Lezione 16 - Convergenza, Consistenza e Stabilità dei Metodi Numerici

Congruenza di EE

Abbiamo già trovato nel mezzo la consistenza.

Abbiamo trovate che uno schema converge di ordine p se esiste C tale che:

$$|u_n - y_n| \le C(h) = C^*h^p \rightarrow \forall n = 0, \dots, N_h$$

Abbiamo visto che l'errore per Eulero esplicito può esser scritto come l'accumulo degli errori più l'errore di un solo passo:

$$e_n=u_n-y_n=(u_n-u_n^st)+(u_n^st-y_n)$$

Definendo u_n^st come lo schema avendo posto il valore esatto per il passo prima nello schema:

$$u_n^* = y_{n-1} + hf(t_{n-1}, y_{n-1})$$

Abbiamo visto che l'errore al singolo passo è:

$$(u_n^*-y_n)=-rac{h^2}{2}y''(lpha_n) o 0 ext{ per } h o 0$$

Da qui abbiamo definito l'errore di troncamento locale come:

$$au_n(h) = rac{u_n^* - y_n}{h} = -rac{h}{2} \underbrace{y''(lpha_n, y(lpha_n))}_{f'(lpha_n, y(lpha_n))}$$

E l'errore di troncamento globale come:

$$au(h) = \max_{n=0,\ldots,N_h} | au_n(h)| = rac{h}{2} M$$

Dove:

$$M = \max_{t \in I} ig| f'(t,y(t)) ig|$$

Possiamo fire allora che:

$$\lim_{h o 0} au(h)=0$$

Con questo possiamo dire che Eulero esplicito è consistente di ordine 1.

Guardiamo allora l'altre parte del termine dell'errore:

$$egin{aligned} u_n^* - u_n &= \underbrace{y_{n-1} + hf(t_{n-1}, y_{n-1})}_{e_{n-1}} - \underbrace{u_{n-1} - hf(t_{n-1}, u_{n-1})}_{ ext{EE per }u_n} \ &= e_{n-1} + h[f(t_{n-1}, y_{n-1}) - f(t_{n-1}, u_{n-1})] \end{aligned}$$

Possiamo riscrivere questo usando la Lipschitzianità, scrivendo:

$$|f(t_{n-1},y_{n-1})-f(t_{n-1},u_{n-1})| \leq L \underbrace{|y_{n-1}-u_{n-1}U|}_{e_{n-1}}$$

Scriviamo allora:

$$|u_n^* - u_n| \le |e_{n-1}| + h \left| f(t_{n-1}, y_{n-1}) - f(t_{n-1}, u_{n-1}) \right| \le |e_{n-1}| + hL \left| e_{n-1} \right| = (1 + hL) \left| e_{n-1} \right|$$

Vediamo che per h o 0, questo termine non si azzera.

Proviamo allora mettere insieme i le due parti dell'errore e se insieme si annullano per h o 0:

$$egin{aligned} e_n &= (u_n - u_n^*) + (u_n^* - y_n) \ |e_n| \leq |u_n - u_n^*| + |u_n^* - y_n| \leq (1 + hL) \, |e_{n-1}| + h \, | au_n(h)| \end{aligned}$$

Scriviamo delle iterazioni di questo:

$$|e_n| \leq (1+hL) \, |e_{n-1}| + h \underbrace{\tau(h)}_{ ext{sempre (+)}}$$
 $|e_{n-1}| \leq (1+hL) \, |e_{n-2}| + h au(h)$
 $|e_{n-2}| \leq (1+hL) \, |e_{n-3}| + h au(h)$

Mettendo la prima e seconda iterazione insieme abbiamo:

$$egin{aligned} |e_n| & \leq (1+hL)[(1+hL)\,|e_{n-2}| + h au(h)] + h au(h) = \ & = (1+hL)^2\,|e_{n-2}| + (1+hL)h\cdot au(h) + h\cdot au(h) \leq \ & \leq (1+hL)^2[(1+hL)\,|e_{n-3}| + h\cdot au(h)] + (1+hL)\cdot h\cdot au(h) + h\cdot au(h) = \ & = (1+hL)^3\,|e_{n-3}| + (1+hL)^2h au(h) + (1+hL)h au(h) + h au(h) \end{aligned}$$

Portando alla iterazione con $|e_0|$ arriviamo a:

$$\leq (1+hL)^n |e_0|^{t_0} + (1+hL)^{n-1}h au(h) + (1+hL)^{n-2}h au(h) + \ + \cdots + (1+hL)^2h au(h) + (1+hL)h au(h) + h au(h) = \ = h au(h)[(1+hL)^{n-1} + (1+hL)^{n-2} + \cdots + (1+hL)^2 + (1+hL) + 1]$$

Ricordiamo che possiamo riscrivere:

$$\sum_{i=0}^{n-1} x^i = rac{1-x^n}{1-x}$$

Quindi possiamo riscrivere questa ultima iterata come:

$$= \cancel{K} au(h) \cdot rac{(1+hL)^N-1}{\cancel{K} L} = rac{(1+hL)^n-1}{L} au(h)$$

Sappiamo che:

$$e^x = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^n}{n!} \ge 1 + x$$

Quindi possiamo scrivere come:

$$\leq \frac{e^{hLn}-1}{L}\tau(h)$$

Abbiamo che $h \cdot n = t_n - t_0$, quindi possiamo finalmente scrivere:

$$|e_n| \leq rac{e^{(t_n-t_0)L}}{L} au(h) = \underbrace{rac{e^{(t_n-t_0)L}}{L} \cdot rac{M}{2}}_{C^* o ext{const. di conv.}} \cdot h$$

 C^st è la constante ci convergenza che stavamo cercando dall'inizio della lezione.

Questa equazione significa che EE converge con ordine 1.

Facendo calcoli comparabili troviamo che EI è anche lui consistente e convergente di ordine 1.

La difficoltà della risoluzione di El non è ancora compensata da un benefit di convergenza e consistenza.

Osservazioni

 C^st è comoda solo se t_n e t_0 sono più vicine, più e grande più e insignificativo il limite.

Lo schema converge principalmente per $\tau(h)$ che tende a 0, se non si avesse la consistenze non si avrebbe convergenza, troviamo allora che la consistenza e condizione per la convergenza.

Per ogni one-step l'ordine di convergenza e l'ordine di consistenza sono gli stessi.

Proviamo a rimpiazzare l'esponenziale con una equazione lineare tale che non sia cosi problematica l'ampiezza della finestra temporale.

Avendo l'equazione:

$$u_n^* - u_n = e_{n-1} + h[f(t_{n-1}, y_{n-1}) - f(t_{n-1}, u_{n-1})]$$

Invece di usare Lipschitz continuità usiamo la maggioriamo con un'espansione di Taylor con il tempo congelato, allora:

$$f(t_{n-1},y_{n-1})-f(t_{n-1},u_{n-1})=rac{\partial f}{\partial y}(t_{n-1},\sigma_{n-1})\underbrace{(y_{n-1},u_{n-1})}_{e_{n-1}}$$

Possiamo allora scrivere l'equazione iniziale come:

$$u_n^* - u_n = e_{n-1} \left[1 + h rac{\partial f}{\partial y}(t_{n-1}, \sigma_{n-1})
ight]$$

A questo punto per poter eliminare l'esponenziale e avere una funzione lineare facciamo 3 richieste:

$$egin{cases} R_1
ightarrow ext{che sia derivabile rispetto a y} \ R_2
ightarrow rac{\partial f}{\partial y}(t,y(t)) \leq 0
ightarrow ext{sistema \`e dissipativo} \ R_3
ightarrow |1 + \underbrace{hrac{\partial f}{\partial y}(t,y(t))}_Q| < 11 \end{cases}$$

Insieme queste richieste ci permettono di avere la linearità di C^st rispetto a t_n-t_0

Lavorando sulla terza richiesta cerchiamo che:

$$|1+hQ| < 1 \ -1 < \underbrace{1+hQ < 1}_{ ext{sempre vero per R2}}$$

Visto che la parte destra è sempre vera dobbiamo investigare la parte alla sinistra:

$$-2 < hQ \ h < -rac{2}{Q} = rac{2}{|Q|}$$

La richiesta $\bf 3$ ci chiede un vincolo sulla distanza tra gli istanti di t che prendiamo.

Questo può esser un problema se |Q| è molto grande perché con più passi accumuliamo più errore e quindi si può avere un esser molto più alto di quello voluto.

Se è vera la richiesta 3 avremmo che $|u_n - u_n^*|$ sarà maggiorabile con e_{n-1} .

Prendendo l'equazione dell'errore:

$$|e_n| \leq |u_n - u_n^*| + h au(h)$$

Sotto le ipotesi 1 e 3 allora le diverse iterazioni saranno:

$$|e_{n-1}| \le |e_{n-2}| + h\tau(h)$$

$$|e_{n-2}| \le |e_{n-3}| + h\tau(h)$$

Et cetera.

Mettendo le iterazioni insieme avremmo:

$$|e_n| \le |e_{n-1}| + h\tau(h) \le |e_{n-2}| + 2h\tau(h) \le |e_{n-3}| + 3h\tau(h)$$

Arrivando a e_0 avremmo:

$$\leq \sec^{-0} + h au(h) = nh au(h) = (t_n - t_0) au(h) = \underbrace{rac{(t_n - t_0)M}{2}}_{C^*} \cdot h$$

 C^st ora è lineare, ma abbiamo dovuto imporre 3 richieste che non sono gratuite in termini computazionali di errore.

Consistenza di Crank-Nicolson

L'errore di troncamento globale per CN ha equazione:

$$egin{aligned} h au(h) &= u_n^* - y_n \ &= y_{n-1} - y_n + rac{h}{2}[f(t_n,y_n) + f(t_{n-1},y_{n-1})] \ &= -\int\limits_{t_{n-1}}^{t_n} \underbrace{y'(s)}_{f(s,y(s))} ds + rac{h}{2}[f(t_n,y_n) + f(t_{n-1},y_{n-1})] \ &= rac{h^3}{12}f''(lpha_n,y(lpha_n)) \ & au_n(h) &= rac{h^3}{12}f''(lpha_n,y(lpha_n)) \ \cotlpha_n &\in [t_{n-1},t_n] \ & au(h) &= rac{h^2}{12}N
ightarrow N = \max_{t \in I} \left|f''(t,y(t))
ight| \end{aligned}$$

È consistente per h o 0 di ordine 2, quindi sarà l'ordine di convergenza sarà 2.

Stabilità

La stabilità come sempre è la sensibilità alle perturbazione sui dati.

Esistono 2 tipi di sensibilità per gli ODE:

- Zero-stabilità
- Assoluta stabilità

Zero-stabilità

Guardiamo la zero-stabilità per EE

Lo schema di EE normale è:

$$egin{cases} u_{n+1} = u_n + hf(t_n,u_n) \ u_0 = y_0 \end{cases}$$

EE perturbato ha schema di forma:

$$egin{cases} z_{n+1} = z_n + h[f(t_n, z_n) +
ho_{n+1}] \ z_0 = y_0 =
ho_0 \end{cases}$$

Dove $ho_{n+1},
ho_0\in\mathbb{R}$

EE è zero-stabilie se $\exists C>0$ tale che $\forall h\leq h_0$ e $\forall \varepsilon>0$ con $|\rho_n\leq \varepsilon|$ per $0\leq n\leq N_h$ si ha $|u_n-z_n|\leq C\cdot \varepsilon$ per $0\leq n\leq N_h$.

Osservazioni

Tutti i metodi one-step (EE,EI,CN) sono zero-stabile se f è continua rispetto ad entrambi gli argomenti e Lipschitz continua rispetto al secondo argomento uniformemente al primo.

Teorema di Lax-Richtmyer

Ogni metodo consistente è convergente se e solo se è zero-stabile.

Assoluta Stabilità

Per l'assoluta stabilità invece di guardare una finestra temporale finita guardiamo una che si estende all'infinito.

A differenza dalla zero-stabilità è che ci sono metodi che riescono ad esser assolutamente stabili, e altri che no.

Inoltre tra i metodi che riescono ad esser assolutamente stabili, alcuni possono esser incondizionatamente assolutamente stabili invece altri sono solo condizionatamente assolutamente stabili.

Prendiamo un problema modello del tipo:

$$egin{cases} y'(t) = \lambda \underbrace{y(t)}_{f(t,y(t))}
ightarrow t \in (0,\infty), \lambda \in \mathbb{R}^- \ y(0) = y_0 = 1 \end{cases}$$

La soluzione prende la forma:

$$y(t) = e^{\lambda t}$$

Guardiamo la assoluta stabilità per EE:

$$u_{n+1} = u_n + hf(t_n,u_n) \ u_{n+1} = u_n + h\lambda = (1+h\lambda)u_n = (1+h\lambda)^2u_{n-1} = \cdots = (1+h\lambda)^{n+1}$$
 for $u_n = (1+h\lambda)^{n+1}$

Tale che questo schema converga alla soluzione per $t \to \infty$, serve che:

$$|1+h\lambda| < 1 \ -1 < 1+h\lambda < 1$$

La condizione alla destra è sempre vera perché prendiamo λ negativo è impossibile che h sia negativo.

La seconda condizione ci porta ad imporre che:

$$-2 < h\lambda \implies h < -rac{2}{\lambda} = rac{2}{|\lambda|}$$

EE riproduce l'andamento assintotico del problema solo se prendiamo h più piccolo della condizione imposta. Questa richiesta diventa più difficile più grande è λ . EE allora è condizionalmente assolutamente stabile, data la condizione $h<\frac{2}{|\lambda|}$.

Facciamo degli esempio al variare di h, e vediamo che se h è più grande del minimo richiesto non converge alla soluzione esatta per $t \to \infty$, e vediamo anche che più si abbassa h più e simile alla soluzione vera.

Guardando lo schema El invece troviamo che:

$$egin{cases} u_{n+1}=u_n+hf(t_{n+1},u_{n+1})
ightarrow n\geq 0\ u_0=y_0 \end{cases}$$

Per lo stesso problema troviamo che:

$$egin{align} u_{n+1} &= u_n + h\lambda u_{n+1} \ & o (1-h\lambda)u_{n+1} = u_n \ u_{n+1} &= \left(rac{1}{1-h\lambda}
ight)\!u_n = \left(rac{1}{1-h\lambda}
ight)^2\!u_{n-1} = \cdots = \left(rac{1}{1-h\lambda}
ight)^{n+1} ext{ for } 1 = \left(rac{1}{1-h\lambda}
ight)^{n+1}$$

per $n o \infty$ tende a 0 perché $\lambda < 0$.

El è incondizionatamente assolutamente stabile.

Questo è il vantaggio che abbiamo con EI, dato che tutto il resto è uguale se vogliamo uno schema incondizionatamente stabile dobbiamo accettare il carico computazionale maggiore.

Facendo per CN troviamo:

$$egin{align} u_{n+1} &= u_n + rac{h}{2}[\lambda u_n + \lambda u_{n+1}] \ igg(1 - rac{h}{2}\lambdaigg)u_{n+1} &= igg(1 + rac{h}{2}\lambdaigg)u_n \ \implies u_{n+1} &= rac{1 + rac{h\lambda}{2}}{1 - rac{h\lambda}{2}}u_n = \cdots = igg[rac{1 + rac{h}{2}\lambda}{1 - rac{h}{2}\lambda}igg]^{n+1}
onumber \ u_{n+1} &= rac{1 + rac{h\lambda}{2}}{1 - rac{h\lambda}{2}}u_n = \cdots = igg[rac{1 + rac{h}{2}\lambda}{1 - rac{h}{2}\lambda}igg]^{n+1}
onumber \ u_{n+1} &= rac{1 + rac{h\lambda}{2}\lambda}{1 - rac{h\lambda}{2}\lambda} igg]^{n+1}$$

per $n \to \infty$ tende a 0.

Anche CN è incondizionatamente assolutamente stabile. Abbiamo allora scelta libera di h.