

有限要素法による動的解析

東京大学 森田直樹

2018年5月15日

1 動的解析

質点系の振動方程式

$$m\mathbf{a} + c\mathbf{v} + k\mathbf{u} = \mathbf{f} \quad (1)$$

を参考にして、構造解析で解くべき振動方程式 (2) にも、減衰行列 \mathbf{C} を導入する。減衰行列 \mathbf{C} は、何らかのモデル化を施し、実際の減衰現象を模擬するように決定される。

$$\mathbf{M}\mathbf{a} + \mathbf{C}\mathbf{v} + \mathbf{q}(\mathbf{u}) = \mathbf{f} \quad (2)$$

本章では、減衰項のモデル化として、実験的に数値を定めることのできる Rayleigh 減衰

$$\mathbf{C} = R_m\mathbf{M} + R_k\mathbf{K} \quad (3)$$

を導入する。

式 (4) に、時刻 $t + \Delta t$ において離散化された運動方程式を示す。

$$\mathbf{M}\mathbf{a}_{t+\Delta t} + \mathbf{C}\mathbf{v}_{t+\Delta t} + \mathbf{q}_{t+\Delta t} = \mathbf{f}_{t+\Delta t} \quad (4)$$

ここで、 \mathbf{M} は質量行列、 \mathbf{C} は減衰行列、 $\mathbf{q}_{t+\Delta t}$ は内力ベクトル、 $\mathbf{f}_{t+\Delta t}$ は外力ベクトル、 $\mathbf{a}_{t+\Delta t}$ は加速度ベクトル、 $\mathbf{v}_{t+\Delta t}$ は速度ベクトルである。ここで式 (4) が線形問題の範囲であれば、内力ベクトル $\mathbf{q}_{t+\Delta t}$ は、剛性マトリクス \mathbf{K} を用いて

$$\mathbf{q}_{t+\Delta t} = \mathbf{K}\mathbf{u}_{t+\Delta t} \quad (5)$$

と表せられる。

$\mathbf{q}_{t+\Delta t}$ は変位 \mathbf{u} に関する非線形の関数であるため、内力ベクトルの線形化を行って得られる式 (6) に対し、Newton-Raphson 反復の反復計算 ($i = 1, 2, 3, \dots$) を適用する。

$$\mathbf{M}\mathbf{a}_{t+\Delta t}^{(i)} + \mathbf{C}\mathbf{v}_{t+\Delta t}^{(i)} + \mathbf{K}_{t+\Delta t}\Delta\mathbf{u}^{(i)} = \mathbf{f}_{t+\Delta t} - \mathbf{q}_{t+\Delta t}^{(i)} \quad (6)$$

ここで、Newton-Raphson 反復ごとの変位、速度、加速度の修正量は、式 (7)、式 (8)、式 (9) で表される。

$$\mathbf{u}_{t+\Delta t}^{(i)} = \mathbf{u}_{t+\Delta t}^{(i-1)} + \Delta\mathbf{u}^{(i)} \quad (7)$$

$$\mathbf{v}_{t+\Delta t}^{(i)} = \mathbf{v}_{t+\Delta t}^{(i-1)} + \Delta\mathbf{v}^{(i)} \quad (8)$$

$$\mathbf{a}_{t+\Delta t}^{(i)} = \mathbf{a}_{t+\Delta t}^{(i-1)} + \Delta\mathbf{a}^{(i)} \quad (9)$$

$$\mathbf{q}_{t+\Delta t}^{(i)} = \mathbf{K}\Delta\mathbf{u}_{t+\Delta t}^{(i)} \quad (10)$$

また、上付き添字 (i) は i 回目の Newton-Raphson 反復であることを示し、(0) の場合は、以下のように時刻 t の値を用いる。

$$\mathbf{u}_{t+\Delta t}^{(0)} = \mathbf{u}_t \quad (11)$$

$$\mathbf{v}_{t+\Delta t}^{(0)} = \mathbf{v}_t \quad (12)$$

$$\mathbf{a}_{t+\Delta t}^{(0)} = \mathbf{a}_t \quad (13)$$

$$\mathbf{q}_{t+\Delta t}^{(0)} = \mathbf{q}_t \quad (14)$$

ここからは簡単のため、線形問題の運動方程式

$$\mathbf{M}\mathbf{a}_{t+\Delta t} + \mathbf{C}\mathbf{v}_{t+\Delta t} + \mathbf{K}\mathbf{u}_{t+\Delta t} = \mathbf{f}_{t+\Delta t} \quad (15)$$

について議論する。時刻 t から時刻 $t + \Delta t$ における時刻変化に関し、変位 $\mathbf{u}_{t+\Delta t}$ 、速度 $\mathbf{v}_{t+\Delta t}$ をそれぞれ時刻 t についてテイラー展開することを考え、式 (16)、式 (17) が得られる。

$$\mathbf{u}_{t+\Delta t} = \mathbf{u}_t + \Delta t\mathbf{v}_t + \frac{\Delta t^2}{2}\mathbf{a}_t + \frac{\Delta t^3}{6}\ddot{\mathbf{u}}_t \quad (16)$$

$$\mathbf{v}_{t+\Delta t} = \mathbf{v}_t + \Delta t\mathbf{a}_t + \frac{\Delta t^2}{2}\ddot{\mathbf{u}}_t \quad (17)$$

ここで、式 (16) において $\beta = \frac{\Delta t^3}{6}$ 、式 (17) において $\gamma = \frac{\Delta t^2}{2}$ を定義し置き直すと、式 (18)、式 (19) が得られる。

$$\mathbf{u}_{t+\Delta t} = \mathbf{u}_t + \Delta t\mathbf{v}_t + \frac{\Delta t^2}{2}\mathbf{a}_t + \beta\Delta t^3\ddot{\mathbf{u}}_t \quad (18)$$

$$\mathbf{v}_{t+\Delta t} = \mathbf{v}_t + \Delta t\mathbf{a}_t + \gamma\Delta t^2\ddot{\mathbf{u}}_t \quad (19)$$

ここで、加速度の変化を線形と仮定すると、式 (20) が得られる。

$$\ddot{\mathbf{u}}_t = \frac{\mathbf{a}_{t+\Delta t} - \mathbf{a}_t}{\Delta t} \quad (20)$$

式 (20) を、式 (18)、式 (19) にそれぞれ代入すると、式 (21)、式 (22) が得られる。

$$\mathbf{u}_{t+\Delta t} = \mathbf{u}_t + \Delta t\mathbf{v}_t + \frac{\Delta t^2}{2}\mathbf{a}_t + \beta\Delta t^3\frac{\mathbf{a}_{t+\Delta t} - \mathbf{a}_t}{\Delta t} \quad (21)$$

$$\mathbf{v}_{t+\Delta t} = \mathbf{v}_t + \Delta t\mathbf{a}_t + \gamma\Delta t^2\frac{\mathbf{a}_{t+\Delta t} - \mathbf{a}_t}{\Delta t} \quad (22)$$

これを整理して、式 (23)、式 (24) が得られる。

$$\mathbf{u}_{t+\Delta t} = \mathbf{u}_t + \Delta t\mathbf{v}_t + \left(\frac{1}{2} - \beta\right)\Delta t^2\mathbf{a}_t + \beta\Delta t^2\mathbf{a}_{t+\Delta t} \quad (23)$$

$$\mathbf{v}_{t+\Delta t} = \mathbf{v}_t + (1 - \gamma)\Delta t\mathbf{a}_t + \gamma\Delta t\mathbf{a}_{t+\Delta t} \quad (24)$$

さらに、式 (23) を $\mathbf{a}_{t+\Delta t}$ について整理すれば、式 (25) が得られる。

$$\mathbf{a}_{t+\Delta t} = \frac{1}{\beta\Delta t^2}(\mathbf{u}_{t+\Delta t} - \mathbf{u}_t) - \frac{1}{\beta\Delta t}\mathbf{v}_t - \left(\frac{1}{2\beta} - 1\right)\mathbf{a}_t \quad (25)$$

つぎに、式 (25) を式 (24) に代入して、式 (26) を得る。

$$\begin{aligned}
\mathbf{v}_{t+\Delta t} &= \mathbf{v}_t + (1-\gamma)\Delta t \mathbf{a}_t \\
&+ \gamma\Delta t \left\{ \frac{1}{\beta\Delta t^2}(\mathbf{u}_{t+\Delta t} - \mathbf{u}_t) - \frac{1}{\beta\Delta t}\mathbf{v}_t - \left(\frac{1}{2\beta} - 1\right)\mathbf{a}_t \right\} \\
&= \frac{\gamma}{\beta\Delta t}(\mathbf{u}_{t+\Delta t} - \mathbf{u}_{t-\Delta t}) + \left(1 - \frac{\gamma}{\beta}\right)\mathbf{v}_{t-\Delta t} + \left(1 - \frac{\gamma}{2\beta}\right)\Delta t \mathbf{a}_{t-\Delta t}
\end{aligned} \tag{26}$$

式 (25)、式 (26) を、式 (4) に代入して、式 (27) を得る。

$$\begin{aligned}
&\mathbf{M} \left\{ \frac{1}{\beta\Delta t^2}(\mathbf{u}_{t+\Delta t} - \mathbf{u}_t) - \frac{1}{\beta\Delta t}\mathbf{v}_t - \left(\frac{1}{2\beta} - 1\right)\mathbf{a}_t \right\} \\
&+ \mathbf{C} \left\{ \frac{\gamma}{\beta\Delta t}(\mathbf{u}_{t+\Delta t} - \mathbf{u}_{t-\Delta t}) + \left(1 - \frac{\gamma}{\beta}\right)\mathbf{v}_{t-\Delta t} + \left(1 - \frac{\gamma}{2\beta}\right)\Delta t \mathbf{a}_{t-\Delta t} \right\} \\
&\quad + \mathbf{K}\mathbf{u}_{t+\Delta t} = \mathbf{f}_{t+\Delta t}
\end{aligned} \tag{27}$$

式 (26) を $\mathbf{u}_{t+\Delta t}$ について整理して、式 (28) を得る。

$$\begin{aligned}
\left(\frac{1}{\beta\Delta t^2}\mathbf{M} + \frac{\gamma}{\beta\Delta t}\mathbf{C} + \mathbf{K}\right)\mathbf{u}_{t+\Delta t} &= \mathbf{f}_{t+\Delta t} - \mathbf{M} \left(-\frac{1}{\beta\Delta t^2}\mathbf{u}_t - \frac{1}{\beta\Delta t}\mathbf{v}_t - \frac{1-2\beta}{2\beta}\mathbf{a}_t\right) \\
&\quad - \mathbf{C} \left\{-\frac{\gamma}{\beta\Delta t}\mathbf{u}_t + \left(1 - \frac{\gamma}{\beta}\right)\mathbf{v}_t + \Delta t \frac{2\beta-\gamma}{2\beta}\mathbf{a}_t\right\}
\end{aligned} \tag{28}$$

ここで、Rayleigh 減衰 $\mathbf{C} = R_m\mathbf{M} + R_k\mathbf{K}$ を導入して、式 (29) を得る。

$$\begin{aligned}
&\left\{ \frac{1}{\beta\Delta t^2}\mathbf{M} + \frac{\gamma}{\beta\Delta t}(R_m\mathbf{M} + R_k\mathbf{K}) + \mathbf{K} \right\} \mathbf{u}_{t+\Delta t} = \\
&\quad \mathbf{f}_{t+\Delta t} - \mathbf{M} \left(-\frac{1}{\beta\Delta t^2}\mathbf{u}_t - \frac{1}{\beta\Delta t}\mathbf{v}_t - \frac{1-2\beta}{2\beta}\mathbf{a}_t\right) \\
&\quad - (R_m\mathbf{M} + R_k\mathbf{K}) \left\{-\frac{\gamma}{\beta\Delta t}\mathbf{u}_t + \left(1 - \frac{\gamma}{\beta}\right)\mathbf{v}_t + \Delta t \frac{2\beta-\gamma}{2\beta}\mathbf{a}_t\right\}
\end{aligned} \tag{29}$$

式 (29) を $\mathbf{u}_{t+\Delta t}$ について整理して、式 (30) を得る。

$$\begin{aligned}
&\left\{ \left(\frac{1}{\beta\Delta t^2} + \frac{\gamma}{\beta\Delta t}R_m\right)\mathbf{M} + \left(\frac{\gamma}{\beta\Delta t}R_k + 1\right)\mathbf{K} \right\} \mathbf{u}_{t+\Delta t} = \mathbf{f}_{t+\Delta t} \\
&\quad + \mathbf{M} \left[\left\{ \frac{1}{\beta\Delta t^2}\mathbf{u}_t + \frac{1}{\beta\Delta t}\mathbf{v}_t + \left(\frac{1}{2\beta} - 1\right)\mathbf{a}_t \right\} \right. \\
&\quad \left. + R_m \left\{ \frac{\gamma}{\beta\Delta t}\mathbf{u}_t + \left(\frac{\gamma}{\beta} - 1\right)\mathbf{v}_t + \Delta t \left(\frac{\gamma}{2\beta} - 1\right)\mathbf{a}_t \right\} \right] \\
&\quad + R_k\mathbf{K} \left\{ \frac{\gamma}{\beta\Delta t}\mathbf{u}_t + \left(\frac{\gamma}{\beta} - 1\right)\mathbf{v}_t + \Delta t \left(\frac{\gamma}{2\beta} - 1\right)\mathbf{a}_t \right\}
\end{aligned} \tag{30}$$

ここで、一時変数 a_1 、 a_2 、 a_3 、 b_1 、 b_2 、 b_3 、 c_1 、 c_2 を定義して、式 (42) を得る。

$$a_1 = \frac{1}{2\beta} - 1 \quad (31)$$

$$a_2 = \frac{1}{\beta\Delta t} \quad (32)$$

$$a_3 = \frac{1}{\beta\Delta t^2} \quad (33)$$

$$b_1 = \Delta t\left(\frac{\gamma}{2\beta} - 1\right) \quad (34)$$

$$b_2 = \frac{\gamma}{\beta} - 1 \quad (35)$$

$$b_3 = \frac{\gamma}{\beta\Delta t} \quad (36)$$

$$c_1 = 1 + R_k b_3 \quad (37)$$

$$c_2 = a_3 + R_k b_3 \quad (38)$$

$$\begin{aligned} (c_2\mathbf{M} + c_1\mathbf{K})\mathbf{u}_{t+\Delta t} &= \mathbf{f}_{t+\Delta t} \\ + \mathbf{M}\{(a_3\mathbf{u}_t + a_2\mathbf{v}_t + a_1\mathbf{a}_t) &+ R_m(b_3\mathbf{u}_t + b_2\mathbf{v}_t + b_1\mathbf{a}_t)\} \\ + R_k\mathbf{K}(b_3\mathbf{u}_t + b_2\mathbf{v}_t + b_1\mathbf{a}_t) & \end{aligned} \quad (39)$$

ここで一時ベクトル \mathbf{x}_1 、 \mathbf{x}_2 を以下のように置き、式 (42) を得る。

$$\mathbf{x}_1 = a_3\mathbf{u}_t + a_2\mathbf{v}_t + a_1\mathbf{a}_t \quad (40)$$

$$\mathbf{x}_2 = b_3\mathbf{u}_t + b_2\mathbf{v}_t + b_1\mathbf{a}_t \quad (41)$$

$$(c_2\mathbf{M} + c_1\mathbf{K})\mathbf{u}_{t+\Delta t} = \mathbf{f}_{t+\Delta t} + \mathbf{M}(\mathbf{x}_1 + R_m\mathbf{x}_2) + R_k\mathbf{K}\mathbf{x}_2 \quad (42)$$

以上より、式 (42) を用いて解ベクトルとなる変位 $\mathbf{u}_{t+\Delta t}$ が得られれば、式 (25)、式 (26) の関係を用いて、速度 $\mathbf{v}_{t+\Delta t}$ 、加速度 $\mathbf{a}_{t+\Delta t}$ を算出できる。

この導出過程を、線形化した運動方程式 (6) に対し同様に適用すれば、式 (43) の関係が得られる。内力ベクトル \mathbf{q} が変位ベクトル \mathbf{u} の関数であるから、式 (43) は非線形方程式であるため、求解には Newton-Raphson 法等の非線形方程式向けの解法を用いる。

$$(c_2\mathbf{M} + c_1\mathbf{K}_{t+\Delta t}^{(i-1)})\Delta\mathbf{u}^{(i)} = \mathbf{f}_{t+\Delta t} - \mathbf{q}_{t+\Delta t}^{(i-1)} + \mathbf{M}(\mathbf{x}_1 + R_m\mathbf{x}_2) + R_k\mathbf{K}\mathbf{x}_2 \quad (43)$$

従って、式 (44) に示す残差ベクトル $\boldsymbol{\psi}$ が、 $\boldsymbol{\psi} = \mathbf{0}$ となるような平衡解を求める問題に帰着する。

$$\boldsymbol{\psi} = (c_2\mathbf{M} + c_1\mathbf{K}_{t+\Delta t}^{(i-1)})\Delta\mathbf{u}^{(i)} + \mathbf{q}_{t+\Delta t}^{(i-1)} - \mathbf{f}_{t+\Delta t} - \mathbf{M}(\mathbf{x}_1 + R_m\mathbf{x}_2) - R_k\mathbf{K}\mathbf{x}_2 \quad (44)$$