

2017/6/7
at 310

第7回 応用複素関数

大事なことをだけ選ぶ, あまりセコクなく言いた
つても... **はし**内容がすくなく明い。わかりにくか、たかも。

今日は **関数論** に集中

たすか

仮 2次元, 渦なし ($\text{rot } v := v_x - u_y = 0$), 非圧縮 ($\text{div } v := u_x + v_y = 0$)

↓ (単連結領域では)

結 \exists 正則関数 f s.t. $f' = u - iv$

(逆に任意の正則関数は渦なし非圧縮流を定める。)

前回のサイコ"

Prop.

ポテンシャル ϕ ($\forall \phi = v$) 存在 \Rightarrow 渦なし

↓

$$\Delta \phi = \text{div } v$$

(単連結領域では)

Cor. **仮** $\Rightarrow \forall$ 単連結領域 Ω でポテンシャル ϕ 存在, $\Delta \phi = 0$

($\circ \text{div } v = 0$)

流れ関数 (stream function)

2次元の速度場 $v = \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}$ に対して $\begin{cases} \psi_x = -v \\ \psi_y = u \end{cases}$ を満たす

ψ を流れ関数 と呼ぶ。

Prop. 流れ関数 ψ 存在 $\stackrel{(1)}{\Rightarrow}$ 非圧縮

(2) ↓

$$\Delta \psi = -\text{rot } v$$

(単連結領域では)

Cor. **仮** $\Rightarrow \forall$ 単連結領域 Ω で流れ関数 ψ 存在, $\Delta \psi = 0$

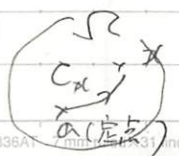
($\circ \text{rot } v = 0$)

証: (A)

(1) $\text{div } v = u_x + v_y = (\psi_y)_x + (-\psi_x)_y = \psi_{yx} - \psi_{xy} = 0$

(2) $\text{rot} \begin{pmatrix} -v \\ u \end{pmatrix} = u_x - (-v)_y = u_x + v_y = 0$ より

$$\psi(x) = \int_{c_x} \begin{pmatrix} -v \\ u \end{pmatrix} \cdot d\mathbf{r}$$



とあると、 C_x の取り方により $\psi(x)$ 定まり

$$\nabla\psi = \begin{pmatrix} -v \\ u \end{pmatrix}$$

$$(3) \quad \Delta\psi = (\psi_x)_x + (\psi_y)_y = (-v)_x + u_y = -\text{rot } v //$$

Df. 速度場の積分曲線を流線 (stream line) と呼ぶ。
(i.e. 接線ベクトル // 速度であるような曲線)

問 速度場 v が与えられたとき、任意の点を通る流線は一意に定まることを示せ。(ヒルベルト方程式の問題)

★ 定常な速度場 (v が t に依らない) では、流線は流体粒子の軌跡

★ 流れ関数の等高線は流線である。

→ cf. 速度ポテンシカルの等高線を等ポテンシカルの線と呼ぶ

① ψ の等高線 ($\psi(x,y) = \text{定数}$) の法線ベクトル $\nabla\psi = \begin{pmatrix} \psi_x \\ \psi_y \end{pmatrix}$
これは $v = \begin{pmatrix} -\psi_y \\ \psi_x \end{pmatrix}$ と直交している。

ゆえに ψ の等高線 \rightarrow 接線ベクトル // v //

$$\begin{pmatrix} \cos(\frac{\pi}{2}) & -\sin(\frac{\pi}{2}) \\ \sin(\frac{\pi}{2}) & \cos(\frac{\pi}{2}) \end{pmatrix} \nabla\psi = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \psi_x \\ \psi_y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} +\psi_y \\ -\psi_x \end{pmatrix}$$

v は $\nabla\psi$ を $-\frac{\pi}{2}$ 回転したもの

② 流線は 3次元流れても用いるが、流れ関数は 2次元物

Prop. $f(z) := \phi(x,y) + i\psi(x,y)$ ($z = x+iy$)
 $x, y \in \mathbb{R}$

とある f は正則, $f' = u - iv$

③ $\phi_x = u = \psi_y$, $\phi_y = v = -\psi_x$
Cauchy-Riemann の方程式が成り立つので f は正則

また $f' = \phi_x + i\psi_x = u - iv //$

f を v の複素速度ポテンシカルと呼ぶ。

これは時間の埋め草

③ 単連結でなかったら?

$m+1$ 重連結領域 \Leftrightarrow 閉曲線の外せぬ n 個の穴がある。

$m=3$
4重連結領域



$$k_j = \int_{C_j} \omega \cdot dr$$

任意の閉曲線 C は

$$C \sim p_1 C_1 + p_2 C_2 + \dots + p_n C_n$$

$$\int_C \omega \cdot dr = p_1 k_1 + p_2 k_2 + \dots + p_n k_n$$

C のおりの循環は 0 にはならずとも、良く分かる。

このような場合も、多価関数のポテンシャル ϕ は存在する。
多価関数に慣れれば'使'いこなせる。

ϕ は多価でも $\forall \phi$ は 1 価である。

cf. $f(z) = \frac{1}{z}$ の原始関数は 2 重連結領域 $\Omega = \mathbb{C} \setminus \{0\}$ では 1 価関数とは存在しない。

$$\int_{|z|=1} \frac{dz}{z} = 2\pi i$$

$\log z$ は多価, $(\log z)' = \frac{1}{z}$

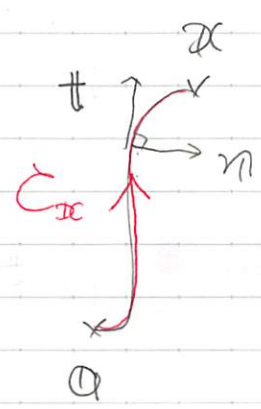
逆に正則関数 f に対して

$$\phi = \operatorname{Re} f, \psi = \operatorname{Im} f$$

$$u = \operatorname{Re} f', v = -\operatorname{Im} f', \mathbf{v} := \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}$$

とあると、 ϕ は \mathbf{v} のポテンシャル、 ψ は \mathbf{v} の流れ関数
ド-セマン 渦なし、非圧縮

問 確認せよ。



流れ関数の意味

$$\psi(x) = \int_{C_x} \begin{pmatrix} -v \\ u \end{pmatrix} \cdot d\mathbf{r}$$

$$= \int_{C_x} \left(u \frac{dy}{ds} + v \left(-\frac{dx}{ds} \right) \right) ds$$

$$= \int_{C_x} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} ds$$

Δ : 弧長 $1 \rightarrow x-t$

$$\mathbf{n} := \begin{pmatrix} \frac{dy}{ds} \\ -\frac{dx}{ds} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \mathbf{t}$$

\mathbf{n} は接線ベクトルを $-\frac{\pi}{2}$ 回転したものを... 法線ベクトル

これは C_x を横切り、 \mathbf{n} の側に単位時間に流れる流体の量 (体積と言いたいところだが面積かな)。

(2011/6/2a)
簡単な関数の表す流れ

① 一様流

$c \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$, $f(z) = cz$ のとき

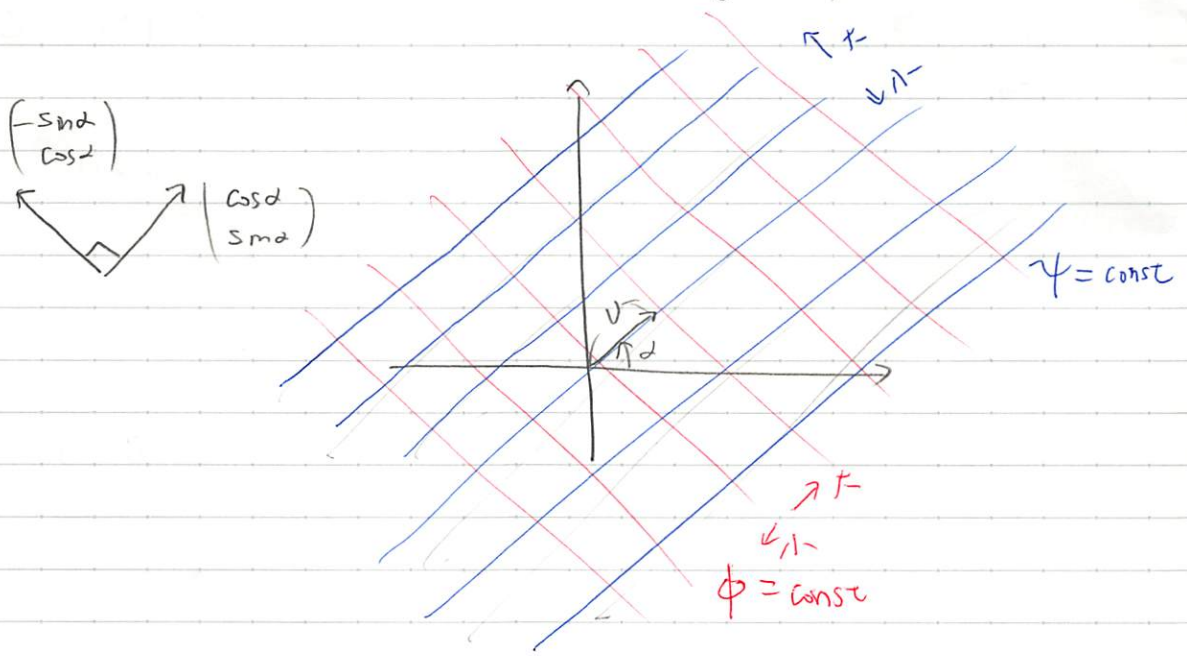
$c = U e^{-i\alpha}$ ($U > 0, \alpha \in \mathbb{R}$) とする

$u - iv = f'(z) = c = U e^{-i\alpha}$

$\therefore \begin{cases} u = U \cos \alpha \\ v = U \sin \alpha \end{cases} \quad \rightarrow \quad \vec{v} = \begin{pmatrix} U \cos \alpha \\ U \sin \alpha \end{pmatrix}$ 定数ベクトル

$\phi(x, y) = \operatorname{Re}(f(x+iy))$
 $= \operatorname{Re}(U(\cos \alpha - i \sin \alpha)(x+iy))$
 $= U(x \cos \alpha + y \sin \alpha)$

$\psi(x, y) = \operatorname{Im}(f(x+iy))$
 $= U(-x \sin \alpha + y \cos \alpha)$



② 湧き出し, 吸い込み

$$m \in \mathbb{R}, f(z) = m \log z \quad (z \in \mathbb{C} \setminus \{0\})$$

(ちよと気持ち悪い... しはやく我慢)
 \sqrt{z} とはひと違ひ, 微分するに不便

$$z = r e^{i\theta} \text{ とすると}$$

$$u - iv = f'(z) = \frac{m}{z} = \frac{m}{r} (\cos \theta - i \sin \theta)$$

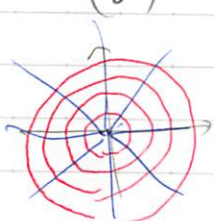
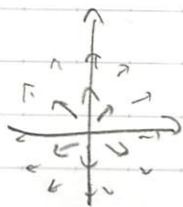
$$\mathbf{v} = \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{m}{r} \cos \theta \\ \frac{m}{r} \sin \theta \end{pmatrix}$$

方向は z と同じ

$m > 0$ 向は同じ 原点から離れる

$m < 0$ 向は逆 原点に向か

大きさは遠いほど小



$$\phi(x, y) = \operatorname{Re}(m(\log r + i\theta)) = m \log r \quad \text{1 価}$$

$\psi(x, y) = \operatorname{Im}(\dots) = m\theta$ 多価
 $\phi = \text{定数}$ は 原点中心 同心円, $\psi = \text{定数}$ は 原点を始点とする 円周線

原点のまわりを一周する任意の閉曲線 C に対して
 C から外に出る流量は

$$\int_C \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} \, ds = \int_C d\psi = \operatorname{Im} \int_C f'(z) \, dz = \operatorname{Im}(2\pi i) =$$

↑ 周 知 り 世 知

$$= \operatorname{Im} \int_C \frac{m}{z} \, dz = 2\pi m$$

$m > 0 \Leftrightarrow$ 外へ流れ出す

(原点から湧き出す)

$m < 0 \Leftrightarrow$ 中へ流れ込む

" へ吸い込まれる。

③ 渦糸

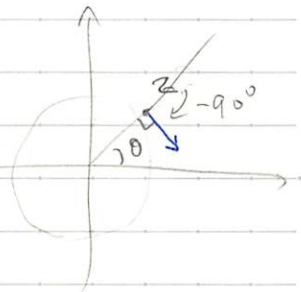
$K \in \mathbb{R}, f(z) = iK \log z \quad (z \in \mathbb{C} \setminus \{0\})$

$z = r e^{i\theta}$ とする

$u - i v = f'(z) = \frac{iK}{z} = \frac{iK}{r} (\cos\theta - i \sin\theta) = \frac{K}{r} (\sin\theta + i \cos\theta)$

$$\omega = \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{K}{r} \sin\theta \\ -\frac{K}{r} \cos\theta \end{pmatrix} = \frac{K}{r} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos\theta \\ \sin\theta \end{pmatrix}$$

$\uparrow -\frac{\pi}{2}$ の回転



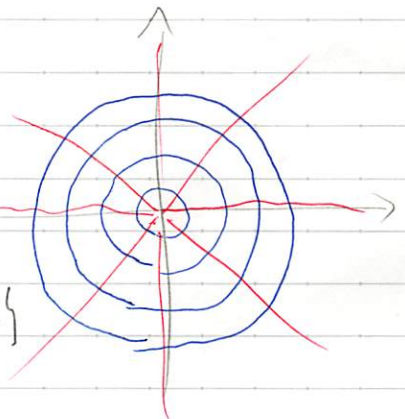
原点のまわりを時計まわりにまわっている。

$$\begin{cases} \phi(x, y) = \text{Re } f(z) = \text{Re}(iK(\log r + i\theta)) = -K\theta \\ \psi(x, y) = \text{Im } f(z) = \text{Im}(iK(\log r + i\theta)) = K \log r \end{cases}$$

$\phi = \text{定数}$ は 原点を始点とする半直線群

$\psi = \text{定数}$ は 原点中心の同心円

この流れを原点におかれた
渦糸 (vortex string) と可なり。



④ $\omega = \text{rot } v = 0$ in $\mathbb{C} \setminus \{0\}$

原点以外の点では、

流体粒子は自転しない。

<http://malab.mind.meiji.ac.jp/>

~mk/complex2/

uniformflow.nb

二次元直位乙三項主出L, 03.11.14