

振動台に設置された実験箱の動的応答解析について

澤 田 知 之*・能 町 純 雄**・近 藤 崇***

On Dynamic Responsable Analysis of the Test-box
on the Shaking Table

Tomoyuki SAWADA, Sumio G. NOMACHI and Takashi KONDO

要 旨

振動台上の実験箱の動的解析を板の2次元的振動問題として捉え、この板の振動を組み合わせて箱（3次元）の強制振動に対する解を積分変換を用いて求めたものを報告するものである。

Abstract

We can write the dynamic displacement and acceleration of the test-box on a shaking table, as the plain strain state equilibrium by means of two dimentional Elastic Integration Kernel.

1. はじめに

筆者等は、振動台上の斜面モデルや地震モデルにおける地盤時破壊¹⁾や地震時土圧²⁾の発表を行って来ている。前回の報告³⁾では、実験装置の周波数特性を考察した結果を述べたが本稿では振動台上に設置される実験箱そのものを取り上げ動的解析を行った理論解を報告するものである。

2. 振動台に設置された実験箱の動的応答解析

板のたわみを w 、振動台の入力変位を $u_0 \sin \omega t$ とする。いま振動台による板 I の応答を考えるに、板 I は側板 II、III と底板 IV と接合されており上辺 ($x=a$) は自由辺となっている。（図-1 参照）。

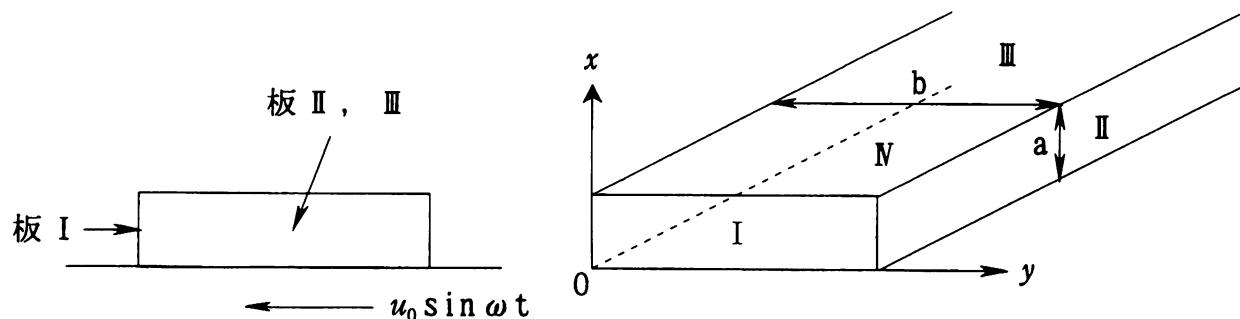


図-1 振動台に設置された箱の動的応答解析

* 教 授 環境都市工学科

** 名誉教授 北海道大学

*** 助 手 環境都市工学科

板の x, y 方向断面の直応力による曲げモーメントを M_x, M_y とし、せん断力によるモーメントを M_{xy} とすれば、

$$M_x = -D \left[\frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \nu \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right] \quad (1)$$

$$M_y = -D \left[\frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + \nu^2 \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \right] \quad (2)$$

$$M_{xy} = -D(1-\nu) \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \quad (3)$$

ただし、 $D = \frac{E h^3}{12(1-\nu^2)}$

E : 板の弾性常数

h : 板厚

ν : 板のポアソン比

従って、力の釣り合式は

$$\frac{\partial^2 M_x}{\partial x^2} + 2 \frac{\partial^2 M_{xy}}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 M_y}{\partial y^2} = \rho h \omega^2 u_0 \sin \omega t \quad (4)$$

ω は入力加速度の振動角速度 (radian/sec)

(4)式に $\sin \omega t \cdot \sin \frac{m\pi}{a} x \cdot \sin \frac{n\pi}{b} y$ を積分核 (Integration kernel) とする積分変換を施せば、その逆変換として次の強制振動解が得られる。

$$w = \frac{4}{ab} \sum_m \sum_n \frac{\sin \omega t \cdot \sin \frac{m\pi}{a} x \cdot \sin \frac{n\pi}{b} y}{D \cdot \Omega_{mn}} \left[\frac{ab \rho h u_0 \omega^2 (1 - (-1)^m)(1 - (-1)^n)}{\pi^2 mn} \right. \\ \left. + \frac{m\pi}{a} \{(-1)^m S_n[(\bar{M}_x)_{x=a}] - S_n[(\bar{M}_x)_{x=0}]\} + D \left\{ \left(\frac{m\pi}{a} \right)^3 + (2-\nu) \frac{m\pi}{a} \cdot \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 \right\} \right. \\ \times \{(-1)^m S_n[\bar{w}_{ay}] - S_n[\bar{w}_{by}]\} + D \left\{ \left(\frac{n\pi}{b} \right)^3 + (2-\nu) \left(\frac{m\pi}{a} \right)^2 \left(\frac{n\pi}{b} \right) \right\} \\ \times \{(-1)^n S_m[\bar{w}_{xb}] - S_m[\bar{w}_{xa}]\} \right] \quad (5)$$

上式中、

$$\Omega_{mn} = \left\{ \left(\frac{m\pi}{a} \right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 \right\}^2 - \frac{\omega^2 \rho h}{D} = \left\{ \left(\frac{m\pi}{a} \right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 \right\}^2 - \lambda^2$$

$$\bar{M}_x \sin \omega t = M_x, \quad \bar{w}_a \sin \omega t = w, \quad \bar{w}_b \sin \omega t = w_b, \quad \lambda^2 = \omega^2 \rho h / D$$

$$S_n[(\bar{M}_x)_{x=a}] = \int_0^b (\bar{M}_x)_{x=a} \cdot \sin \frac{n\pi}{b} y dy$$

$$S_n[\bar{w}_a] = \int_0^b \bar{w}_a \cdot \sin \frac{n\pi}{b} y dy$$

$$S_n[(\bar{M}_y)_{y=b}] = \int_0^a (\bar{M}_y)_{y=b} \cdot \sin \frac{m\pi}{a} x dx$$

$$m, n = 1, 2, 3, \dots \quad \text{整数}$$

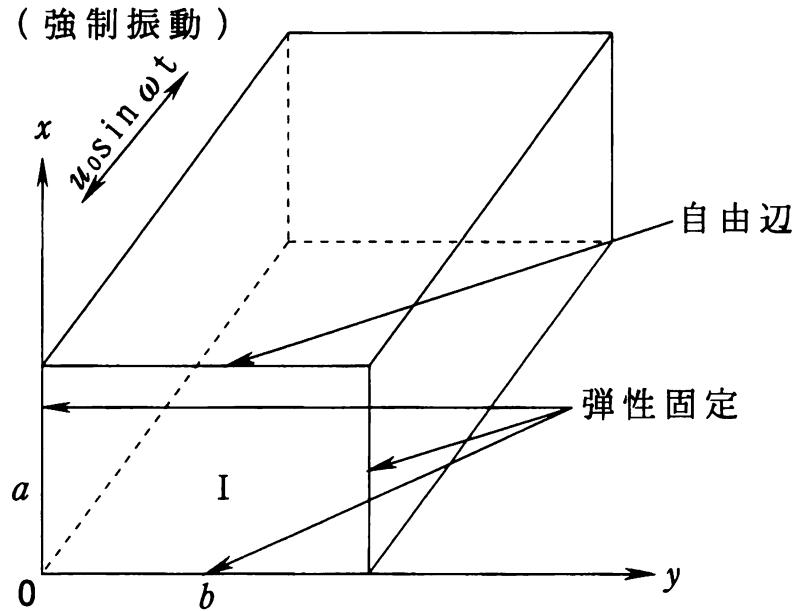


図-2 平板Iの境界条件

図-2の板Iでは、

$x = a$: 自由辺

$$M_x = 0 \quad (\text{i}), \quad R_x = 0 \quad (\text{ii})$$

$x = 0$ で底板との接合を次のように仮定する。

$$w = 0 \quad (\text{iii}), \quad M_x = K_o \frac{\partial w}{\partial x} \quad (\text{iv})$$

$y=0, b$ で側板との接合部を上式にならない

$$w = 0 \quad (\text{v}), \quad M_y = K_I \cdot \left[\frac{\partial w}{\partial x} \right] \quad (\text{vi})$$

(iv) と (vi) は弹性固定と考え、辺長にわたり、固定度一定と仮定したものであるが

$$K_o, K_I = 0 \quad \text{三辺支持の仮定}$$

$$K_o = \infty, K_I = 0 \quad y \text{ 方向二辺単純支持, 底辺固定}$$

などの仮定も考えられる。

$$\text{(ii) 式は, } R_x = -D \left[\frac{\partial^3 w}{\partial x^3} + (2 - \nu) \frac{\partial^3 w}{\partial x \partial y^2} \right]$$

さらに解式を簡単にするため次のようにおく、

$$\left. \begin{aligned} S_n[(\bar{M}_x)_{x=a}] / D &= A_n, & S_n[\bar{w}_a] &= A'_n \left[\frac{b}{n\pi} \right]^2 \\ S_n[(\bar{M}_y)_{y=b}] / D &= B'_m - B_m, & S_n[(\bar{M}_y)_{y=0}] / D &= B'_m + B_m \end{aligned} \right\}$$

解式中の級数の Closed Form の誘導

$$w_{y=b} = 0, \quad w_{y=0} = 0, \quad w_{x=0} = 0, \quad (M_x)_{x=a} = 0$$

を代入すれば (5) 式は

$$\begin{aligned} w = & \frac{b}{4a} \sum_m \sum_n \frac{\sin \omega t \cdot \sin \frac{m\pi}{a} x \cdot \sin \frac{n\pi}{b} y}{\Omega_{mn}} \left[\frac{abphu_0 \omega^2 (1 - (-1)^m) (1 - (-1)^n)}{\pi^2 D m n} \right. \\ & + \frac{m\pi}{a} \cdot A_n + \left\{ \left(\frac{m\pi}{a} \right)^3 + (2 - \nu) \left(\frac{m\pi}{a} \right) \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 \right\} (-1)^m \cdot A'_n \left(\frac{b}{n\pi} \right)^2 \\ & \left. - \frac{n\pi}{b} \left\{ (1 - (-1)^n) B_m + (1 + (-1)^n) B'_m \right\} \right] \end{aligned} \quad (6)$$

となる。An, An', Bm, Bm' は上記 (vii) に示してある。

1) (6) 式中の A_n の級数は x/a = ξ として

$$\begin{aligned} \frac{4}{ab} \sum_m \frac{\frac{m\pi}{a} \cdot \sin \frac{m\pi}{a} x}{\Omega_{mn}} &= \frac{4}{ab} \sum_m \left[\frac{m\pi}{a} \cdot \sin(m\pi\xi) \frac{1}{2\lambda} \left\{ \frac{1}{\left(\frac{m\pi}{a} \right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 - \lambda} - \frac{1}{\left(\frac{m\pi}{a} \right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 + \lambda} \right\} \right. \\ &\quad \left. \frac{m\pi}{a} \right] \\ \text{いま, } \frac{a}{\left(\frac{m\pi}{a} \right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 - \lambda} &= \frac{a}{\pi} \frac{m}{m^2 + \mu_n^2} \quad ; \quad \mu_n^2 = \alpha_n^2 - \frac{\lambda a^2}{\pi^2} \\ \frac{a}{\left(\frac{m\pi}{a} \right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 - \lambda} &= \frac{a}{\pi} \frac{m}{m^2 + \mu_n^2} \quad ; \quad \mu_n^2 = \alpha_n^2 - \frac{\lambda a^2}{\pi^2} \\ (\alpha_n = \frac{an}{b}) \end{aligned} \quad (7)$$

おけば、(7) 式は、 $\xi = x/a$ として、

$$\begin{aligned} \frac{4}{ab} \sum_m \frac{\frac{m\pi}{a} \sin(m\pi\xi)}{\Omega_{mn}} &= \frac{2}{\pi b \lambda} \sum_m \sin(m\pi\xi) \left(\frac{m}{m^2 + \mu_n^2} - \frac{m}{m^2 + \mu_n^2} \right) \\ &= \frac{1}{b\lambda} \left[\frac{sh\{\pi\mu_n(1-\xi)\}}{sh(\pi\mu_n)} - \frac{sh\{\pi\mu_n(1+\xi)\}}{sh(\pi\mu_n)} \right] = \frac{1}{b\lambda} P_n(\xi) \end{aligned} \quad (8)$$

2) $A'_n b^2 / (n\pi)^2$ の係数は

$$\begin{aligned}
 & \frac{4}{ab} \sum_m \sin(m\pi\xi) \cdot (-1)^m \frac{m\pi \left\{ \left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 \right\} + (1-\nu) \left(\frac{m\pi}{a} \right) \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2}{\Omega_{mn}} \\
 & = \frac{4}{ab} \sum_m \sin(m\pi\xi) \cdot (-1)^m \frac{\left(\frac{m\pi}{a}\right)}{2} \left\{ \frac{1}{\left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 - \lambda} + \frac{1}{\left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 + \lambda} \right. \\
 & \quad \left. + \frac{(1-\nu)}{2\lambda} \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 \left[\frac{1}{\left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 - \lambda} + \frac{1}{\left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 + \lambda} \right] \right\} \tag{9}
 \end{aligned}$$

(9) 式の第 1 項は

$$\begin{aligned}
 & \frac{2}{\pi b} \sum_m \sin(m\pi\xi) \cdot (-1)^m \left[\frac{m}{m^2 + \mu_n^2} + \frac{m}{m^2 + \mu_n'^2} \right] \\
 & = -\frac{1}{b} \left[\frac{sh(\pi\mu_n\xi)}{sh(\pi\mu_n)} + \frac{sh(\pi\mu_n'^2)}{sh(\pi\mu_n')} \right] = -\frac{1}{b} Q_n(\xi) \tag{10}
 \end{aligned}$$

同じく第 2 項は

$$\begin{aligned}
 & \frac{2}{\pi b \lambda} (1-\nu) \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 \sum_m \sin(m\pi\xi) \cdot (-1)^m \left[\frac{m}{m^2 + \mu_n^2} - \frac{m}{m^2 + \mu_n'^2} \right] \\
 & = -\frac{2(1-\nu)}{\pi b \lambda} \left(\frac{n\pi}{b} \right)^2 \left[\frac{sh(\pi\mu_n\xi)}{sh(\pi\mu_n)} - \frac{sh(\pi\mu_n'\xi)}{sh(\pi\mu_n')} \right] = -\frac{(1-\nu)}{b\lambda} \frac{n\pi}{b} \cdot P_n(\xi) \tag{11}
 \end{aligned}$$

3) Bm, Bm' に伴う級数の Closed Form

$$\frac{4}{ab} \sum_n \frac{\sin\left(\frac{n\pi}{b}y\right) \cdot \frac{n\pi}{b} \{1 \mp (-1)^n\}}{\Omega_{mn}} = \frac{2}{\lambda ab} \sum_n \frac{n\pi}{b} \cdot \sin \frac{n\pi}{b} y \left\{ \frac{1}{\left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 + \left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 - \lambda} - \frac{1}{\left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 + \left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 + \lambda} \right\}$$

$(1 - (-1)^n)$ が Bm , $(1 + (-1)^n)$ が Bm' に対応する。

nについての Closed Form

$$\sum_n \frac{(1 - (-1)^n) \frac{n\pi}{b} \cdot \sin(n\pi\eta)}{\left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 + \left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 - \lambda} = \frac{b}{\pi} \sum_n \frac{(1 - (-1)^n) n \cdot \sin(n\pi\eta)}{n^2 + y_m^2}$$

$$= \frac{b}{2} \frac{sh\{\pi y_m(1-\eta)\} + sh(\pi y_m \eta)}{sh(\pi y_m)}$$

$$\sum_n \frac{(1 - (-1)^n) \frac{n\pi}{b} \cdot \sin(n\pi\eta)}{\left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 + \left(\frac{m\pi}{a}\right)^2 - \lambda} = \frac{b}{\pi} \sum_n \frac{(1 - (-1)^n) n \cdot \sin(n\pi\eta)}{n^2 + y_m^2}$$

$$= \frac{b}{2} \frac{sh\{\pi y_m(1-\eta)\} + sh(\pi y_m \eta)}{sh(\pi y_m)}$$

ただし、 $\begin{cases} y_m^2 \\ y_n^2 \end{cases} = \beta_m^2 \mp \frac{\lambda b^2}{\pi^2}, \quad \beta_m = \frac{b m}{a}, \quad \eta = \frac{y}{b}$

$$\therefore \frac{4}{ab} \sum_n \frac{\frac{n\pi}{b} \cdot \sin(n\pi\eta)}{\Omega_{mn}} = \frac{1}{a\lambda} \left[\frac{sh\{\pi y_m(1-\eta)\}}{sh(\pi y_m)} - \frac{sh\{\pi y_m(1-\eta)\}}{sh(\pi y_m)} \right] = P_m(\eta) \frac{1}{a\lambda} \quad (12)$$

とおけば、

$$\frac{4}{ab} \sum_n \frac{\sin\left[\frac{n\pi}{b} y\right] \cdot \frac{n\pi}{b} (1 \mp (-1)^m)}{\Omega_{mn}} = (P_m(\eta) \pm P_m(1-\eta)) \frac{1}{a\lambda} \quad (13)$$

従って、(6)式は $w = \bar{w} \sin \omega t$ とおいて

$$\begin{aligned} w &= \left[\sum_m \left\{ A_m \frac{1}{b\lambda} P_m(1-\xi) - A_m \frac{b}{(n\pi)^2} Q_m(\xi) + (1-\nu) \frac{1}{b\lambda} P_m(\xi) \right\} \sin(n\pi\xi) \right. \\ &\quad \left. + \sum_m \left\{ B_m (P_m(\eta) + P_m(1-\eta)) + B_m (P_m(\eta) - P_m(1-\eta)) \right\} \frac{1}{a\lambda} \sin(m\pi\xi) \right] \\ &\quad + \frac{p\bar{w}\omega^2}{D} \sum_m \sum_n \frac{\sin(m\pi\xi) \cdot \sin(n\pi\eta) \cdot (1 - (-1)^m) \cdot (1 - (-1)^n)}{\pi^2 m n \cdot \Omega_{mn}} \end{aligned} \quad (14)$$

境界条件によって(14)式中の B_m, B_m', A_n, A_n' , を求めて応答加速度 $(u + \bar{w}) \omega^2$

が求められる。 $u \omega^2$ は入力加速度で ω は入力角速度である。

参考文献

- 1) 澤田知之：地震時斜面破壊の理論解析と模型実験, 苫小牧高専紀要, 第31号, pp. 79-88, 1996.
- 2) 澤田知之：振動時地盤の動的側壁圧に関する模型実験, 苫小牧高専紀要, 第31号, pp. 89-93, 1996.
- 3) 澤田・能町・近藤：振動台上の砂箱内地盤モデルにおける動的応力と変位の弾性解, 苫小牧高専紀要, 第32号, pp. 95-111, 1997.

(平成9年11月28日受理)

