Die Newmark-Methode

Michael Karow

June 6, 2012

Sei $x:[t_1,t_e]\to\mathbb{R}^n$ eine Lösung der Gleichung

$$f(\ddot{u}(t), \dot{u}(t), u(t), t) = 0.$$

Sei außerdem $t_1 < t_2 < \ldots < t_{n-1} < t_n = t_e$ eine Unterteilung des Intervalls $[t_1, t_e]$. Gesucht sind Näherungswerte u_j , \dot{u}_j , \ddot{u}_j für $u(t_j)$, $\dot{u}(t_j)$, $\ddot{u}(t_j)$. Naheliegende Forderungen an die Näherungsfolgen sind die Bedingungen

$$u_1 = u(t_1), \quad \dot{u}_1 = \dot{u}(t_1), \quad \ddot{u}_1 = \ddot{u}(t_1).$$
 (1)

und

$$f(\ddot{u}_{j+1}, \dot{u}_{j+1}, u_{j+1}, t_{j+1}) = 0, \qquad j = 1, \dots, n-1$$
 (2)

Zur Herleitung einer Berechnungsvorschrift für die gesuchten Folgen betrachten wir die Taylorentwicklungen mit Restglied:

$$u(t_{j+1}) = u(t_j) + \dot{u}(t_j) h_j + \frac{\ddot{u}(\tau_1)}{2} h_j^2 \qquad \tau_1 \in [t_j, t_{j+1}], \tag{3}$$

$$\dot{u}(t_{j+1}) = \dot{u}(t_j) + \ddot{u}(\tau_2) h_j, \qquad \tau_2 \in [t_j, t_{j+1}], \tag{4}$$

wobei

$$h_i = t_{i+1} - t_i$$

die Schrittweite ist. In diesen Formeln werden nun $u(t_{j+1}), u(t_j), \dot{u}(t_j), \dot{u}(t_{j+1})$ durch die entsprechenden Näherungswerte ersetzt. Die unbekannten Werte $\ddot{u}(\tau_1)$ und $\ddot{u}(\tau_2)$ werden durch gewichtete Mittelwerte von \ddot{u}_j und \ddot{u}_{j+1} ersetzt. So bekommt man die Berechnungsformeln

$$u_{j+1} = u_j + \dot{u}_j h_j + ((\frac{1}{2} - \beta) \ddot{u}_j + \beta \ddot{u}_{j+1}) h_j^2, \tag{5}$$

$$\dot{u}_{j+1} = \dot{u}_j + ((1-\gamma)\ddot{u}_j + \gamma\ddot{u}_{j+1})h_j. \tag{6}$$

Dabei sind $\beta \in [0, \frac{1}{2}], \ \gamma \in [0, 1]$ fest gewählte Werte. Die Gleichungen (1), (2), (5) und (6) definieren das Newmark-Verfahren. Zur praktischen Ausführung fassen wir den von j abhängigen Teil der rechten Seiten von (5) und (6) zusammen:

$$u_j^* = u_j + \dot{u}_j h_j + (\frac{1}{2} - \beta) \ddot{u}_j h_j^2,$$
 (7)

$$\dot{u}_{j}^{*} = \dot{u}_{j} + (1 - \gamma) \ddot{u}_{j} h_{j}. \tag{8}$$

Mit diesen Hilfsgrößen lauten die Gleichungen (5) und (6):

$$u_{j+1} = u_j^* + \beta \ddot{u}_{j+1} h_j^2, \qquad \dot{u}_{j+1} = \dot{u}_j^* + \gamma \ddot{u}_{j+1} h_j.$$
 (9)

Dies in (2) eingesetzt ergibt

$$f(\ddot{u}_{j+1}, \dot{u}_{j}^{*} + \gamma \ddot{u}_{j+1} h_{j}, u_{j}^{*} + \beta \ddot{u}_{j+1} h_{j}^{2}, t_{j+1}) = 0.$$

$$(10)$$

Der Newmark-Algorithmus ist nun folgender:

- Setze $u_1 = u(t_1)$, $\dot{u}_1 = \dot{u}(t_1)$, $\ddot{u}_1 = \ddot{u}(t_1)$.
- Für j = 1 bis n 1:
 - (a) Berechne u_j^* und \dot{u}_j^* mittels (7) und (8).
 - (b) Berechne die Lösung \ddot{u}_{j+1} von (10).
 - (c) Berechne u_{j+1} und \dot{u}_{j+1} mittels (9).

Das Newmark-Verfahren wurde ursprünglich entwickelt für Funktionen der Form

$$f(\ddot{u}, \dot{u}, u, t) = M\ddot{u} + D\dot{u} + Su - p(t).$$

In diesem Fall lautet Schritt (b) des Algorithmus:

(b') Löse das lineare Gleichungssystem

$$(M + \gamma h_j D + \beta h_j^2 S) \ddot{u}_{j+1} = p(t_{j+1}) - D \dot{u}_j^* - S u_j^*.$$

Optimale Parameter: $\beta = 1/4$, $\gamma = 1/2$.

Bei diesen Parametern ist das Verfahren für jede Schrittweite stabil. Ausserdem hat man Energieerhaltung falls $D=0,\,p=0.$

Gute Parameter sind auch $\beta=1/12,\ \gamma=1/2$. Bei dieser Parameterwahl ist das Verfahren zwar nur für genügend kleine Schrittweiten stabil. Dafür ist die numerische Phasenverschiebung bei Schwingungen am geringsten.