

圧密方程式の解法

2階線形偏微分方程式 $A \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + B \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + C \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + D \frac{\partial u}{\partial x} + E \frac{\partial u}{\partial y} + F = 0$

偏微分方程式

$$\frac{\partial u}{\partial T_v} = \frac{\partial^2 u}{\partial \zeta^2} \quad (1.19)$$

解の1次結合も解

$B^2 - 4AC < 0 \Rightarrow$ 楕円型(ellipse)
 $F=0 \Rightarrow$ 同次(homogeneous)

境界条件

at $\zeta = 0, u(0, T_v) = 0 \quad (1.20')$

at $\zeta = 1, \frac{\partial u(1, T_v)}{\partial \zeta} = 0 \quad (1.20'')$

初期条件

at $T_v = 0, u(\zeta, 0) = \Delta\sigma_{z_0} = const. \quad (1.21)$

無次元化距離、時間

$\zeta = \frac{z}{H}, T_v = \frac{c_v t}{H^2} \quad (1.18)$

$0 \leq \zeta \leq 1$ 有限領域

変数分離法
 Method of
 Separation of Variables
 +
 Fourier series

排水境界条件

(1.20') $u(0, T_v) = 0 \Rightarrow u(0, T_v) = e^{-\lambda^2 T_v} A_2 = 0, \therefore A_2 = 0 \quad (*7)$

非排水
 境界条件
 (1.20'')

$\frac{\partial u(\zeta, T_v)}{\partial \zeta} = e^{-\lambda^2 T_v} \{A_1 \lambda \cos(\lambda \zeta) + A_2 \lambda \sin(\lambda \zeta)\}$
 $\frac{\partial u(1, T_v)}{\partial \zeta} = 0 \Rightarrow \frac{\partial u(1, T_v)}{\partial \zeta} = e^{-\lambda^2 T_v} \{A_1 \lambda \cos(\lambda)\} = 0$

$\Rightarrow A_1 \lambda \cos \lambda = 0, A_1 \neq 0 \Leftarrow [A_1 = A_2 = 0 \text{では、} u \text{は常に} 0 \text{、物理的意味なし}]$
 $\Rightarrow \cos \lambda = 0$

ここまで

$A_2 = 0,$
 $A_1 ?$

あるnに対する定数 A_n では、(*6)は周期関数となり、初期条件(1.21)を満足できない。

無限個の n, λ_n について解の1次結合も解で、初期条件を満足する可能性あり。

線型偏微分方程式

(*6) $\Rightarrow u(\zeta, T_v) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n \exp\left[-\left(\frac{2n+1}{2}\pi\right)^2 T_v\right] \sin\left(\frac{2n+1}{2}\pi\zeta\right) \quad (*9)$

I.C. (1.21) $u(\zeta, 0) = \Delta\sigma_{z_0} = const.$

変数分離法:

ζ のみの関数、 T_v のみの関数

$u(\zeta, T_v) = F(\zeta) \cdot \Phi(T_v) \quad (*1)$

$\frac{\partial u}{\partial T_v} = \frac{\partial^2 u}{\partial \zeta^2} \quad (1.19)$

(1.19) $\Rightarrow F(\zeta) \frac{\partial \Phi(T_v)}{\partial T_v} = \Phi(T_v) \frac{\partial^2 F(\zeta)}{\partial \zeta^2} \quad (*2)$

変数分離 $\frac{1}{\Phi(T_v)} \frac{\partial \Phi(T_v)}{\partial T_v} = \frac{1}{F(\zeta)} \frac{\partial^2 F(\zeta)}{\partial \zeta^2} = const = -\lambda^2 \quad (*3)$

常に負になる(ゼロか正では解は物理的意味を持たない)

T_v のみの関数 ζ のみの関数

2つの
 常微分方程式

一般解 $\begin{cases} \frac{d\Phi(T_v)}{dT_v} + \lambda^2 \Phi(T_v) = 0 & (*4) \\ \frac{d^2 F(\zeta)}{d\zeta^2} + \lambda^2 F(\zeta) = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \Phi(T_v) = C_1 e^{-\lambda^2 T_v} \\ F(\zeta) = C_2 \sin(\lambda \zeta) + C_3 \cos(\lambda \zeta) \end{cases} \quad (*5)$

$u(\zeta, T_v) = e^{-\lambda^2 T_v} \{A_1 \sin(\lambda \zeta) + A_2 \cos(\lambda \zeta)\} \quad (*6)$
 B.C.(1.20') & (1.20'')

$u(\zeta, 0) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n \sin\left(\frac{2n+1}{2}\pi\zeta\right) = \Delta\sigma_{z_0} = const \quad (*10)$

両辺に $\sin\left(\frac{2m+1}{2}\pi\zeta\right) \quad (m=0,1,2,\dots,\infty)$ を掛け0→1まで積分

$\sum_{n=0}^{\infty} A_n \int_0^1 \sin\left(\frac{2n+1}{2}\pi\zeta\right) \sin\left(\frac{2m+1}{2}\pi\zeta\right) d\zeta = \Delta\sigma_{z_0} \int_0^1 \sin\left(\frac{2m+1}{2}\pi\zeta\right) d\zeta \quad (*11)$

$\int_0^1 \sin(m\pi x) \sin(n\pi x) dx = -\int_0^1 \frac{1}{2} [\cos\{(m+n)\pi x\} - \cos\{(m-n)\pi x\}] dx$
 $= -\frac{1}{2} \left[\frac{\sin(m+n)\pi x}{(m+n)\pi} - \frac{\sin(m-n)\pi x}{(m-n)\pi} \right]_0^1 = \begin{cases} (m \neq n) : 0 \\ (m = n) : -\frac{1}{2} \int_0^1 (\cos 2n\pi - 1) dx = \frac{1}{2} \end{cases}$

直交関数: orthogonal function

$\frac{1}{2} A_m = -\Delta\sigma_{z_0} \left[\frac{\cos\left(\frac{2m+1}{2}\pi\zeta\right)}{\frac{2m+1}{2}\pi} \right]_0^1 = \Delta\sigma_{z_0} \frac{1}{\frac{2m+1}{2}\pi} \Rightarrow A_m = \frac{2}{a_n} \Delta\sigma_{z_0}, \left(a_n = \frac{2n+1}{2}\pi \right) \quad (*12)$

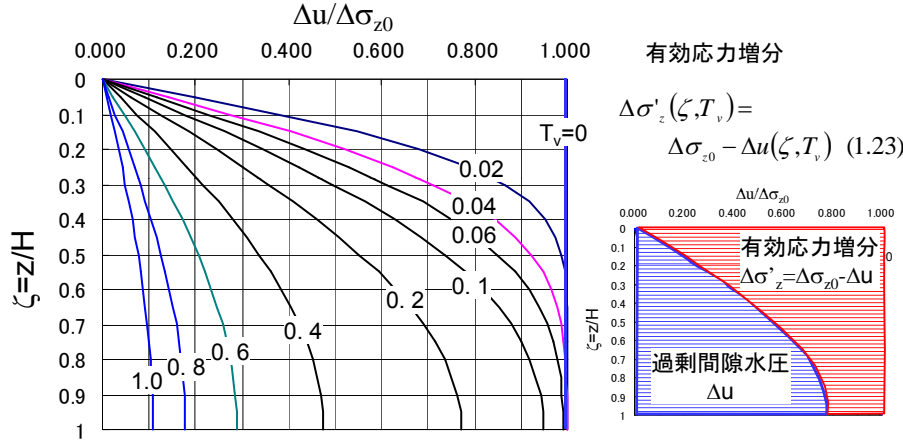
(*12) \Rightarrow (*9) $u(\zeta, T_v) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{2\Delta\sigma_{z_0}}{a_n} \exp(-a_n^2 T_v) \sin(a_n \zeta), \left(a_n = \frac{2n+1}{2}\pi \right) \quad (1.22)$

B.C.(1.20)、I.C.(1.21)における圧密方程式(1.19)の解

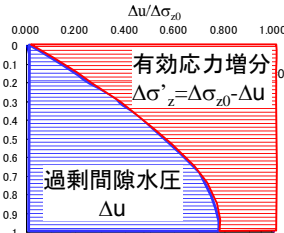
圧密方程式の解

ある時間における過剰間隙水圧の分布 => 等時線 (isochrone)

注意: この Δu は(1.22)式の u と同じ



$$\Delta\sigma'_z(\zeta, T_v) = \Delta\sigma_{z0} - \Delta u(\zeta, T_v) \quad (1.23)$$



1.4 圧密変形(沈下)、圧密度

$$\Delta\varepsilon_z = m_v \Delta\sigma'_z \quad (1.2') \quad \Delta\varepsilon_z = m_v \Delta p \quad (1.2) \quad \Delta p: \text{圧密圧力増分} (\Delta\sigma_z \text{と同じ})$$

$$(1.23) \rightarrow \Delta\varepsilon_z = m_v (\Delta\sigma_{z0} - \Delta u) \quad (1.2'')$$

圧密沈下量 ΔS =変形量:鉛直ひずみを圧縮層厚さ h 間で積分

$$\begin{aligned} \Delta S &= \int_0^h \Delta\varepsilon_z dz = h \int_0^1 m_v (\Delta\sigma_{z0} - \Delta u) d\zeta \\ &= m_v \left[\Delta\sigma_{z0} h - h \int_0^1 \Delta u d\zeta \right] \\ \Delta u_m: \text{過剰間隙水圧の平均値} & \left[\Delta\sigma_{z0} h \left(1 - \frac{1}{\Delta\sigma_{z0}} \int_0^1 \Delta u d\zeta \right) \right] \\ \Delta u_{t=0}: \text{初期過剰間隙水圧} & \left[\Delta\sigma_{z0} h \left(1 - \frac{\Delta u_m}{\Delta u_{t=0}} \right) \right] \end{aligned} \quad (1.24)$$

$$\Delta S \begin{cases} = 0, & t=0 \\ (\because \Delta u = \Delta\sigma_{z0}) \\ = m_v \Delta\sigma_{z0} h, & t=\infty \\ (\because \Delta u = 0) \end{cases} \quad (1.25)$$

沈下量: 土層全体の全応力増分に対する有効応力増分の割合に比例 **条件??**
($\Delta\sigma_{z0}h$)

<圧密問題> 圧密の進行速度 Ex) 90%圧密量にかかる時間
圧密度 = 沈下量 最終沈下量 (=100%沈下量)
(degree of consolidation) ΔS_f

圧密度 $U(t) = \Delta S(t) / \Delta S_f \quad t \Rightarrow T_v$

$$(1.24) \Rightarrow U(T_v) = 1 - \frac{\int_0^1 \Delta u(\zeta, T_v) d\zeta}{\Delta u_{t=0}}$$

$$(1.25) \Rightarrow U(T_v) = 1 - \frac{\int_0^1 \Delta u(\zeta, T_v) d\zeta}{\Delta u_{t=0}}$$

$$= 1 - \frac{1}{\Delta\sigma_{z0}} \int_0^1 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{2\Delta\sigma_{z0}}{a_n} \exp(-a_n^2 T_v) \sin(a_n \zeta) d\zeta$$

$$= 1 - \sum_{n=0}^{\infty} \frac{2}{a_n} \exp(-a_n^2 T_v) \int_0^1 \sin(a_n \zeta) d\zeta \quad a_n = \frac{2n+1}{2} \pi$$

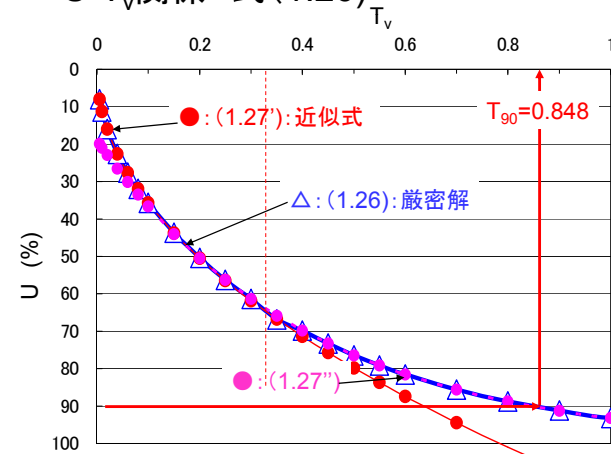
$$= 1 - \sum_{n=0}^{\infty} \frac{2}{a_n^2} \exp(-a_n^2 T_v) \quad 1/a_n$$

$$U(T_v) = 1 - \frac{8}{\pi^2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^2} \exp\left(-\left(\frac{2n+1}{2}\pi\right)^2 T_v\right) \quad (1.26)$$

級数第一項

$$\begin{cases} T_v \text{が小さいとき} \\ U(T_v) \approx 2\sqrt{\frac{T_v}{\pi}} \quad (T_v < 0.3) \quad (1.27') \\ T_v \text{が大きいとき} \\ U(T_v) \approx 1 - \frac{8}{\pi^2} \exp\left(-\frac{\pi^2}{4} T_v\right) \quad (1.27'') \end{cases}$$

U-Tv関係 式(1.26)



これは、式(1.20)、式(1.21)の解

U~Tv関係は初期条件、境界条件に依存

実際の圧密時間、沈下量
Ex) 90%圧密時間(t_{90})
沈下量(ΔS_{90})

$$T_{90} (= T_v \text{ at } U=90\%) = 0.848$$

最大排水長

$$(1.18) \quad T_v = \frac{c_v t}{H^2} \Rightarrow t_{90} = \frac{T_{90} H^2}{c_v}$$

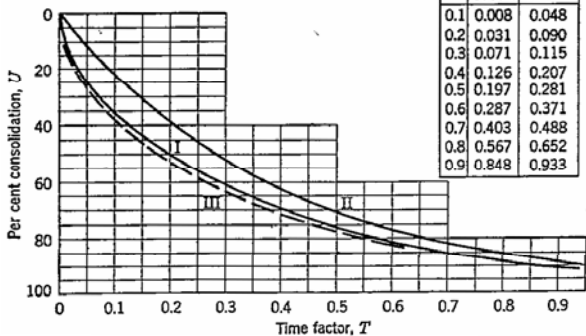
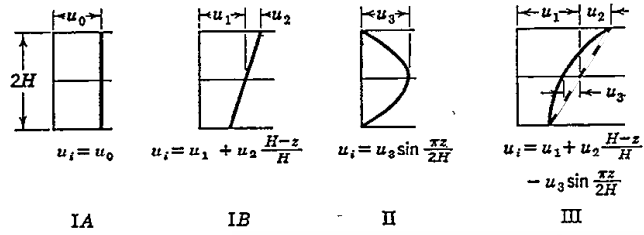
$$\Delta S_{90} = 0.9 m_v \cdot h \cdot \Delta\sigma_{z0}$$

粘土層厚

両端排水: $H = h/2$
片端排水: $H = h$

m_v 、 c_v の決定法: 標準圧密試験
定ひずみ圧密試験

異なる初期条件のU-T関係 (Taylor: 1948)

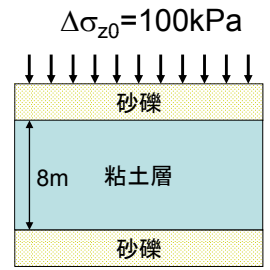


本日のTechnical terms

- 変数分離法 : method of separation of variables
- 等時線 : isochrone
- 圧密度 : degree of consolidation

課題(11/4_②)

常時、排水条件が成り立つ透水性が大きい砂礫層に挟まれた厚さ8mの粘土層がある。この上に盛土荷重 ($\Delta\sigma_{z0}=100\text{kPa}$) が作用した。



- この粘土の $m_v=0.0002\text{m}^2/\text{kN}$ 、 $c_v=0.01\text{m}^2/\text{day}$ として90%圧密に要する時間 (t_{90}) とその時の沈下量 (ΔS_{90}) を求めよ。
- 下端が非排水面の場合、 t_{90} は両端排水の場合に比べて何倍になるか？