

# 大気境界層

春日 悠

2013 年 11 月 28 日

## 目次

1 大気境界層の速度分布	1
2 乱流エネルギーとエネルギー散逸率	3

## 1 大気境界層の速度分布

我々が普段暮らしている 1 km 以下の高度の大気は，地球規模で見ると境界層になっている．これを大気境界層 (Atmospheric Boundary Layer, ABL) という．

境界層の理論から，大気境界層の速度分布を求めてみる．大気の平均速度を  $\bar{u}$  とし，高度を  $z$  で表す．地表のせん断応力  $\tau_w$  をレイノルズ応力で表すとして，プラントルの混合長の仮説を用いると

$$\frac{\tau_w}{\rho} = \ell_m^2 \left( \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \right)^2 \quad (1)$$

ここで  $\ell_m$  は混合長 (mixing length) である．摩擦速度 (friction velocity) を  $u^* = \sqrt{\tau_w / \rho}$  で定義すると

$$u^* = \ell_m \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \quad (2)$$

渦粒子は，壁近傍では壁による制約を受け，壁から離れるにつれ自由になると考えられる．したがって，混合長は壁からの距離  $z$  に比例すると仮定できる．

$$\ell_m = \kappa z \quad (3)$$

ここで  $\kappa$  はカルマン定数と呼ばれ，0.41 程度の値とされる．

これを用いて，摩擦速度は

$$\frac{u^*}{z} = \kappa \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \quad (4)$$

$z = z_0$  で  $u = 0$  として，両辺を  $z$  で  $z_0$  から  $z$  まで積分すると

$$u^* \ln \frac{z}{z_0} = \kappa \bar{u} \quad (5)$$

したがって

$$\bar{u} = \frac{u^*}{\kappa} \ln \frac{z}{z_0} \quad (6)$$

$z_0$  は地表面の粗さ (roughness) を表す高さであり, 値は障害物の平均高さの 1/10 程度とされる.

$z = 0$  で  $\bar{u} = 0$  としたい場合は, 次式のようにする.

$$\bar{u} = \frac{u^*}{\kappa} \ln \frac{z + z_0}{z_0} \quad (7)$$

$\bar{u} = 0$  となる高さ  $z_g$  を指定したい場合は, 次のように表現できる.

$$\bar{u} = \frac{u^*}{\kappa} \ln \frac{z - z_g + z_0}{z_0} \quad (8)$$

上式を摩擦速度について解くと

$$u^* = \frac{\kappa \bar{u}}{\ln \frac{z - z_g + z_0}{z_0}} \quad (9)$$

高さ  $z_{ref}$  ( $z_g$  からの相対高さ) における速度  $u_{ref}$  を用いて, 摩擦速度は次のように表すことができる.

$$u^* = \frac{\kappa u_{ref}}{\ln \frac{z_{ref} + z_0}{z_0}} \quad (10)$$

大気の流れ分布の表現には, べき乗則 (power law) というものもある.

$$\bar{u} = u_{ref} \left( \frac{z - z_g}{z_{ref}} \right)^\alpha \quad (11)$$

ここで  $\alpha$  はパラメタで, 経験的に  $\alpha = 1/7 = 0.143$  が使われる. ただし, この値は草原のような場所を想定したもので, ある程度高い障害物がある場合は値を大きくする必要があり (都市部では  $\alpha = 0.25 \sim 0.35$ ).

$\alpha$  と  $z_0$  の関係を求めてみよう. 対数則とべき乗則の速度をそれぞれ  $z$  で微分して等式とすると

$$\frac{u^*}{\kappa z} = \alpha \frac{u_{ref}}{z} \left( \frac{z}{z_{ref}} \right)^\alpha \quad (12)$$

簡単のため,  $z_g = 0$  とし, 対数則は分子に  $z_0$  がない形とした.  $z = z_{ref}$  とすると

$$\alpha = \frac{1}{\ln(z_{ref}/z_0)} \quad (13)$$

また

$$z_0 = z_{ref} \exp(-1/\alpha) \quad (14)$$

ただし, これらからは  $z_{ref}$  おいて速度が一致するパラメタが求まるだけであって, 速度分布全体は合わない. 速度分布全体を合わせるには, パラメタフィッティングを行う必要がある.

たとえば, gnuplot の fit を使う場合, まずフィッティング対象のデータを Python などで作る .

```
from math import log
f = open("data.txt", "w")
x = 1
for i in range(1, 1000):
    f.write("%f %f\n" % (x,
        5.*log((x + 1.)/1.)/log((30. + 1.)/1.)))
    x += 1.
f.close()
```

ここでは  $z_{ref} = 30$ ,  $u_{ref} = 5$ ,  $z_0 = 1$  として対数則分布のデータを作っている . これを用いて, gnuplot で次のようにする .

```
$ gnuplot
...
gnuplot> f(x) = 5.*(x/30.)**a
gnuplot> a = 1
gnuplot> plot f(x), 'data.txt'
gnuplot> a = 0.1
gnuplot> plot f(x), 'data.txt'
gnuplot> a = 0.2
gnuplot> plot f(x), 'data.txt'
gnuplot> fit f(x) 'data.txt' via a
...
gnuplot> plot f(x), 'data.txt'
gnuplot> print a
0.207247457905221
gnuplot> quit
```

途中で何度か a の値を変えて表示しなおしているところがあるが, これは適切な初期値を設定するためである . 最終的に図 1 のようなグラフが得られる .

## 2 乱流エネルギーとエネルギー散逸率

大気境界層の速度分布に対応する乱流エネルギー  $k$  とエネルギー散逸率  $\varepsilon$  を求めよう . 境界層内の流れが, 流れ方向に特性が変わらない十分に発達した乱流である場合, 対

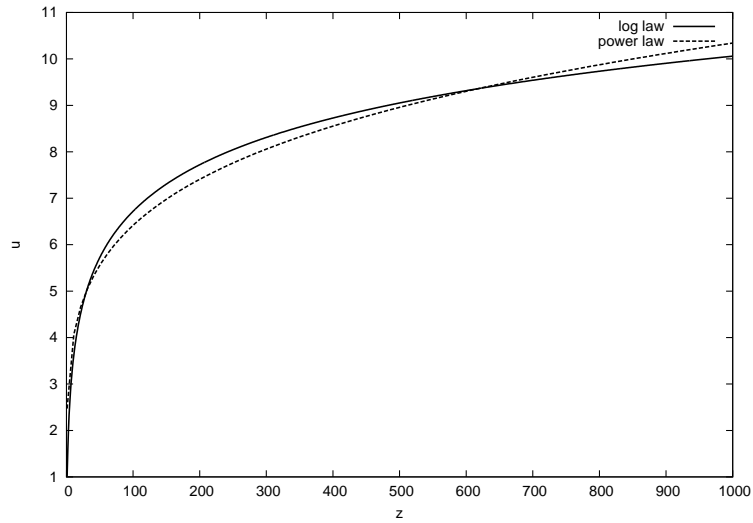


図 1: 速度分布

数則層において乱流エネルギーの生成とエネルギー散逸率との平衡性を仮定できる．

$$v_t \left( \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \right)^2 = \varepsilon \quad (15)$$

ここで， $v_t$  は乱流粘性係数  $\mu_t$  を密度  $\rho$  で割った乱流動粘性係数であり，次式で表される．

$$v_t = C_\mu \frac{k^2}{\varepsilon} \quad (16)$$

$C_\mu$  は定数で  $C_\mu = 0.09$  である．壁面せん断応力  $\tau_w$  を次式で表す．

$$\tau_w = \mu_t \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \quad (17)$$

これより

$$u^{*2} = v_t \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \quad (18)$$

上式および式 (16) から，式 (15) の左辺は

$$\begin{aligned} v_t \left( \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \right)^2 &= v_t \left( \frac{u^{*2}}{v_t} \right)^2 \\ &= \frac{u^{*4}}{v_t} \\ &= \frac{u^{*4}}{C_\mu} \frac{\varepsilon}{k^2} \end{aligned} \quad (19)$$

これより式 (15) は

$$\frac{u^{*4}}{C_\mu} \frac{\varepsilon}{k^2} = \varepsilon \quad (20)$$

であるので

$$k = \frac{u^{*2}}{\sqrt{C_\mu}} \quad (21)$$

速度の対数則分布から

$$\frac{\partial \bar{u}}{\partial z} = \frac{\partial}{\partial z} \left( \frac{u^*}{\kappa} \ln \frac{z - z_g + z_0}{z_0} \right) = \frac{u^*}{\kappa(z - z_g + z_0)} \quad (22)$$

これより  $\varepsilon$  は

$$\varepsilon = \nu_t \left( \frac{\partial \bar{u}}{\partial z} \right)^2 = \frac{u^{*3}}{\kappa(z - z_g + z_0)} \quad (23)$$

## 参考文献

[1] 白倉昌明, 大橋秀雄: 流体力学 (2), コロナ社 (1969).