

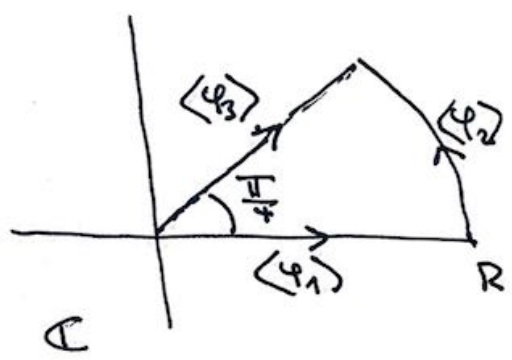
② spočítejte $I_1 = \int_0^\infty \cos x^2 dx$, $I_2 = \int_0^\infty \sin x^2 dx$

Fresnelovy integrály

Riešení uvažme $f(z) = e^{iz^2}$, $z \in \mathbb{C}$. Pak $f \in H(\mathbb{C})$.

Uvažme zvlášť $\gamma = \langle \varphi_1 \rangle + \langle \varphi_2 \rangle - \langle \varphi_3 \rangle$, kde (viz obrázek)

$\varphi_1(t) = t \quad t \in (0, R)$
 $\varphi_2(t) = Re^{it} \quad t \in (0, \frac{\pi}{4})$
 $\varphi_3(t) = te^{i\frac{\pi}{4}} \quad t \in (0, R)$



Dle Cauchy-Goursatovy věty 15.5

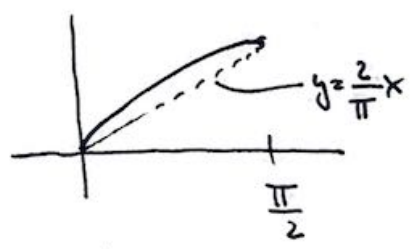
⑤ $0 = \int_{\langle \varphi_1 \rangle + \langle \varphi_2 \rangle - \langle \varphi_3 \rangle} e^{iz^2} dz$

▶ Dále $\int_{\langle \varphi_1 \rangle} e^{iz^2} dz = \int_0^R e^{it^2} dt = \int_0^R \cos t^2 dt + i \int_0^R \sin t^2 dt \xrightarrow{R \rightarrow \infty} I_1 + i I_2$
 (před obvyklými mají limitu.)

▶ $\int_{-\langle \varphi_3 \rangle} e^{iz^2} dz = - \int_0^R e^{ite^{i\frac{\pi}{4}}} e^{i\frac{\pi}{4}} dt = -e^{i\frac{\pi}{4}} \int_0^R e^{-t^2} dt$
 $\xrightarrow{R \rightarrow \infty} - \left(\frac{\sqrt{2}}{2} + i \frac{\sqrt{2}}{2} \right) \int_0^\infty e^{-t^2} dt = - \left(\frac{\sqrt{2}}{2} + i \frac{\sqrt{2}}{2} \right) \frac{\sqrt{\pi}}{2}$

▶ $\int_{\langle \varphi_2 \rangle} e^{iz^2} dz = iR \int_0^{\frac{\pi}{4}} e^{iR^2 e^{2it}} e^{it} dt$ Protože $e^{iR^2 e^{2it}} = e^{iR^2 \cos 2t} e^{-R^2 \sin 2t}$

teh $\left| \int_{\langle \varphi_2 \rangle} e^{iz^2} dz \right| \leq R \int_0^{\frac{\pi}{4}} e^{-R^2 \sin 2t} dt = \frac{R}{2} \int_0^{\frac{\pi}{2}} e^{-R^2 \sin x} dx$
 $\leq \frac{R}{2} \int_0^{\frac{\pi}{2}} e^{-R^2 \frac{2x}{\pi}} dx = -\frac{\pi R}{2 \cdot 2R^2} \left[e^{-\frac{4R^2 x}{\pi}} \right]_0^{\frac{\pi}{2}}$



$y = ax + b$

$= \frac{\pi}{4R} [1 - e^{-R^2}] \xrightarrow{R \rightarrow \infty} 0$

Tedy celkově z ⑤: $I_1 = \frac{\sqrt{\pi}}{2\sqrt{2}}$ a $I_2 = \frac{\sqrt{\pi}}{2\sqrt{2}}$

Tvrzení (derivace integrálu podle komplexního parametru) aneb záměna komplexního integrálu a komplexí derivace

[Bud' $\Omega, G \subset \mathbb{C}$ otevřená
 • $\gamma \subset \Omega$ regulární křivka
 • $f: \Omega \times G \rightarrow \mathbb{C}$ spojitá na $\gamma \times G$
 • $\frac{\partial f}{\partial w}: \Omega \times G \rightarrow \mathbb{C}$ spojitá na $\gamma \times G$

[Paž
 • $g(w) := \int_{\gamma} f(z, w) dA \in H(G)$
 • $g'(w) = \frac{d}{dw} \int_{\gamma} f(z, w) dA = \int_{\gamma} \frac{\partial f}{\partial w}(z, w) dA$

(Dě) Počítejme $g'(w)$ + definice:

Newtonův vzoreček

$$\frac{g(w+h) - g(w)}{h} = \frac{1}{h} \int_{\gamma} [f(z, w+h) - f(z, w)] dz$$

$$= \frac{1}{h} \int_{\gamma} \int_0^1 \frac{d}{dt} f(z, w+th) dt dz$$

$$= \frac{1}{h} \int_{\gamma} \int_0^1 \frac{\partial f}{\partial w}(z, w+th) h dt dz$$

$$= \int_{\gamma} \int_0^1 \frac{\partial f}{\partial w}(z, w) dt dz + \int_{\gamma} \int_0^1 \left[\frac{\partial f}{\partial w}(z, w+th) - \frac{\partial f}{\partial w}(z, w) \right] dt dz$$

$$= \int_{\gamma} \frac{\partial f}{\partial w}(z, w) dA + I_{rest}$$

Potom

$$|I_{rest}| \leq \sup_{z \in \gamma} \int_0^1 \left| \frac{\partial f}{\partial w}(z, w+th) - \frac{\partial f}{\partial w}(z, w) \right| dt \cdot l_{\gamma}$$

$\rightarrow 0$ spojitost na kompaktní $\gamma \times B_{\rho}(w)$

Formulí Cauchy - Goursatovy tedy a výše uvedeného tvrzení doložíme následující významný výsledek, tzv.

Cauchyův vzorec pro kruh

Věta 15.7. Cauchyův integrální vzorec pro kruh a jeho 1. vyjádření *existenci*

Bud' $f \in H(B_R(a))$. Bud' $\rho \in (0, R)$. Pak pro každé $w \in B_\rho(a)$

$$f(w) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial B_\rho(a)} \frac{f(z)}{z-w} dz$$

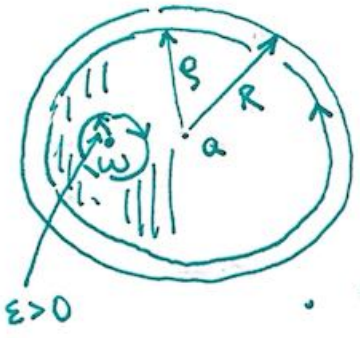
Hodnota/vnitř se dá spočítat z hodnot f na hranici

Namí

$$f^{(k)}(w) = \frac{k!}{2\pi i} \int_{\partial B_\rho(a)} \frac{f(z)}{(z-w)^{k+1}} dz \quad \forall k \in \mathbb{N}$$

tm. $f^{(k)} \in H(B_\rho(a)) \ (\forall \rho \in (0, R)) \Rightarrow f^{(k)} \in H(B_R(a))$
 neboli existence derivací $f'(z) \ \forall z \in B_R(a)$
 implikuje automaticky existenci $f^{(k)}(z) \ \forall z \in B_R(a) \ \forall k \in \mathbb{N}$.

Dě • začneme obrázkem.



• Dále víme, že $f \in H(B_R(a))$, $\frac{1}{z-w} \in H(\mathbb{C} - \{w\})$
 a tedy máme

$$\frac{f(z)}{z-w} \in H(B_\rho(a) - B_\epsilon(w))$$

$$\int_{\partial B_\rho} \frac{f(z)}{z-w} dA = 0$$

Ale: $\int_{\partial B_\rho} \frac{f(z)}{z-w} dA = \int_{\partial B_\rho(a)} \frac{f(z)}{z-w} - \int_{\partial B_\epsilon(w)} \frac{f(z)}{z-w} dz$

• Stačí tedy dokázat, že $\int_{\partial B_\epsilon(w)} \frac{f(z)}{z-w} dz \xrightarrow{\epsilon \rightarrow 0^+} 2\pi i f(w) \quad (*)$

— Nejdříve potvrdíme, že $\int_{\partial B_\epsilon(w)} \frac{f(w)}{z-w} dz = f(w) \int_{\partial B_\epsilon(w)} \frac{dz}{z-w} = f(w) \int_{z=w+\epsilon e^{it}} \frac{dz}{z-w} = f(w) \int_0^{2\pi} \frac{i\epsilon e^{it}}{\epsilon e^{it}} dt = 2\pi i f(w)$.

— Nakonec $\int_{\partial B_\epsilon(w)} \frac{f(z)}{z-w} dA = \int_{\partial B_\epsilon(w)} \frac{f(w)}{z-w} dA + \int_{\partial B_\epsilon(w)} \frac{f(z) - f(w)}{z-w} dz \xrightarrow{\epsilon \rightarrow 0} 2\pi i f(w)$

neboli $\int_{\partial B_\epsilon(w)} \frac{f(z) - f(w)}{z-w} dA = \int_{z=w+\epsilon e^{it}} \frac{f(z) - f(w)}{z-w} dz = i \int_0^{2\pi} [f(w + \epsilon e^{it}) - f(w)] dt \xrightarrow{\epsilon \rightarrow 0} 0$
 díky spojitosti f v $B_R(a)$.

K ďalšiemu druhu číh (vyšší \mathbb{C} -diferencovateľnosti) využijeme Cauchyho vorec (plochy po $\gamma=0$), metodu indukcie a Tvrdenie o derivácii komplexného tvrdenieho integrálu pre komplexné parametre

Tvrdenie aplikujeme na sídenci:

- $\gamma = \partial B_\rho(a)$, • $f(z,w) := \frac{f(z)}{z-w}$ kde γ spojité na $\overline{\gamma} \times B_\rho(a)$
- $\frac{\partial f(z,w)}{\partial w} = \frac{f(z)}{(z-w)^2}$, kde γ je také spojité na $\gamma \times B_{\frac{\rho}{2}}(a)$ ($\frac{\rho}{2} < \rho$)

Tedy $f'(w) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial B_\rho(a)} \frac{f(z)}{(z-w)^2} dz$ atd.

Q.E.D. 

DALŠÍ FUNDAMENTÁLNÍ DŮSLEDKY CAUCHY-GOURSATOVY VĚTY A CAUCHYHO INTEGRÁLNÍ FORMULE PROJEKCE PODĚJÍ.

Seri: Atončime skrutim, kde uaveme

Komplexní funkce a rovinná vektorová pole

Pro $f: \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$ jme zavedi $\int_\gamma f(z) dz$, pro který platí (viz Věta 15.4)

(*) $\int_\gamma f(z) dz = \int_\gamma (f_1 - if_2) \cdot d\vec{s} + i \int_\gamma (f_2 + if_1) \cdot d\vec{s}$

Tedy

$f: \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$ ne přiřadí dvě rovinná pole $\vec{A} = (f_1, -f_2)$ $\vec{B} = (f_2, f_1)$

Protože $(f_1 - if_2)i = f_2 + if_1$ tak \vec{B} je pole získané otočením \vec{A} o 90° .

Dále $d\vec{s} = \vec{\varphi}'(t) dt = \vec{t} ds$ a tedy uvažujeme \vec{t} je otočením normálového vektoru \vec{n} o 90° .

Tedy $\vec{B} \cdot \vec{t} ds = \vec{A} \cdot \vec{n}$ a tak A (*):

(**) $\int_\gamma f(z) dz = \int_\gamma \vec{A} \cdot \vec{t} ds + i \int_\gamma \vec{A} \cdot \vec{n} ds = - \int_\gamma \vec{B} \cdot \vec{n} ds + i \int_\gamma \vec{B} \cdot \vec{t} ds$

okružnice \vec{A} podél γ totéž \vec{A} přes křivku γ

VÝRAZ

$$\frac{\partial f_1}{\partial x} = \frac{\partial f_2}{\partial y}$$

$$\frac{\partial f_1}{\partial y} + \frac{\partial f_2}{\partial x}$$

A pole \vec{A}, \vec{B} mají formální $\begin{cases} \text{div } \vec{A} & \text{curl } \vec{B} \\ \text{div } \vec{B} & \text{curl } \vec{A} \end{cases}$

Odsud:

- je-li f holomorfní v Ω (splňuje (CR) podmínky)

$$0 = \text{div } \vec{A}, \text{curl } \vec{A} = 0$$

$$\text{div } \vec{B} = 0, \text{curl } \vec{B} = 0$$

- Je-li γ uzavřená f holomorfní

$$\int_{\gamma} f(z) dz = \int_{\gamma} \vec{A} \cdot d\vec{s} + i \int_{\gamma} \vec{A} \cdot d\vec{s} ds$$

Green

$$\int_{\Omega} \text{rot } \vec{A} dx dy + i \int_{\Omega} \text{div } \vec{A} dx dy = 0$$

analogicky pro \vec{B}

- f má komplexní potenciál F v Ω \Leftrightarrow f má v Ω primitivní funkci $F \equiv \int f(z) dz + z \in \Omega$

$$F = \phi(x,y) + i\psi(x,y)$$

$$\nabla\phi = \left(\frac{\partial\phi}{\partial x}, \frac{\partial\phi}{\partial y}\right) = (f_{11}, f_{12})$$

$$\vec{A} = \nabla\phi$$

$$\vec{B} = \nabla\psi$$

$$\nabla\psi = \left(\frac{\partial\psi}{\partial x}, \frac{\partial\psi}{\partial y}\right) = (f_{21}, f_{22})$$

$$\Delta\phi = \text{div}(\nabla\phi)$$

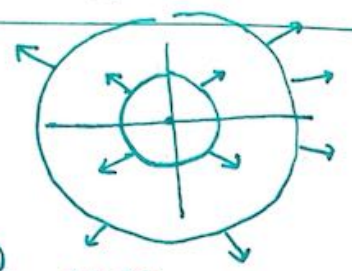
$$\Delta\phi = \text{div } \vec{A}$$

$$\Delta\psi = \text{div } \vec{B}$$

$$\Delta\psi = \text{div}(\nabla\psi)$$

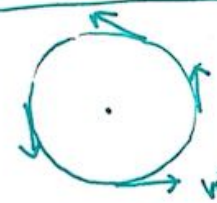
Příklad $f(z) = \frac{1}{z} = \frac{x-iy}{x^2+y^2}$

$$\vec{A} = \left(\frac{x}{x^2+y^2}, \frac{y}{x^2+y^2}\right)$$



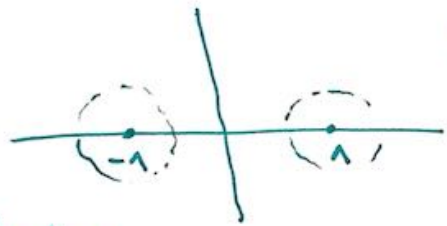
zdroj v 0 vlnění 2π

$$\vec{B} = \left(\frac{-y}{x^2+y^2}, \frac{x}{x^2+y^2}\right)$$



vlnění v 0 vlnění 2π

$$f(z) = \frac{1}{z-1} + \frac{1}{z+1}$$



Dva zdroje, dva vlny

↓
bipól

"Komplexní" popis vlnění pro limitní/obalova

$$z+w, \quad z = re^{i\varphi}, \quad w = \rho e^{i\psi}$$

