : \mathbb{R} \to \mathbb{R}$, taka, że dla x = a

$$\lim_{x \to a^+} f(x) - \lim_{x \to a^-} f(x) = \sigma.$$

(Kiedyś poważniejszą wersję tego nazywaliśmy wahaniem funkcji)

Policzmy $(T_f)'$

$$\langle (T_f)', \varphi \rangle = -\langle T_f, \varphi' \rangle = -\int_{-\infty}^{\infty} f(x)\varphi'(x)dx =$$

$$= -\int_{a}^{\infty} f(x)\varphi'(x)dx - \int_{-\infty}^{a} f(x)\varphi'(x)dx =$$

$$= -f(x)\varphi(x)\Big|_{a}^{\infty} + \int_{a}^{\infty} f'(x)\varphi(x)dx +$$

$$-f(x)\varphi(x)\Big|_{-\infty}^{a} + \int_{-\infty}^{a} f'(x)\varphi(x)dx =$$

$$= \lim_{x \to a^{+}} f(x)\varphi(x) - \lim_{x \to a^{-}} f(x)\varphi(x) +$$

$$+ \int_{-\infty}^{\infty} f'(x)\varphi(x)dx = \sigma\varphi(a) + \int_{-\infty}^{\infty} \{f'(x)\}\varphi(x)dx =$$

$$= \langle \sigma \cdot \delta + T_{\{f'\}}, \varphi \rangle.$$

Czyli niepoprawnie piszemy tak:

$$f' = \sigma \cdot \delta + \{f'\}$$

i rozumiemy w sensie 🌲

Przykład 63. Rozwiązać równanie

$$f''(x) + \omega^2 f(x) = \delta(x - a).$$

Bierzemy dwie funkcje:

$$f_1(x) = A_1 \sin(\omega x) + B_1 \cos(\omega x) \qquad x < a$$

$$f_2(x) = A_2 \sin(\omega x) + B_2 \cos(\omega x) \qquad x > a$$

$$f_1(a) = f_2(a)$$

$$\lim_{x \to a} f'_2(x) - f'_1(x) = 1.$$

Zatem

$$A_1 \sin(\omega a) + B_1 \cos(\omega a) = A_2 \sin(\omega a) + B_2 \cos(\omega a)$$
$$\omega A_1 \cos(\omega a) - B_1 \omega \sin(\omega a) = \omega A_2 \cos(\omega a) - B_2 \omega \sin(\omega a) - 1.$$

W szczególności ($B_1 = 0, A_2 = 0$)

$$A_1 \sin(\omega a) = B_2 \cos(\omega a)$$

$$\omega A_1 \cos(\omega a) = -B_2 \omega \sin(\omega a) - 1.$$

Więc

$$f(x) = \begin{cases} ----- & x > a \\ ----- & x < a \end{cases}.$$

Zastosowania

Mamy coś takiego

$$x''(t) + \omega^2 x(t) = h(t). \tag{*}$$

Wiemy, że $f''(t) + \omega f(t) = \delta(x - a)$. Niech

$$x(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(s)h(t-s)ds = \langle T_f, h_t \rangle.$$

Czym jest $\dot{x}(t)$?

$$\langle \dot{x}(t), \varphi \rangle = \langle T_{f'}, \varphi \rangle,$$

 $\langle \ddot{x}(t), \varphi \rangle = \langle T_{f''}, \varphi \rangle.$

Wówczas

$$\langle x'' + \omega x', h \rangle = \langle T_{f'} + \omega^2 T_f, h \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} ((f'' + \omega^2 f)h) =$$

= $\langle \delta(t, a), h \rangle = h(t).$