## 1 滑面壁モデル

壁面隣接セル内で、壁面へ行こう方向に近似した運動量式

$$\frac{\partial}{\partial y^*} \left( (\mu + \mu_t) \frac{\partial U}{\partial y^*} \right) = \frac{\nu^2}{k_P} \left( \frac{\partial}{\partial x} \left( \rho U U \right) + \frac{\partial P}{\partial x} \right)$$

この式の右辺を  $C_U$  とし,

$$\frac{\partial}{\partial y^*} \left( (\mu + \mu_t) \frac{\partial U}{\partial y^*} \right) = C_U \tag{1}$$

ここで,  $y^* \equiv y\sqrt{k_p}/\nu$  乱流渦粘性係数  $\mu_t$  を, 1 方程式モデルのように近似

$$\mu_t = \rho c_\mu k^{1/2} l = \rho c_\mu k^{1/2} c_l y \simeq \alpha \mu y^*$$
 (2)

ここで,  $\alpha = c_l c_u$  とモデル化する. さらに, 粘性低層を考慮して,

$$\mu_t = \max(0, \alpha \mu(y^* - y_v^*)) \tag{3}$$

式1を解析的に積分することが可能. 粘性低層厚さ  $y_v^*$  を境にして

$$\frac{\partial U}{\partial y^*} = \begin{cases} (C_U y^* + A_U)/\mu, & \text{if } y^* < y_v^* \\ \frac{C_U y^* + A_U'}{\mu(1 + \alpha(y^* - y_v^*))}, & \text{if } y^* \ge y_v^* \end{cases}$$
(4a)

これを更に積分すると

$$U = \begin{cases} \frac{1}{2\mu} C_U y^{*2} + \frac{1}{\mu} A_U y^* + B_U, & \text{if } y^* < y_v^* \\ \frac{C_U}{\alpha \mu} + \left( \frac{A_U'}{\alpha \mu} - \frac{C_U}{\alpha^2 \mu} (1 - \alpha y_v^*) \right) \ln(1 + \alpha (y^* - y_v^*)) + B_U', & \text{if } y^* \ge y_v^* \end{cases}$$
(5a)

これに以下の境界条件を導入する. これを用いて, 定数  $A_U, B_U, A_U', B_U'$  を求める.

- 1.  $U|_{y=0} = 0$
- $2. \ U|_{y=y_n} = U_n$
- $3. y^* = y_v^*$  で連続条件