

DARIO GRAFFI (\*)

**Sull'integrazione approssimata  
di un'equazione differenziale non-lineare. (\*\*)**

Ad ANTONIO MAMBRIANI per il suo 75° compleanno.

1. - In questo lavoro studiamo l'equazione differenziale nel vettore  $\mathbf{u} = \mathbf{u}(t)$ , funzione della variabile  $t$  che identifichiamo con il tempo:

$$(1) \quad \ddot{\mathbf{u}} - q\mathbf{k} \times \dot{\mathbf{u}} = \varepsilon \mathbf{F}(\mathbf{u}).$$

Il vettore  $\mathbf{u}$  si suppone appartenente ad un piano  $\pi$ ,  $\mathbf{k}$  è un versore normale a  $\pi$ ,  $q$  e  $\varepsilon$  due costanti positive, la seconda da considerarsi molto piccola, infine  $\mathbf{F}(\mathbf{u})$  è un vettore funzione, in generale, non lineare di  $\mathbf{u}$ . La (1) si incontra in alcune questioni di meccanica non-lineare, per esempio nello studio del moto piano di un corpuscolo elettrico soggetto ad un campo magnetico e a un debole campo elettrico piano.

Sotto ipotesi che esporremo fra breve, proveremo che per  $t \in (0, L/\varepsilon)$ , con  $L$  numero positivo prefissato, la soluzione di (1) è approssimata, con un errore dell'ordine di  $\varepsilon$ , dalla soluzione dell'equazione:

$$(2) \quad -q\mathbf{k} \times \dot{\mathbf{u}}_1 = \varepsilon \mathbf{F}(\mathbf{u}_1)$$

con  $\mathbf{u}_1(0) = \mathbf{u}(0)$ , cioè è lecito trascurare nella (1) la derivata seconda di  $\mathbf{u}$ . Ossia l'equazione (1) del secondo ordine si riduce ad una del primo ordine, ovviamente di più facile studio.

(\*) Indirizzo: Istituto Matematico «Salvatore Pincherle», Piazza di Porta S. Donato 5, 40127 Bologna, Italia.

(\*\*) Ricevuto: 11-X-1973.

Le ipotesi per la validità del teorema enunciato sono le seguenti. Anzitutto  $\dot{\mathbf{u}}(0)$ , derivata di  $\mathbf{u}$  per  $t=0$ , si suppone dell'ordine di  $\varepsilon$ , cioè:

$$(3) \quad \dot{\mathbf{u}}(0) = \varepsilon \mathbf{w}$$

dove  $\mathbf{w}$  è un vettore indipendente da  $\varepsilon$  (in particolare potrebbe essere  $\mathbf{w} = 0$ ). Supposto poi, il che non è affatto restrittivo (basta solo un cambiamento di incognita per ridursi a questo caso)  $\mathbf{u}(0) = \mathbf{u}_1(0) = 0$ , ammetteremo  $\mathbf{F}(\mathbf{u})$  derivabile rispetto a  $\mathbf{u}$  per ogni  $\mathbf{u}$  finito, cioè esista la trasformazione lineare (o omografia vettoriale)  $d\mathbf{F}(\mathbf{u})/d\mathbf{u}$ . Ammessa questa trasformazione continua per ogni  $\mathbf{u}$ , la  $\mathbf{F}(\mathbf{u})$  sarà Lipschitziana, cioè sarà, per ogni coppia di vettori  $\mathbf{u}$  e  $\mathbf{u} + \mathbf{u}'$ :

$$(4) \quad |\mathbf{F}(\mathbf{u} + \mathbf{u}') - \mathbf{F}(\mathbf{u}')| < N |\mathbf{u}'|$$

dove  $N$  è un numero positivo. Se  $\mathbf{u}$  e  $\mathbf{u} + \mathbf{u}'$  sono in modulo minori di un certo numero  $\ell$ ,  $N$  dipenderà, fissato s'intende  $\mathbf{F}(\mathbf{u})$ , solo da  $\ell$ .

Infine ammetteremo che, per  $t \in [0, \infty)$ , esista  $\mathbf{u}_1(t)$  limitato. Questa ipotesi si potrebbe eliminare con altre meno restrittive, comunque diventa superflua se si desidera l'approssimazione  $\mathbf{u}_1$  di  $\mathbf{u}$  valida per un intervallo ampio quanto si vuole, ma indipendente da  $\varepsilon$ ; basta in questo caso che  $\mathbf{u}_1(t)$  sia limitato in questo intervallo.

2. — Cominciamo con esporre alcune proprietà dell'equazione vettoriale, nel vettore del piano  $\pi$ ,  $\mathbf{v} = \mathbf{v}(t)$ :

$$(5) \quad \ddot{\mathbf{v}} - q\mathbf{k} \times \dot{\mathbf{v}} = \mathbf{H}(t)$$

dove  $\mathbf{H}(t)$  è un vettore del piano  $\pi$ , funzione di  $t$ .

Se  $\mathbf{H}(t) \equiv 0$  si ha, integrando (5):

$$(6) \quad \dot{\mathbf{v}} - q\mathbf{k} \times \mathbf{v} = \mathbf{c}$$

dove  $\mathbf{c}$  è un vettore costante di  $\pi$ .

La soluzione generale di (6) si può mettere nella forma ( $\mathbf{a}$  indica un vettore qualsiasi di  $\pi$ ):

$$(7) \quad \mathbf{v} = \cos qt \mathbf{a} + \operatorname{sen} qt \mathbf{k} \times \mathbf{a} + \frac{\mathbf{k} \times \mathbf{c}}{q}$$

Infatti derivando (7), tenendo presente  $\mathbf{k} \times (\mathbf{k} \times \mathbf{a}) = -\mathbf{a}$  e che identica formula vale sostituendo  $\mathbf{c}$  ad  $\mathbf{a}$ :

$$(8) \quad \dot{\mathbf{v}} = -q \operatorname{sen} qt \mathbf{a} + q \cos qt \mathbf{k} \times \mathbf{a} = \\ = q \mathbf{k} \times [\cos qt \mathbf{a} + \operatorname{sen} qt \mathbf{k} \times \mathbf{a}] = q \mathbf{k} \times \mathbf{v} - \mathbf{k} \times (\mathbf{k} \times \mathbf{c})$$

conforme a (6).

Passiamo ora a (5) supponendo  $\mathbf{v}(0) = \dot{\mathbf{v}}(0) = 0$ . Si ha, integrando da 0 a  $t$ :

$$(9) \quad \dot{\mathbf{v}} - q \mathbf{k} \times \mathbf{v} = \int_0^t \mathbf{H}(\xi) d\xi.$$

Perciò la soluzione di (5), ossia di (9), che si annulla per  $t=0$ , è:

$$(10) \quad \mathbf{v}(t) = \int_0^t [(\cos q(t-\tau) + \operatorname{sen} q(t-\tau) \mathbf{k} \times) \int_0^\tau \mathbf{H}(\xi) d\xi] d\tau.$$

Infatti, derivando e ripetendo i calcoli che hanno condotto a (8), si ha:

$$(11) \quad \left\{ \begin{aligned} \dot{\mathbf{v}}(t) &= \int_0^t \mathbf{H}(\xi) d\xi + \int_0^t q \mathbf{k} \times [(\cos q(t-\tau) + \operatorname{sen} q(t-\tau) \mathbf{k} \times) \int_0^\tau \mathbf{H}(\xi) d\xi] d\tau = \\ &= \int_0^t \mathbf{H}(\xi) d\xi + q \mathbf{k} \times \mathbf{v}(t) \end{aligned} \right.$$

conforme a (9).

Ora si noti che con una inversione dell'ordine delle integrazioni, si ha:

$$(12) \quad \left\{ \begin{aligned} \mathbf{v}(t) &= \int_0^t d\xi \mathbf{H}(\xi) \int_\xi^t (\cos q(t-\tau) + \operatorname{sen} q(t-\tau) \mathbf{k} \times) d\tau = \\ &= \frac{1}{q} \int_0^t [\operatorname{sen} q(t-\xi) + (1 - \cos q(t-\xi)) \mathbf{k} \times] \mathbf{H}(\xi) d\xi. \end{aligned} \right.$$

Perciò:

$$(13) \quad |\mathbf{v}(t)| \leq \frac{3}{q} \int_0^t |\mathbf{H}(\xi)| d\xi.$$

Si ha così un valore maggiorante per  $|\mathbf{v}(t)|$  qualora i suoi valori iniziali siano nulli.

3. - Ciò premesso poniamo:

$$(14) \quad \mathbf{u} = \mathbf{u}_1 + \mathbf{u}_2 + \mathbf{u}',$$

$\mathbf{u}_1 = \mathbf{u}_1(t)$  è, come si è detto, la soluzione di (2) con  $\mathbf{u}_1(0) = 0$ .

È bene notare che la (2) si può scrivere, dopo una moltiplicazione per  $\mathbf{k} \times$ :

$$(15) \quad \dot{\mathbf{u}}_1 = \frac{\varepsilon}{q} \mathbf{k} \times \mathbf{F}(\mathbf{u}_1).$$

La  $\mathbf{u}_2$  è una soluzione di (5), con  $\mathbf{H}(t) = 0$ , espressa da (7) e con condizioni iniziali  $\mathbf{u}_2(0) = 0$ ,  $\dot{\mathbf{u}}_2(0) = \dot{\mathbf{u}}(0) - \dot{\mathbf{u}}_1(0)$ . Perciò i vettori  $\mathbf{c}$  e  $\mathbf{a}$  che compaiono nella (7) si determinano mediante le equazioni:

$$(16) \quad \frac{\mathbf{k} \times \mathbf{c}}{q} + \mathbf{a} = 0; \quad q \mathbf{k} \times \mathbf{a} = \dot{\mathbf{u}}(0) - \dot{\mathbf{u}}_1(0)$$

cioè

$$(17) \quad \mathbf{a} = \frac{\dot{\mathbf{u}}(0) - \dot{\mathbf{u}}_1(0)}{q} \times \mathbf{k}, \quad \mathbf{c} = q \mathbf{k} \times \mathbf{a} = \dot{\mathbf{u}}(0) - \dot{\mathbf{u}}_1(0).$$

Ora, per la (3) e per la (15),  $\dot{\mathbf{u}}(0)$  e  $\dot{\mathbf{u}}_1(0)$  sono dell'ordine di  $\varepsilon$ , tale sarà perciò per ogni  $t$ ,  $\mathbf{u}_2(t)$ , quindi  $|\mathbf{u}_2(t)|$  sarà maggiorato da  $m\varepsilon$  dove  $m$  è un numero positivo.

Sostituiamo ora la (14) nella (1); si ha, ricordando che  $\mathbf{u}_1$  soddisfa a (2), che  $\mathbf{u}_2$  soddisfa a (5) con  $\mathbf{H}(t) = 0$ :

$$(18) \quad \ddot{\mathbf{u}}' - q \mathbf{k} \times \dot{\mathbf{u}}' = \varepsilon [\mathbf{F}(\mathbf{u}_1 + \mathbf{u}_2 + \mathbf{u}') - \mathbf{F}(\mathbf{u}_1)] - \ddot{\mathbf{u}}_1.$$

Ora poniamo ( $\mathbf{u}_1$ ,  $\mathbf{u}_2$  e  $\mathbf{u}'$  si considerano come funzioni di  $t$ ):

$$(19) \quad \mathbf{H}(t) = \varepsilon [\mathbf{F}(\mathbf{u}_1 + \mathbf{u}_2 + \mathbf{u}') - \mathbf{F}(\mathbf{u}_1)] - \ddot{\mathbf{u}}_1.$$

Poichè  $\mathbf{u}(0) = \mathbf{u}_1(0) = \mathbf{u}_2(0) = 0$  si ha subito, per (14),  $\mathbf{u}'(0) = 0$ . Si ha poi, ricordando il valore di  $\dot{\mathbf{u}}_2(0)$ :  $\dot{\mathbf{u}}'(0) = \dot{\mathbf{u}}(0) - \dot{\mathbf{u}}_1(0) - \dot{\mathbf{u}}_2(0) = 0$ , cioè per  $|\mathbf{u}'|$  vale la limitazione (13). Cerchiamo ora un valore maggiorante per  $\mathbf{H}(t)$  come espressa da (19).

A questo scopo osserviamo intanto che, essendo  $\mathbf{u}'(0) = 0$ , esisterà un intervallo  $[0, h]$  ( $h > 0$ ) tale che per  $t \in [0, h]$  sarà  $|\mathbf{u}'(t)| \leq \eta$ , dove  $\eta$  è un numero positivo prefissato che conviene prendere abbastanza piccolo. Allora

detto  $t_1$  il più piccolo fra  $h$  e  $L/\varepsilon$ , per  $t \in [0, t_1]$ ,  $\mathbf{u}_1$ ,  $\mathbf{u}_2$  e  $\mathbf{u}'$  sono limitate, quindi vale la (4) con un valore di  $N$  che, almeno teoricamente, non è difficile determinare. Ora si ha, ricordando poi  $|\mathbf{u}_2(t)| < m\varepsilon$

$$(20) \quad \begin{cases} \varepsilon |\mathbf{F}(\mathbf{u}_1 + \mathbf{u}_2 + \mathbf{u}') - \mathbf{F}(\mathbf{u}_1)| \leq \varepsilon |\mathbf{F}(\mathbf{u}_1 + \mathbf{u}_2 + \mathbf{u}') - \mathbf{F}(\mathbf{u}_1 + \mathbf{u}_2)| + \\ + \varepsilon |\mathbf{F}(\mathbf{u}_1 + \mathbf{u}_2) - \mathbf{F}(\mathbf{u}_1)| \leq \varepsilon N |\mathbf{u}'| + \varepsilon^2 Nm. \end{cases}$$

Si ha poi, derivando (15):

$$(21) \quad \ddot{\mathbf{u}}_1 = \frac{\varepsilon}{q} \mathbf{k} \times \frac{d\mathbf{F}(\mathbf{u}_1)}{d\mathbf{u}_1} \dot{\mathbf{u}}_1 = \frac{\varepsilon^2}{q} \mathbf{k} \times \left( \frac{d\mathbf{F}(\mathbf{u}_1)}{d\mathbf{u}_1} \mathbf{k} \times \mathbf{F}(\mathbf{u}_1) \right)$$

e poichè  $d\mathbf{F}(\mathbf{u}_1)/d\mathbf{u}_1$  e  $\mathbf{F}(\mathbf{u}_1)$  è per  $t \in [0, t_1]$  limitata, esiste un numero  $m'$  tale che:

$$(22) \quad |\ddot{\mathbf{u}}_1| \leq m' \varepsilon^2$$

Quindi, posto  $Nm + m' = M$  si ha:

$$(23) \quad |\mathbf{H}(t)| \leq \varepsilon N |\mathbf{u}'| + M\varepsilon^2$$

e sostituendo nella (13), tenendo conto che  $t \leq t_1 \leq L/\varepsilon$

$$(24) \quad |\mathbf{u}'| \leq \frac{3N}{q} \varepsilon \int_0^t |\mathbf{u}'| dt + \frac{3}{q} ML\varepsilon$$

e per il lemma di GRONWALL:

$$(25) \quad |\mathbf{u}'| \leq \frac{3}{q} ML\varepsilon \exp \frac{3NL}{q}$$

Questa relazione vale per  $t \in [0, t_1]$ , ma con opportuna scelta di  $\varepsilon$  vale in tutto  $[0, L/\varepsilon]$ . Si scelga infatti  $\varepsilon < \varepsilon_0$  con

$$(26) \quad \frac{3}{q} ML\varepsilon_0 \exp \frac{3NL}{q} = \eta.$$

Allora, con ragionamento da me fatto varie volte, si dimostra che  $h \geq L/\varepsilon$  <sup>(1)</sup>, perciò per  $\varepsilon < \varepsilon_0$  la (25) vale, come si è detto, in tutto  $[0, L/\varepsilon]$ ; in altre parole  $|\mathbf{u}'|$  è dell'ordine di  $\varepsilon$  in tutto  $[0, L/\varepsilon]$ .

Poichè lo stesso vale per  $\mathbf{u}_2$ , si può concludere, come si era affermato in principio,  $\mathbf{u}(t)$  approssimato in  $[0, L/\varepsilon]$  da  $\mathbf{u}_1$  con un errore dell'ordine di  $\varepsilon$ , errore di cui non è difficile calcolare un valore maggiorante.

Se si vuole che  $\mathbf{u}$  differisca da  $\mathbf{u}_1$  per un intervallo  $[0, L]$ ,  $L$  grande quanto si vuole, ma indipendente da  $\varepsilon$ , è, come si è detto in principio, solo necessaria l'ipotesi  $\mathbf{u}_1(t)$  limitata per  $t \in [0, L]$ . In questo caso l'ultimo termine di (24) diventa  $(3ML/q)\varepsilon^2$  e la (25) diventa:

$$(25') \quad |\mathbf{u}'| < \frac{3ML}{q} \varepsilon^2 \exp \frac{3NL}{q} \varepsilon$$

cioè  $\mathbf{u}$  è approssimato da  $\mathbf{u}_1 + \mathbf{u}_2$  con un errore dell'ordine di  $\varepsilon^2$ .

---

(<sup>1</sup>) Infatti se fosse  $h < L/\varepsilon$ , si avrebbe  $|\mathbf{u}'(h)| = \eta$ , quindi

$$\eta = |\mathbf{u}'(h)| < \frac{3}{q} ML\varepsilon \exp \frac{3NL}{q} < \frac{3ML}{q} \varepsilon_0 \exp \frac{3NL}{q} = \eta$$

relazione assurda.

\* \* \*