

1. まえがき 二層地盤あるいは道路舗装などのように、地盤上に板があるとみなせる構造物に何らかの動荷重が作用する場合の板-地盤系の相互作用の問題の一つとして、前者は先に、Bernoulli-Euler 型の板を対象にして解析を行なった。しかし、これを舗装問題はともかく、二層地盤に直接適用するにはかなり不合理な面があり、ここに、二層地盤に対する一つの近似解法を提示するものである。二層地盤を厳密に取り扱うことは複雑であり、板の変形にせん断力の影響を考慮し、せん断力に回転の項を加えた板 (Timoshenko type plate) 理論は二層地盤の特性をかなり近似的に表現出来るといわれている²⁾。本論文は、このような板に、前回と同様、円型等分布荷重が周期的に作用する場合、地盤を半無限弾性体と仮定して解析を行なったのである。

2. 解法 図-1において、板の振動は次式で与えられる³⁾。

$$\left(\nabla^2 - \frac{\rho}{G} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \right) \left(D \nabla^2 - \frac{\rho_1 H^3}{12} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \right) \bar{w} + \rho_1 H \frac{\partial^2 \bar{w}}{\partial t^2}$$

$$= \left(1 - \frac{D}{G H} \nabla^2 + \frac{\rho_1 H^2}{12 G} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \right) \bar{p}$$

∴

$$G = k^2 G_1, \quad \bar{p} = \bar{p}_2 - \bar{p}_1, \quad \nabla^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{\partial^2}{\partial \theta^2}$$

\bar{p}_2 : 上載荷重, \bar{p}_1 : 地盤反力

変形の対称条件および定常状態を考えれば、上式は

$$\left[\left(\nabla^2 + \frac{\rho_1 H^3}{12 D} p^2 \right) \left(\nabla^2 + \frac{\rho_1}{G} p^2 \right) - \lambda^2 \right] \cdot W(r) \tag{1}$$

$$= \frac{1}{D} \left(1 - \frac{D}{G H} \nabla^2 - \frac{\rho_1 H^2}{12 G} p^2 \right) [Q_2(r) - Q_1(r)]$$

$$\therefore \lambda^2 = \rho_1 H p^2 / D, \quad \bar{w} = W(r) e^{i p t}, \quad \bar{p} = [Q_2(r) - Q_1(r)] e^{i p t}$$

地方、半無限弾性体による変位、応力は

$$w = \left[A_0 \frac{\alpha}{r^2} e^{-\alpha z'} - C_0 \frac{k^2}{r^2} e^{-\beta z'} \right] H_0^{(2)}(kr) e^{i p t}$$

$$Q_z = G \left[A_0 \frac{-2k^2 + j^2}{r^2} e^{-\alpha z'} + 2C_0 \frac{\beta k^2}{r^2} e^{-\beta z'} \right] H_0^{(2)}(kr) e^{i p t} \tag{2}$$

$$Q_r = G \left[A_0 \frac{2\alpha}{r^2} e^{-\alpha z'} - C_0 \frac{k^2 + \beta^2}{r^2} e^{-\beta z'} \right] \frac{\partial H_0^{(2)}(kr)}{\partial r} e^{i p t}, \quad Q_{z\theta} = 0$$

∴

$$k^2 = \alpha^2 + \beta^2 = \rho^2 + j^2, \quad h = \rho / \sqrt{2}, \quad j = \rho / \sqrt{2}, \quad z' = z - H/2$$

なお、上式において $z' \rightarrow \infty$ とは変位、応力が 0 となるのは進行波に限られるので、 α, β は正の実数および正の虚数を意味する。

板と地盤との接触面 ($z=0$) に2次のような連続条件式を考える。

$$[w]_{z=0} = \bar{w}, \quad [Q_z]_{z=0} + \bar{p}_1 = 0, \quad [Q_r]_{z=0} = 0 \tag{3}$$

また、上載荷重 \bar{p}_2 を Fourier-Bessel 積分にて表示すれば

$$Q_2(r) = \frac{P}{\pi r_0} \int_0^\infty J_1(kr) J_0(kr) dk \tag{4}$$

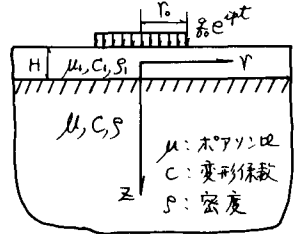


図-1

式(1), (2), (3)より積分定数A, Cを決定し, 板の上面および下面の地盤の応力 Q_2 を求め, 結局, 次式で与えられる。

$$\bar{w} = \frac{PH^2}{\pi DR_0} \int_0^{\infty} U(\gamma) d\gamma \cdot e^{\tau Pt}, \quad U(\gamma) = \frac{\gamma(1 + \Xi(\gamma))}{K(\gamma) - \Xi(\gamma)} J_1(\gamma a_0) J_0(\gamma a) \quad (5)$$

$$Q_2 = \frac{P\bar{q}}{\pi D} H \int_0^{\infty} V(\gamma) d\gamma \cdot e^{\tau Pt}, \quad V(\gamma) = \frac{a_0}{R_0} \frac{1 + \Xi(\gamma)}{K(\gamma) - \Xi(\gamma)} \Omega(\gamma) J_1(\gamma a_0) J_0(\gamma a) \quad (6)$$

$$\begin{aligned} K(\gamma) &= \gamma^2 \epsilon^2 \gamma^4 - 6 \frac{\bar{p}}{\bar{q}} (1 - \mu_1) \epsilon \gamma - 6 \frac{1 - \mu_1}{\bar{q}} R(\gamma), & R(\gamma) &= (2\gamma^2 - 1)^2 - 4\gamma^2 \nu \nu' \\ \Xi(\gamma) &= 6 \frac{1 - \mu_1}{\bar{q}} \Xi(\gamma) R(\gamma) + \frac{\bar{p}}{2\bar{q}} (1 - \mu_1) \left(1 + \frac{2}{k^2(1 - \mu_0)}\right) \epsilon^2 \nu \gamma^2 - \frac{1 - \mu_1}{2k^2} \left(\frac{\bar{p}}{\bar{q}}\right)^2 \epsilon^2 \nu \\ \Xi(\gamma) &= \frac{\epsilon^2}{6(1 - \mu_1)k^2} \gamma^2 - \frac{\epsilon^2 \bar{p}}{12k^2 \bar{q}}, & \Omega(\gamma) &= (2\gamma^2 - 1)^2 e^{-\nu \gamma^2} - 4\gamma^2 \nu \nu' e^{-\nu \gamma^2}, & \nu &= (\gamma^2 - \beta^2) \gamma^2 \\ \nu' &= (\gamma^2 - 1) \gamma^2, & \beta &= R_0 / \bar{q}, & \epsilon &= a_0 / R_0 = \beta H, & a_0 &= R_0 \beta, & a &= \nu \beta, & R_0 &= R_0 / H, & \bar{q} &= \bar{q}_0 / \bar{q}, & \bar{p} &= \bar{p}_0 / \bar{q}, & \delta &= R_0 / \bar{q} \end{aligned}$$

3. 算例 $\mu_1 = 1/6, \mu_0 = 1/4 (\lambda = \bar{q}), \bar{q} = 2.3 \text{ g/cm}^2,$

$\bar{p} = 1.8 \text{ g/cm}^2$ および $R_0 = 1.0$ とし, $\bar{K} = C/\bar{c}$ および a_0 の種々の値に対し, 荷重中心点 ($a=0$) における板上面の \bar{w} および地盤の応力 Q_2 を求めれば次の通りである。

式(5), (6)の被積分函数は, \bar{K} と a_0 を表-1に示すような極限値を有し, したがって, この発散積分を何らかの形で正則化するような積分路を逆選しなければならないが, \bar{K} と a_0 の (無限遠の) 条件を満足するよう図-2に示すような積分路を逆選。

このとき, 式(5), (6)の積分は, \bar{K} と a_0 を

$$[\bar{w}]_{a_0} = \frac{PH^2}{\pi DR_0} \left[\int_{\bar{K}} \int_{a_0} U(\gamma) d\gamma - \epsilon \pi \text{Res}(U(\gamma); \bar{K}) \right] \cdot e^{\tau Pt}$$

の形で表わされ, 上式の数値計算の結果を

$$[\bar{w}]_{a_0} = \frac{PH^2}{\pi DR_0} \left[f_1(\bar{K}, a_0) + i f_2(\bar{K}, a_0) \right] \cdot e^{\tau Pt}$$

$$[Q_2]_{a_0} = \frac{P\bar{q}}{\pi D} H \left[h_1(\bar{K}, a_0) + i h_2(\bar{K}, a_0) \right] e^{\tau Pt}$$

で示し, その一部を図-3に示す。

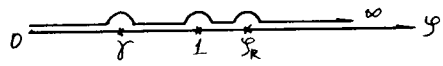


図-2

(参考文献)

- 1) 横田, "垂直周期荷重による弾性地盤上の板の相互作用", 九大工学集報, 第45巻, 第2号, 昭和47年3月
- 2) J. D. Achenbach "Free Waves in a plate supported by a Semi-Infinite Continuum", Jour. of Appl. Maths, June 1967, Vol 34.
- 3) R. D. Mindlin, "Influence of Rotatory Inertia and Shear on Flexural Motion of Isotropic, Elastic Plates", Jour. of Appl. Maths, Vol 18, 1951

表-1

\bar{K}	a_0	\bar{q}
10	0.1	1.1124996361200
	0.2	1.1362609009350
	0.3	1.1512489034030
	0.4	1.1516748772778
	0.5	1.1383396822024
	0.6	1.1163203079226
	0.7	1.0908116817397
	0.8	1.0653596044242
	0.9	1.0421300953558
	1.0	1.0225708722415
10 ²	0.1	1.0635320194521

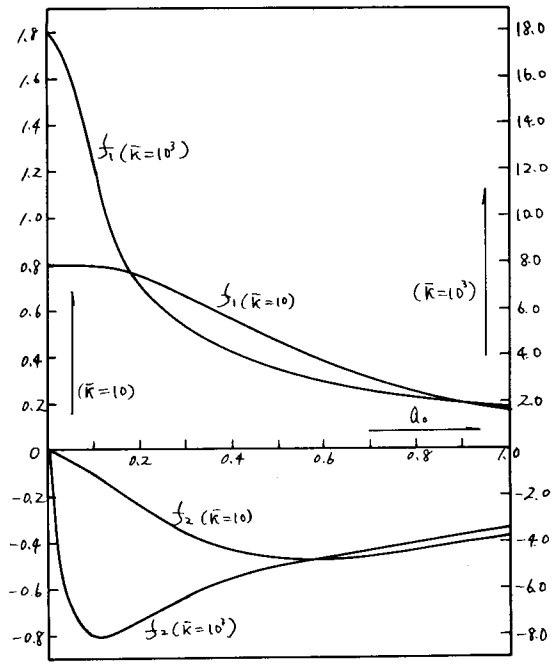


図-3