

信州大学工学部 学生員の大工俊之  
正員草間零志

I. まえがき 最近、小田桐、能町、角田<sup>1)</sup>によって、Voigt(Kelvin)モデルからなる2径向連続ばかりに单一走行荷重が作用したときの動的応答について発表がなされている。筆者らも同種の問題として、粘弾性材料からなるはりと平板が単純に支持された場合について、曲げ振動の解析を行った。<sup>2), 3)</sup>しかし、この種の解析結果が、どの程度実際に役立つのか判断がつかぬまま、現在まで発表にはいたらないが、たゞ、ここに、その結果の一部を報告する。計算に用いた粘弾性モデルは、はりの場合には緩和弾性率 $E(t)$ を Maxwell型と Kelvin型とし、平板の場合には、体積変形は弾性( $K=$ 一定)せん断変形の緩和弾性率 $G(t)$ を Maxwell型と Kelvin型と仮定した。

II. 解析について 曲げ剛性が一定で、等質等方な平板およびはりの振動方程式は次のように表わされる。

$$\begin{array}{ll} \text{弹性} & \text{平板} \\ \text{はり} & D \nabla^4 w(x, y, t) + \rho h \ddot{w}(x, y, t) = f(x, y, t) \\ & EI \ddot{w}(x, t)/2x^4 + PA \ddot{w}(x, t) = f(x, t) \end{array} \quad (1)$$

$w$ は位変み、 $\rho$ は密度、 $h$ は板厚、 $A$ は断面積、 $f$ は外力、 $D$ 、 $EI$ はそれぞれ平板およびはりの曲げ剛性である。Leeの対応原理により、対応する粘弾性解のラプラス変換したものは、次のようになる。

$$D_s(s) \nabla^4 \bar{w}(x, y, s) + \rho h s^2 \bar{w}(x, y, s) = \bar{f}(x, y, s) + \text{初期項} \quad (1')$$

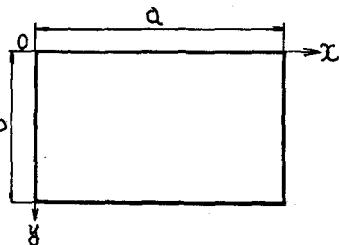
$$E_s(s) I \ddot{\bar{w}}(x, s)/2x^4 + PA s^2 \bar{w}(x, s) = \bar{f}(x, s) + \text{初期項} \quad (2')$$

$D_s$ 、 $E_s$ はラプラス像空間での曲げ剛性であり、上式に、対象とするモデルの $D_s$ 、 $E_s$ を代入してラプラス逆変換をほどこせば、原空間における粘弾性解を得ることになる。計算例の一節を次に示す。

(1) 単純支持された粘弾性平板の自由振動 端界条件を満足するように、位変 $w(x, y, t)$ を次の2重級数で表わす。

$$w(x, y, t) = \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \phi_{mn}(t) \sin\left(\frac{m\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{n\pi y}{b}\right) \quad (3)$$

両モデルに対する $D_s(s)$ と式(3)を式(1')に代入して $\bar{\phi}_{mn}(s)$ について整理すると、それが次のようになる。



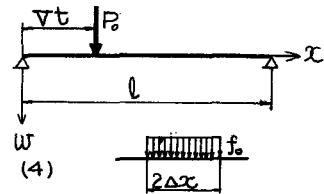
$$\bar{\phi}_{mn}(s) = \frac{\alpha_1 s^3 + \alpha_2 s^2 + \alpha_3 s + \alpha_4}{s(s^3 + \beta_1 s^2 + \beta_2 s + \beta_3)} \quad (\text{Maxwell}) \quad \bar{\phi}_{mn}(s) = \frac{\alpha_1 s^2 + \alpha_2 s + \alpha_3}{s^3 + \beta_1 s^2 + \beta_2 s + \beta_3} \quad (\text{Kelvin})$$

ここに $\alpha_i$ 、 $\beta_i$ は初期条件、材料特性によって決まる定数である。上式をラプラス逆変換すれば粘弾性解が得られるが、あるが、分母の3次式の根の取り方によって次の4つの場合に分けられる。

- 対称零根を持つ場合  $\phi_{mn}(t) = A + \sum_{i=1}^3 B_i e^{r_i t}$
- 対称零根と共役複素根 $U \pm Vi$   $\phi_{mn}(t) = A + B e^{rt} + C e^{ut} \cos(vt) + D e^{ut} \sin(vt)$
- 3重根 $r$ を持つ場合  $\phi_{mn}(t) = A + (B + C t + D t^2) e^{rt}$
- 対称零根と重根 $r$ を持つ場合  $\phi_{mn}(t) = A + B e^{rt} + (C + D t) e^{rt}$

(2) 走行荷重によるはりの強制振動 単純支持され粘弾性のはり上を荷重が一定速度  $V$  を走行する場合について考える。境界条件を満足するように、たわみ  $W$  と荷重子を次のように表す。

$$W(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \Phi_n(t) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right), f(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} R_n \sin(n\lambda_n t) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \quad (4)$$



ここに  $R_n$  は、走行荷重均等分布  $f_0$  では  $\frac{4f_0}{\pi^2} \frac{1}{n^2} \sin\left(\frac{n\pi L}{L}\right)$ 、集中荷重  $P_0$  の場合には  $\frac{2P_0}{L}$  であり、 $\lambda_n = n\pi Vt/L$  である。両モデルに対する  $E_0(s)$  と式(4)を式(2)'に代入して整理すると、次のようになる。

$$\bar{\Phi}_n(s) = \frac{\delta R_n}{PA} \frac{\lambda_n}{s(s^2 + \lambda_n^2)} \left[ \frac{s + \alpha}{s^2 + \beta_1 s + \beta_2} \right] \text{ (Maxwell)} \quad \bar{\Phi}_n(s) = \frac{\delta R_n}{PA} \frac{\lambda_n}{s^2 + \lambda_n^2} \left[ \frac{1}{s^2 + \beta_1 s + \beta_2} \right] \text{ (kelvin)}$$

- (1)  $\alpha$  場合と同様に、かっこ内の分母の 2 次式の根の取り方による原空間の  $\Phi_n(t)$  はモード  $\psi_i$
  - 2 實根  $\lambda_i$  を持つ場合  $\Phi_n(t) = \frac{\delta R_n \lambda_n}{PA} \left[ \sum_{i=1}^2 Z_i \{ A_i + B_i e^{\lambda_i t} + C_i \cos(\lambda_i t) + D_i \sin(\lambda_i t) \} \right]$
  - 重根  $\lambda$  を持つ場合  $\Phi_n(t) = \frac{\delta R_n \lambda_n}{PA} [A + (B + Ct)e^{\lambda t} + D \cos(\lambda t) + E \sin(\lambda t)]$
  - 共役複素根  $\lambda \pm vi$   $\Phi_n(t) = \frac{\delta R_n \lambda_n}{PA} [A + B \cos(\lambda_n t) + C \sin(\lambda_n t) + D e^{vt} \cos(\lambda_n t) + E e^{vt} \sin(\lambda_n t)]$
- となる。荷重がはり上から通過した場合は、荷重がはりから出た瞬間の状態を初期条件にして、自由振動と一緒に解けばよい。なお、詳細は紙面の都合上割愛する。

### III. 計算結果 無次元計算をするため、平板では時間について

$T = \omega_{\text{eff}} t$ 、材料特性として  $\omega_{\text{eff}}$  なるパラメーターを使用した。

ここに  $\omega_{\text{eff}}$  は  $m = 1, n = 1$  の場合の弾性振動に対する固有円振動数であり、これは粘性係数とヤニグ率の比である。 $m = 1, n = 1$  の振動について考え、初期条件として  $W(x, y, 0) = \sin(\frac{\pi x}{L}) \sin(\frac{\pi y}{L})$

なる初期たわみを仮定した。次に、はりの場合は、前と同様のパラメーターに加え、荷重の走行速度を表す速度パラメーター  $Vt = \lambda / \omega_{\text{eff}}$  を導入して無次元計算をした。図 1 に平板  $a$  自由振動、図 2 にはりの強制振動の場合の中央点たわみの時間的变化を示す。平板、はりのいずれも場合が、材料特性が Maxwell モデルでは  $\omega_{\text{eff}} = 0.1 \times 10^5$ 、Kelvin モデルでは  $\omega_{\text{eff}} = 0.1 \times 10^{-5}$  程度の値になると、弹性解と一緒に致し、減衰はせず粘性の影響は見られぬ。

#### (参考文献)

1) 小田哲、熊町、角田： $\nabla \cdot \mathbf{g} t$  モデルによるはりの走行荷重に対する動的問題 土木学会第33回年次学術講演会講演概要集 1978

2) 土屋：粘弾性平板の準静的ひずみに動的問題 信州大修士論文 1977

3) 大上：粘弾性はりの動的問題 信州大修士論文 1978

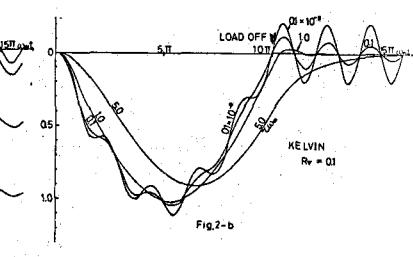
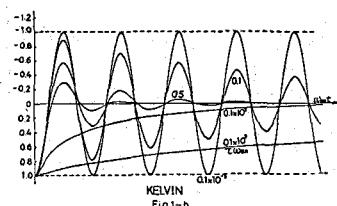
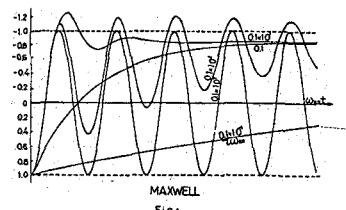


Fig.2-a

Fig.2-b