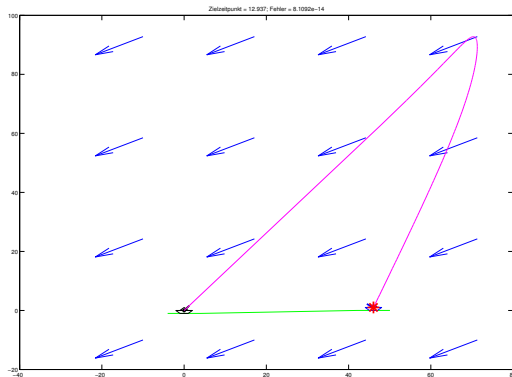


Der Wurf mit Wind

Numerische Mathematik 1
WS 2011/12

Problemstellung

Die Funktion $q : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^2$ beschreibe mit $q(t)$ die Position eines Projektils zum Zeitpunkt $t \in \mathbb{R}$.



Es soll ein Ziel in den Koordinaten $q_T \in \mathbb{R}^2$ zu einem festen Zeitpunkt $T > 0$ getroffen werden, d.h. es soll gelten:

$$q(T) = q_T.$$

Die Gravitationskraft

Es bezeichne

$$e_1 = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \in \mathbb{R}^2, \quad e_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} \in \mathbb{R}^2$$

die Einheitsvektoren im \mathbb{R}^2 , $m \in \mathbb{R}_{>0}$ die Masse des Projektils und $g \in \mathbb{R}_{>0}$ die (konstante) Gravitationsbeschleunigung.

Dann ist die auf das Projektil wirkende Gravitationskraft

$$F_g = -mge_2.$$

Wurf ohne Wind

In der Programmieraufgabe von Blatt 5 wurde im Wesentlichen die Lösung der Differentialgleichung

$$\begin{cases} m\ddot{q}(t) &= F_g = -mge_2, \\ q(0) &= 0, \quad \dot{q}(0) = v_0, \end{cases}$$

betrachtet.

Wegen der Eindeutigkeit der Lösung und

$$\dot{q}(t) = \dot{q}(0) + \int_0^t \ddot{q}(\tau) d\tau = v_0 - \int_0^t ge_2 d\tau = v_0 - ge_2 t$$

ist dies nämlich

$$q(t) = q(0) + \int_0^t \dot{q}(\tau) d\tau = v_0 t - \frac{gt^2}{2} e_2.$$

Die Zielgleichung ohne Wind

Bei gegebenem $v_0 \in \mathbb{R}^2$ befindet sich das Projektil zum Zeitpunkt $T > 0$ also in

$$q(T) = v_0 T - \frac{gT^2}{2} e_2 \stackrel{!}{=} q_T.$$

Es beschreibe $\mathfrak{G} : \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$ gegeben durch

$$\mathfrak{G}(v_0) = v_0 T - \frac{gT^2}{2} e_2 - q_T \stackrel{!}{=} 0,$$

die Abweichung des Projektils vom Zielpunkt (zur Zeit T).

Lösung der Gleichung

Die Lösung von

$$\mathfrak{G}(v_0) = v_0 T - \frac{gT^2}{2} e_2 - q_T \stackrel{!}{=} 0,$$

kann man mit dem Newton-Verfahren bestimmen, oder einfach durch

$$v_0 = \frac{gT}{2} e_2 + \frac{1}{T} q_T.$$

Die Realität



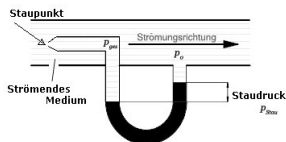
<http://forums.spacebattles.com/showthread.php?t=155715>

→ TEST_SETUP.m (ohne Wind)

Die Strömungswiderstandskraft

Prandtl-Sonde:

<http://de.wikipedia.org/wiki/Prandtlsonde>



Strömungswiderstandskraft:

<http://de.wikipedia.org/wiki/Strömungswiderstand>

$$F_w = c_w A \frac{1}{2} \rho v^2$$

c_w - Strömungswiderstandskoeffizient

A - Bezugsfläche

ρ - Dichte

v - Geschwindigkeit

Vereinfachung

Hier nehmen wir an, dass

$$c_W A \frac{1}{2} = 1,$$

d.h. dass die Strömungswiderstandskraft als

$$F_w = \rho v^2$$

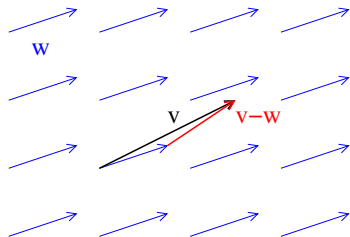
geschrieben werden kann, wobei ρ wieder die Dichte ist und

$$v \in \mathbb{R}$$

die Geschwindigkeit.

Richtung der Kraft

Der Vektor $w \in \mathbb{R}^2$ bezeichne die Windgeschwindigkeit und $v \in \mathbb{R}^2$ die Geschwindigkeit des Projektils.



Dann ist $v - w$ die *relative* Geschwindigkeit des Projektils gegenüber der umgebenden Luft.

Die Strömungswiderstandskraft wirkt dann in Richtung

$$-\frac{1}{\|v - w\|} (v - w) = \frac{w - v}{\|w - v\|}.$$

Gerichtete Kraft

Die gerichtete Strömungswiderstandskraft setzen wir daher als

$$\begin{aligned}F_w &= \rho \|w - v\|^2 \frac{w - v}{\|w - v\|} \\ &= \rho \|w - v\| (w - v) \\ &= \rho \|w - \dot{q}\| (w - \dot{q})\end{aligned}$$

an.

Dies führt auf die Differentialgleichung:

$$\begin{cases} m\ddot{q}(t) &= F_g + F_w = -mge_2 + \rho \|w - \dot{q}(t)\| (w - \dot{q}(t)), \\ q(0) &= 0, \quad \dot{q}(0) = v_0. \end{cases}$$

Existenz und Eindeutigkeit der Lösung?

Das Modell

Wählt man die Masse $m = 1$ so erhält man

$$\begin{cases} \ddot{q}(t) = -g\mathbf{e}_2 + \rho\|\mathbf{w} - \dot{q}(t)\|(\mathbf{w} - \dot{q}(t)), \\ q(0) = \mathbf{0}, \quad \dot{q}(0) = \mathbf{v}_0, \end{cases} \quad (1)$$

die für die Programmieraufgabe zentrale Differentialgleichung.

→ `func_f.m`

Lösungsfunktion

Nimmt man ferner an, dass das Anfangswertproblem (1) eindeutig lösbar ist so ist die Lösungsfunktion

$$Q : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2,$$

welche jedem Zeitpunkt $t \in \mathbb{R}$ und jeder Startgeschwindigkeit $v_0 \in \mathbb{R}^2$ die Lösung von (1) an der Stelle t

$$Q(t, v_0) = q(t)$$

zuordnet, wohldefiniert.

Zielgleichung

Wir suchen nun eine Nullstelle der Funktion $\mathfrak{G} : \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$ welche durch

$$\mathfrak{G}(v_0) := Q(T, v_0) - q_T$$

gegeben ist.

Das Newton-Verfahren:

$$v_{k+1} = v_k - (D\mathfrak{G}(v_k))^{-1} \mathfrak{G}(v_k).$$

In jedem Schritt des Newton-Verfahrens muss also $\mathfrak{G}(v_k) \in \mathbb{R}^2$ und

$$D\mathfrak{G}(v_k) = \frac{\partial}{\partial v_k} Q(T, v_k) \in \mathbb{R}^{2,2}$$

berechnet werden

Gleichungen für Q

Aus (1) folgt für jede Startgeschwindigkeit $v_k \in \mathbb{R}^2$

$$\frac{d^2}{dt^2} Q(t, v_k) = -g e_2 + \rho \|w - \frac{d}{dt} Q(t, v_k)\| \left(w - \frac{d}{dt} Q(t, v_k) \right),$$

$$\frac{d}{dt} Q(0, v_k) = v_k,$$

$$Q(0, v_k) = 0.$$

Es bezeichne $\Psi : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^{2,2}$ die Funktion

$$\Psi(t, v_k) := \frac{\partial}{\partial v_k} Q(t, v_k).$$

Dann ist

$$\Psi(T, v_k) = D\mathfrak{G}(v_k),$$

die gesuchte Ableitung.

Gleichungen für Ψ

Aus den Gleichungen

$$\begin{cases} \frac{d^2}{dt^2} Q(t, v_k) &= -g e_2 + \rho \|w - \frac{d}{dt} Q(t, v_k)\| \left(w - \frac{d}{dt} Q(t, v_k) \right), \\ \frac{d}{dt} Q(0, v_k) &= v_k \\ Q(0, v_k) &= 0 \end{cases}$$

und mit der Bezeichnung $\Psi(t, v_k) := \frac{\partial}{\partial v_k} Q(t, v_k)$ folgt nun durch Ableiten nach v_k

$$\begin{aligned} \Psi(0, v_k) &= \frac{\partial}{\partial v_k} Q(0, v_k) = \frac{\partial}{\partial v_k} 0 = 0 \in \mathbb{R}^{2,2}, \\ \frac{d}{dt} \Psi(0, v_k) &= \frac{d}{dt} \frac{\partial}{\partial v_k} Q(0, v_k) = \frac{\partial}{\partial v_k} \frac{d}{dt} Q(0, v_k) = \frac{\partial}{\partial v_k} v_k = I_2, \\ \frac{d^2}{dt^2} \Psi(t, v_k) &= \frac{d^2}{dt^2} \frac{\partial}{\partial v_k} Q(t, v_k) = \frac{\partial}{\partial v_k} \frac{d^2}{dt^2} Q(t, v_k) \stackrel{\text{in der Übung}}{=} \\ &\quad -\rho \left(\|R(t, v_k)\| I_2 + \frac{R(t, v_k) R(t, v_k)^T}{\|R(t, v_k)\|} \right) \left(\frac{d}{dt} \Psi(t, v_k) \right), \end{aligned}$$

wobei

$$R(t, v_k) := w - \frac{d}{dt} Q(t, v_k)$$

die relative Geschwindigkeit zum Wind bezeichnet.

Die Differentialgleichungen für Ψ

Mit $R(t, v_k) := w - \frac{d}{dt}Q(t, v_k)$ löst $\Psi : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^{2,2}$ also das **Matrix**-Anfangswertproblem

$$\begin{cases} \frac{d^2}{dt^2} \Psi(t, v_k) &= -\rho \left(\|R(t, v_k)\| I_2 + \frac{R(t, v_k)R(t, v_k)^T}{\|R(t, v_k)\|} \right) \left(\frac{d}{dt} \Psi(t, v_k) \right), \\ \frac{d}{dt} \Psi(0, v_k) &= I_2, \\ \Psi(0, v_k) &= 0, \end{cases}$$

Multiplikation von rechts mit e_i , $i \in \{1, 2\}$ und die Setzung

$$p_i(t) := \Psi(t, v_k) e_i$$

liefert die Standard-Anfangswertprobleme

$$\begin{cases} \ddot{p}_i(t) &= -\rho \left(\|R(t, v_k)\| I_2 + \frac{R(t, v_k)R(t, v_k)^T}{\|R(t, v_k)\|} \right) \dot{p}_i(t), \\ \dot{p}_i(0) &= e_i, \\ p_i(0) &= 0, \end{cases} \quad (2)$$

für $i = 1, 2$.

Ein Newton-Schritt

- 1 Löse das Anfangswertproblem (1) mit Startgeschwindigkeit v_k . Dies liefert (Approximationen an die) Trajektorien

$$Q(t, v_k) = q(t), \quad \frac{d}{dt}Q(t, v_k) = \dot{q}(t)$$

auf einer diskreten Teilmenge von $[0, T]$. Setze

$$\mathfrak{G}(v_k) := Q(T, v_k) - q_T.$$

- 2 Löse die Anfangswertprobleme (2) für $i = 1, 2$ und setze

$$\begin{aligned} D\mathfrak{G}(v_k) &= \Psi(T, v_k) = [\Psi(T, v_k)e_1 \quad \Psi(T, v_k)e_2] \\ &= [p_1(T) \quad p_2(T)]. \end{aligned}$$

- 3 Berechne $v_{k+1} = v_k - (D\mathfrak{G}(v_k))^{-1} \mathfrak{G}(v_k)$, ohne die Matrix explizit zu invertieren. (MATLAB: `D\frac{G}{\frac{G}}` - Backslash Operator)

Lösung der Anfangswertproblem

Die Anfangswertprobleme (1) und (2) sollen durch Ordnungsreduktion und dann mit dem MATLAB Kommando

$$[TOUT, YOUT] = \text{ode45}(\text{ODEFUN}, \text{TSPAN}, Y0)$$

gelöst werden. Dabei muss ODEFUN ein **Funktionshandle** auf eine Funktion der Form

$$\text{function } f = \text{func_f}(t, y)$$

sein, wobei $f, y \in \mathbb{R}^2$ und $t \in \mathbb{R}$.

→ berechne_projektil.m

Interpolation

Um (2) zu integrieren muss man die Funktion

$$R(t, v_k) := w - \frac{d}{dt} Q(t, v_k)$$

an jeder beliebigen Stelle $t \in [0, T]$ auswerten können. Durch die Integration von (1) hat man (die Approximationen an) die Trajektorien

$$Q(t, v_k) = q(t), \quad \frac{d}{dt} Q(t, v_k) = \dot{q}(t)$$

aber nur an endlich vielen Stellen.

Um daraus eine Approximation an $\frac{d}{dt} Q(t, v_k)$ zu jeder beliebigen Stelle $t \in [0, T]$ zu erhalten verwendet man Interpolation.

Hier reichen dabei Splines der Ordnung 1.

Startwert

Als Startwert für das Newton-Verfahren kann man die Formel von Slide 6 benutzen, d.h. die Lösung des Problems ohne Wind, oder einen festen Wert.