

# 1 変数複素関数と非圧縮性渦なし2次元定常流

2019年1月29日(木) 千原浩之

$(u(x, y), v(x, y))$  は  $\mathbb{R}^2$  上の滑らかな平面ベクトル場で、流体の2次元の定常な速度場、すなわち、時間変化しない流れの分布を表すものとする。

古典力学としての仮定

- 渦なし: 渦度は零, すなわち,

$$\text{rot}(u, v, 0) = (0, 0, 0), \quad \text{i.e.,} \quad (0, 0, -u_y + v_x) = (0, 0, 0)$$

すなわち  $-u_y + v_x = 0$  である。

- 非圧縮性: 流体運動に沿って密度場  $\rho(x, y)$  は変化しない, すなわち,  $(u, v)$  の積分曲線上で  $\rho$  は変化しない, すなわち  $u\rho_x + v\rho_y = 0$  である。  
これは, 質量保存則  $(\rho u)_x + (\rho v)_y = 0$  を踏まえて  $u_x + v_y = 0$  と同値になる。

以上を仮定すると,  $(u, v)$  のスカラーポテンシャルとなる調和関数  $\Phi$  とその共役調和関数  $\Psi$  が存在する. すなわち,

$$u = \Phi_x = \Psi_y, \quad v = \Phi_y = -\Psi_x, \quad \Phi_{xx} + \Phi_{yy} = 0, \quad \Psi_{xx} + \Psi_{yy} = 0$$

が成立する. 実際,

$$\begin{aligned} \Phi(x, y) &:= \int_0^x u(t, 0) dt + \int_0^y v(x, t) dt, \\ \Psi(x, y) &:= -\int_0^x v(t, 0) dt + \int_0^y u(x, t) dt \end{aligned}$$

とおくと, 渦なし条件  $-u_y + v_x = 0$  により  $\Phi_x = u, \Phi_y = v$  がしたがい, 非圧縮条件と質量保存則から得られる  $u_x + v_y = 0$  により  $\Psi_x = -v, \Psi_y = u$  がしたがう. とくに,  $\Phi$  と  $\Psi$  は Cauchy-Riemann の偏微分方程式系をみたすので,

$$W(x + iy) := \Phi(x, y) + i\Psi(x, y)$$

とおくと,  $W(z)$  は  $\mathbb{C}$  で正則で,  $W'(x + iy) = u(x, y) - iv(x, y)$  となる.  $\Phi$  を  $(u, v)$  の速度ポテンシャル,  $\Psi$  を  $(u, v)$  の流れの関数,  $W$  を  $(u, v)$  の複素速度ポテンシャル, という.

$\gamma = \{(x(t), y(t)) \mid t \in [a, b]\}$  をベクトル場  $(u, v)$  の積分曲線, すなわち,  $x(t)$  と  $y(t)$  の組は

$$\frac{d}{dt} \begin{bmatrix} x(t) \\ y(t) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} u(x(t), y(t)) \\ v(x(t), y(t)) \end{bmatrix}$$

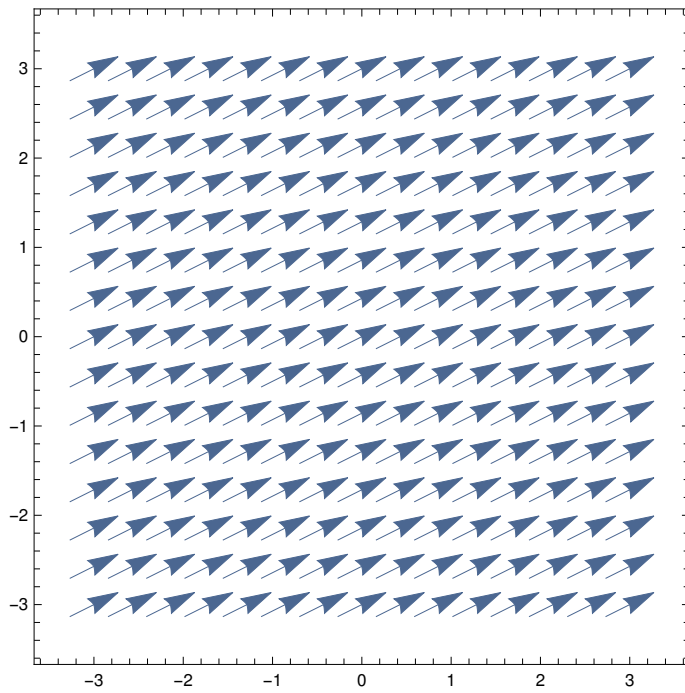
をみたすとする. 流体力学では  $\gamma$  を速度場  $(u, v)$  の流線とよぶが,  $(u, v)$  が定常ベクトル場であることから,  $t$  を時間変数と見ることにより  $(u, v)$  の流跡線 (1つの小粒子の奇跡) に一致し, 初期時刻を変えても流跡線は同じなので  $(u, v)$  の流脈線 (1つの固定点を通る粒子の奇跡) にも一致する. 流れの関数  $\Psi$  は  $\gamma$  に沿って定数である. 実際

$$\frac{d}{dt} \Psi(x(t), y(t)) = \Psi_x(x(t), y(t))x'(t) + \Psi_y(x(t), y(t))y'(t) = -vu + uv = 0$$

となる. すなわち,  $\Psi$  のグラフの等高線のなす曲線は  $(u, v)$  の流線である.

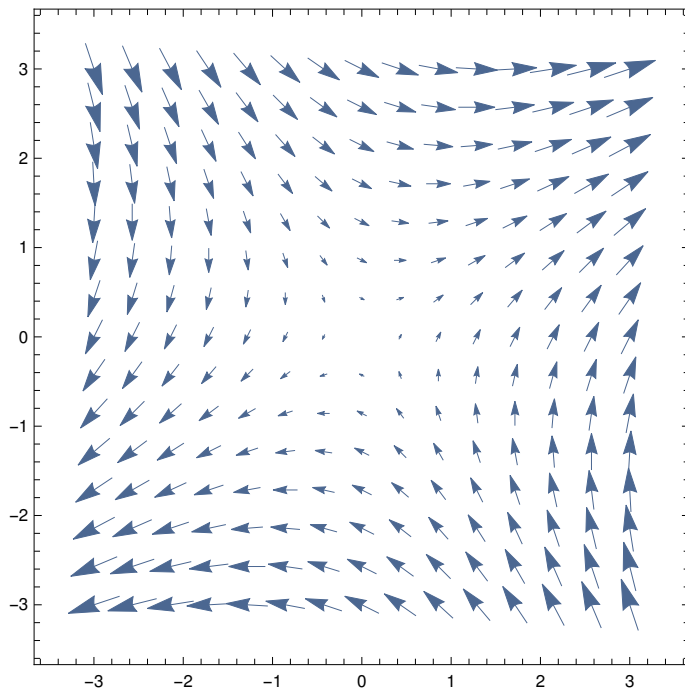
以下ではいくつかの例と速度場  $(u, v)$  の図を紹介する.

- 一様な流れ.  $W(z) = (a - ib)z, (a, b \in \mathbb{R}), (u, v) = (a, b)$ .



$(u, v) = (2, 1)$  の図.

- 2次関数.  $W(z) = (a - ib)z^2/2, (a, b \in \mathbb{R}), (u, v) = (ax + by, bx - ay)$ .

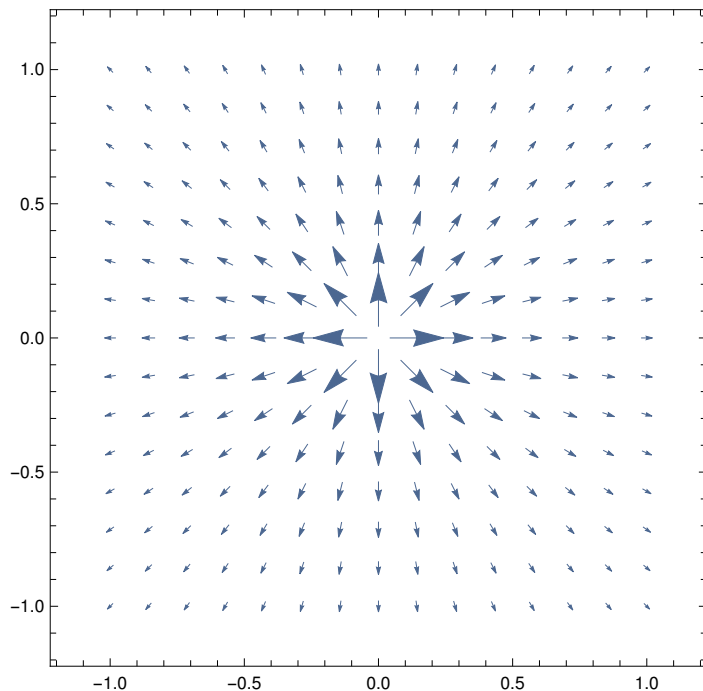


$(u, v) = (x + 2y, 2x - y)$  の図.

複素速度ポテンシャルは正則関数であるから、正則点でのみ意味をなすが、孤立特異点も古典力学として意味をもつことがある。

- 湧き出しと吸い込み.  $a \log z, a \in \mathbb{R} \setminus \{0\}, (u, v) = \left(\frac{ax}{r^2}, \frac{ay}{r^2}\right), (x + iy = re^{i\theta})$ .

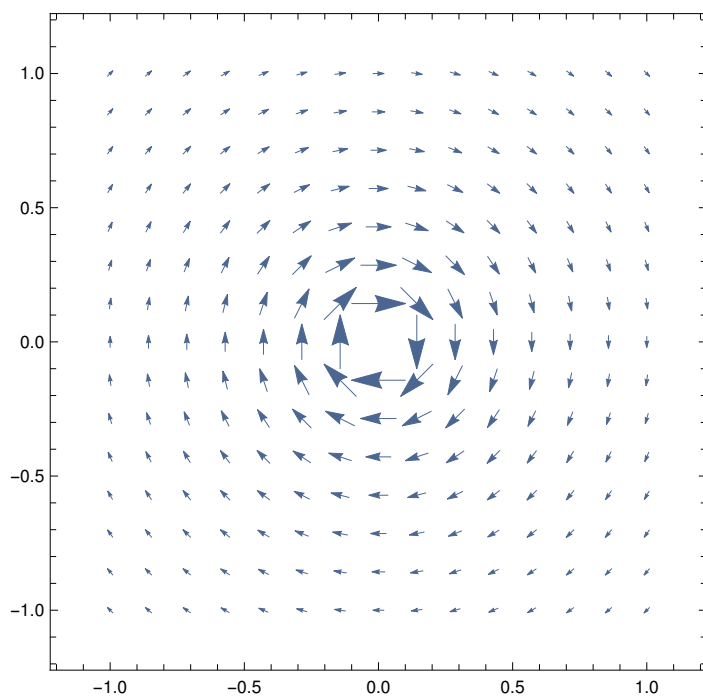
$\Psi = a\theta$  なので,  $\theta = \text{一定}$ , すなわち, 原点を通る直線が流線である.  $a > 0$  のとき湧き出し,  $a < 0$  のとき吸い込みを記述すると解釈されている.



$(u, v) = (x/r^2, y/r^2)$  の図.

- 渦.  $ib \log z, b \in \mathbb{R} \setminus \{0\}, (u, v) = \left(\frac{by}{r^2}, \frac{-bx}{r^2}\right), (x + iy = re^{i\theta})$ .

$\Psi = b \log r$  なので,  $r = \text{一定}$ , すなわち, 原点を中心とする円が流線である.  $b > 0$  のとき時計回り,  $b < 0$  のとき半時計回りの渦を記述すると解釈されている.

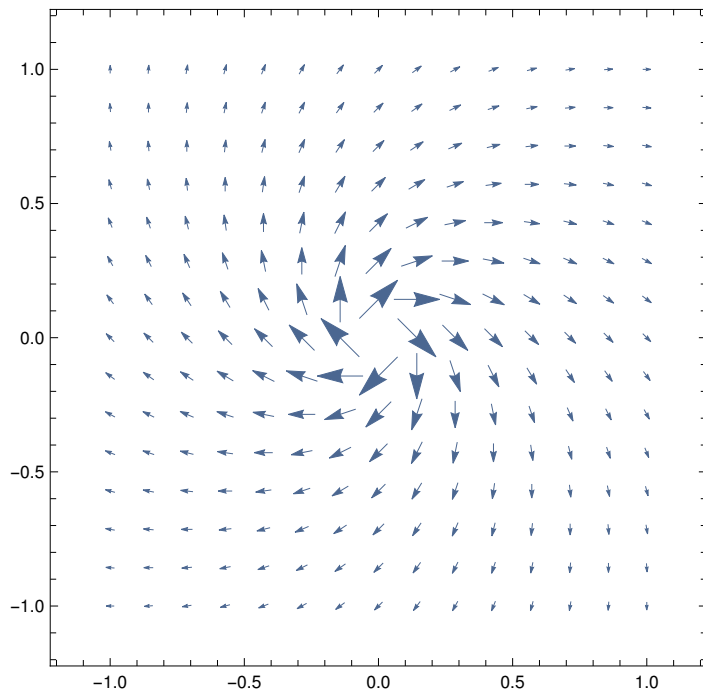


$(u, v) = (y/r^2, -x/r^2)$  の図.

2つの複素速度ポテンシャルの1次結合は複素速度ポテンシャルである.

- 湧き出しまたは吸い込み, と, 渦の重ね合わせ. 湧き出しと渦を重ねてみる.

$$(u, v) = \left( \frac{x}{r^2}, \frac{y}{r^2} \right) + \left( \frac{y}{r^2}, \frac{-x}{r^2} \right) \quad \text{の図.}$$



- 双極子. ある条件をみたす湧き出しと吸い込みを重ねてみる.

$$(u, v) = \left( \frac{-(x - 1/2)}{(x - 1/2)^2 + y^2}, \frac{-y}{(x - 1/2)^2 + y^2} \right) + \left( \frac{(x + 1/2)}{(x + 1/2)^2 + y^2}, \frac{y}{(x + 1/2)^2 + y^2} \right) \quad \text{の図.}$$

