毛管束モデルによる凍土の不凍水量と透水係数の評価

Unfrozen Water Amount and Hydraulic Conductivity in a Bundle of Tubes under Subzero Temperature

○渡辺晋生^{*1} Kunio Watanabe

1. はじめに

凍土中の物質移動を考える際,凍土の不凍水量や不飽和透水係数 を知ることが重要である.凍土中の不凍水量については,これまで にも幾つかの経験的あるいは理論モデルが提案されてきた.また透 水係数については,インピーダンスファクター等を用いて未凍土の 不飽和透水係数から推定することが多い.しかしながら,こうした 不凍水量と透水係数の関係については,未だほとんど説明がなされ ていない.ところで,常温の不飽和土の水分量と透水係数の関係は, しばしば土中間隙を異なる径の毛管の束とみたてた毛管束モデルで 説明される.そこでここでは,毛管束モデルを凍土に適用し,凍土 の温度低下に伴う不凍水量と透水係数の変化を検討する.

2. 理論

2.1 毛管内の水の流れ

半径 R,長さ Lの水で満ちた円筒状の毛管内の水が,両端の圧力 差 ΔP により流れている場合を考える.毛管内の壁面で滑りなしの条 件を仮定すれば,流速 Qはポワズイユ則で示される.次に,この毛 管の中央に,半径 r_i の円筒状の氷が存在する場合を考える.氷表面 においても毛管壁同様に滑りなしの条件を仮定すれば,流速は

$$Q = \frac{\pi \Delta P}{8\eta L} \left[R^4 - r_i^4 + \frac{\left(R^2 - r_i^2\right)^2}{\ln\left(r_i / R\right)} \right]$$
(1)

となる.ここで、ηは粘性係数である.式(1)から毛管内の流速が氷 の発生・成長により急激に低下することがわかる.

2.2 凍土の透水係数

毛管束モデルでは,径の異なる毛管(長さ*L*)の束をねじってまとめ, 長さ $L_{\rm T}$,断面積 $A_{\rm T}$ の土カラムと見なす.このカラム両端に圧力差 $\Delta H = \Delta P / \rho_{\rm S}$ を考えると,ポワズイユ則に従い土カラムに水が流れる.

$$J_{w} = \frac{\pi \rho_{w}g}{8\eta} \frac{\Delta H}{L} \sum_{J=1}^{M} n_{J} R_{J}^{4}$$
(2)

ここで J_w は土カラムの水フラックス、 ρ は水の密度、gは重力加速 度、 N_J は半径 R_J の毛管の数、 $n_J = N_J/A_T$ は単位断面積中の毛管の数、 Mは毛管束を形成する径の異なる毛管のサイズ数である。各径の毛 管の数は、土の保水曲線(マトリックポテンシャル hと水分量 θ の関 係)より求める。すなわち、保水曲線を等間隔の水分量 $\Delta \theta$ で分割し、 この際の $h(\theta)$ を決定し、 $r > R_J = 2\sigma/\rho g h_J$ の毛管内の水は全て排水さ れると見なす。ここで、 σ は空気-水間の界面自由エネルギーである。 したがって、式(2)にこれらの関係を代入し、ダルシー則との相同性 を考えれば、不飽和土の透水係数が導かれる。

$$K(\theta_s - k\Delta\theta) = \frac{\sigma^2 \Delta\theta}{2\eta \rho_w g} \frac{L_T}{L} \sum_{J=1}^M \frac{1}{h_J^2}$$
(3)

次に、上述の毛管束が 0℃以下に置かれた場合を考える.温度 T がバルクの水の凝固点 Tmを下回ると、毛管中央部の水は比較的速や かに凍結し、円筒状の氷を形成する.しかし、毛管壁近傍の水は、 毛管壁の表面力によりバルクの水の凝固点では凍結しない.van der Waals 力のみを考えれば、毛管壁と円筒氷間の不凍水膜厚さ*d*は

$$d = \left[-\frac{A}{6\pi\rho_i L_f} \left(\frac{T_m}{T_m - T} \right) \right]^{1/3} \tag{4}$$

で与えられる。ここでAは Hamaker 定数, L_f は氷の潜熱である. 一 方, 氷の核はある臨界径以下では安定に存在できない. この臨界径 r_{GT} と温度の関係は Gibbs-Thomson 効果で示される. すなわち, $R_J = d(T) < R_{GT}(T)$ のとき $R_{iJ} = 0$ (氷なし), $R_J - d(T) > R_{GT}(T)$ のとき $R_{iJ} = R_J$ - d(T)と見なせば, 式(1)とダルシー則より, 式(5)の凍土の不飽和透 水係数と式(6)の不凍水量が導ける.

$$K\left(\theta_{s}-k\Delta\theta\right)_{\text{frozen}} = \frac{\rho_{w}g\pi}{8\eta} \frac{L_{r}}{L} \sum_{J=1}^{M} n_{J} \left[R_{J}^{4} - r_{iJ}^{4} + \frac{\left(R_{J}^{2} - r_{iJ}^{2}\right)^{2}}{\ln\left(r_{iJ}/R_{J}\right)} \right]$$
(5)

$$\theta_{\text{unfrozen}} = \pi \sum_{J=k+1}^{M} n_J \left(R_J^2 - r_i^2 \right)$$
(6)

実際の土への応用

図1に鳥取砂丘砂と藤の森シルトロームに対して式(5)(6)を適応 して求めた不凍水量と透水係数の関係を示す.この際,両土の保水 曲線には,実測値にフィッティングした van Genuchten 式を用いた. 図中には、カラム実験で求めた実測値も示した.凍土の透水係数は 不凍水量の減少と伴い低下した.毛管束モデルは実測値をよく表し た.透水係数は氷量には依存せず,また不飽和度の影響はわずかだ った.温度が低下すると、砂では細かい間隙が少ないため、比較的 速やかに氷を含む間隙中の流れが支配的になった.一方、シルトロ ームでは、粗間隙に氷が生じると未凍結の微細間隙中の流れが支配 的になり、-10℃においても氷を含む間隙中の流れが全体の流れに占 める割合はわずかであった.間隙が氷を含む場合と含まない場合で は、透水係数の減少傾向が異なった.このため、凍土においては温 度低下にしたがい、透水係数減少傾向に変曲点が生じた.

4. おわりに

毛管束モデルを用いて,凍土中の不凍水量の減少に伴う透水係数 の変化を示した.毛管束モデルは実際の土とはいくつかの点で異な るが,実際の系と等しい性質を多く持つ.毛管束モデルは溶質濃度 の影響の考慮も容易であり,数値モデルへ適応できれば,より現実 的な凍土中の物質移動を再現することが可能になると考えられる.

