
BOLLETTINO UNIONE MATEMATICA ITALIANA

LUIGI CONTE

Sopra una classe d'equazioni integrali

Bollettino dell'Unione Matematica Italiana, Serie 1,
Vol. 11 (1932), n.5, p. 283–286.

Unione Matematica Italiana

<http://www.bdim.eu/item?id=BUMI_1932_1_11_5_283_0>

L'utilizzo e la stampa di questo documento digitale è consentito liberamente per motivi di ricerca e studio. Non è consentito l'utilizzo dello stesso per motivi commerciali. Tutte le copie di questo documento devono riportare questo avvertimento.

*Articolo digitalizzato nel quadro del programma
bdim (Biblioteca Digitale Italiana di Matematica)
SIMAI & UMI*

<http://www.bdim.eu/>

Bollettino dell'Unione Matematica Italiana, Unione
Matematica Italiana, 1932.

Sopra una classe d'equazioni integrali.

Nota di LUIGI CONTE (a Cagliari).

Sunto. - *L'A. considera equazioni integrali la cui soluzione è ricondotta a quella di un'equazione differenziale lineare del primo o del secondo ordine, e per queste ultime mostra alcuni casi di integrazione in termini finiti.*

1. Consideriamo l'equazione integrale

$$(1) \quad f(x) = \varphi(x) - \int_0^x e^{mx+ny} \varphi(y) dy$$

dove m ed n sono costanti arbitrarie, e calcoliamone i nuclei iterati.

Posto $\sigma = m + n$, si trova facilmente che

$$k_r(x, y) = \begin{cases} k_1(x, y) \frac{(e^{\sigma x} - e^{\sigma y})^{r-1}}{(r-1)! \sigma^{r-1}} & \text{se } \sigma \neq 0 \\ k_1(x, y) \frac{(x-y)^{r-1}}{(r-1)!} & \text{se } \sigma = 0 \end{cases}$$

onde, nei due casi, le soluzioni rispettive della (1) sono

$$\varphi(x) = f(x) + e^{mx + \frac{e^{x\sigma}}{\sigma}} \int_0^x e^{-ny - \frac{e^{\sigma y}}{\sigma}} f(y) dy$$

$$\varphi(x) = f(x) + \frac{1}{e^{(n-1)x}} \int_0^x e^{(n-1)y} f(y) dy.$$

2. Mostriamo ora come la (1) si possa ricondurre ad un'equazione differenziale del primo ordine. Posto:

$$(2) \quad \psi(x) = \int_0^x \varphi(y) dy$$

si ha con l'integrazione per parti

$$\int_0^x e^{ny} \varphi(y) dy = e^{nx} \psi(x) - n \int_0^x e^{ny} \psi(y) dy$$

onde la (1) si scrive

$$f(x) = \varphi(x) - e^{\sigma x} \psi(x) + n e^{mx} \int_0^x e^{ny} \psi(y) dy$$

od anche

$$(1') \quad f(x) = \varphi(x) - z$$

con

$$(a) \quad z = e^{\tau x} \psi(x) - n e^{m x} \int_0^x e^{u y} \psi(y) dy.$$

Dalla (a) per derivazione si deduce

$$z' - m z = e^{\tau x} \psi'(x)$$

e per le (2) ed (1')

$$(3) \quad z' - z(m + e^{\tau x}) - e^{\tau x} f(x) = 0.$$

E così la soluzione della (1) è ricondotta a quella della (3) per la quale, data la natura della z , dev'essere soddisfatta la relazione $z(0) = 0$.

Se fosse $\tau = 0$, la (3) diventerebbe

$$(3') \quad z' - z(1 + m) - f(x) = 0.$$

Più in generale: « L'equazione

$$(4) \quad f(x) = \varphi(x) - \int_0^x e^{m f_1(t) + n f_2(t)} \varphi(y) dy$$

ove m ed n sono costanti arbitrarie ed f_1 , f_2 funzioni note derivabili, colle posizioni

$$\psi(x) = \int_0^x \varphi(y) dy;$$

$$\varphi(x) - f(x) = z = e^{m f_1(x) + n f_2(x)} \psi(x) - n e^{m f_1(x)} \int_0^x e^{n f_2(t)} f_2'(y) \psi(y) dy$$

viene ricondotta alla risoluzione dell'equazione differenziale del primo ordine:

$$(5) \quad z' - z[m f_1'(x) + e^{m f_1(x) + n f_2(x)}] - e^{m f_1(x) + n f_2(x)} f(x) = 0, \quad z(0) = 0$$

la quale per $f_1(u) = f_2(u) = u$ si riduce alla (3) ».

3. Se si suppone nella (4)

$$f_i(x) = \log a_i(x) \quad (i=1, 2)$$

si ottiene colle posizioni precedenti il seguente risultato:

« L'equazione

$$(6) \quad f(x) = \varphi(x) - \int_0^x a_1^m(x) a_2^n(y) \varphi(y) dy$$

si può ricondurre alla risoluzione dell'equazione differenziale

$$(7) \quad z' - z \left[\frac{ma_1'(x)}{a_1(x)} + a_1'''(x)a_2''(x) \right] - a_1'''(x)a_2''(x)f(x) = 0.$$

Osserviamo che i nuclei iterati per la (6) nel caso che $a_1(x) = a_2(x) = a(x)$ sono dati da

$$k_r(x, y) = \begin{cases} k_1(x, y) \frac{(x-y)^{r-1}}{(r-1)!} & \text{se } \sigma = m + n = 0, \\ k_1(x, y) \frac{|F(x) - F(y)|^{r-1}}{(r-1)!} & \text{se } \sigma \neq 0 [F'(u) = a^\sigma(u)]. \end{cases}$$

4. La dott.^a PINI in un suo lavoro (1) aveva ottenuto che:

« L'equazione integrale

$$(8) \quad f(x) = \varphi(x) - \int_0^x [a(x) - a(y)] \varphi(y) dy$$

colla posizione

$$z = \varphi(x) - f(x)$$

si riconduce all'equazione differenziale

$$(z')' - z = f(x), \quad z(0) = z'(0) = 0,$$

e quindi in molti casi integrabile immediatamente senza ricorrere ai metodi generali ed a complessi sviluppi in serie.

Vogliamo ora determinare alcuni casi in cui la (z) si sa integrare in termini finiti: « quelli in cui la funzione $a(x)$ soddisfa ad una delle seguenti condizioni:

$$a) \quad 2a'a''' - 3a''^2 - 4a'^3 = 4Ca'^2; \quad (C, n \text{ costanti})$$

$$b) \quad a'' + 2Ca'\sqrt{a'} = 0;$$

$$c) \quad \frac{2a''}{a'} \left(\frac{a'''}{a'} \right)' + 3 \left(\frac{a''}{a'} \right)^2 - 2 \left(\frac{a''}{a'} \right)' \cdot \left\{ 2 \left(\frac{a''}{a'} \right)' - a' \right\} - \frac{n^2}{a'^2} \left(\frac{a''}{a'} \right)^4 = 0.$$

Per questo consideriamo l'equazione omogenea relativa alla (z):

$$(z')' - a'z'' - a''z' - a'^2z = 0$$

ed eseguiamo la sostituzione:

$$z = u \cdot \sqrt{a'}.$$

La (z') diventa

$$(z'')' + u \frac{2a'a''' - 3a''^2 - 4a'^3}{4a'^2} = 0,$$

(1) « Bollettino Unione Matematica Italiana », n. 1 2-3, 1931.

la quale nel caso che valga la (a) è un'equazione a coefficienti costanti.

Per il caso b) osserviamo che si può facilmente dimostrare che « condizione necessaria e sufficiente perchè l'equazione

$$Pz'' + Qz' + kz = 0$$

ove P e Q sono funzioni di x e k costante si possa ricondurre ad un'equazione differenziale lineare a coefficienti costanti, è il sussistere della relazione

$$(b') \quad Q = C \sqrt{P} + \frac{1}{2} P' \quad (C \text{ costante})$$

e la (b') nel caso della (z') diventa la (6).

Infine si tenga presente che nel caso c) si può determinare un integrale particolare di data forma, giacchè, come dimostreremo in un prossimo lavoro, vale il seguente risultato: « perchè l'equazione differenziale

$$z'' + f_1 z' + f_2 z = 0$$

abbia un integrale particolare d'una certa forma è sufficiente che sussista la relazione

$$(c') \quad 2f_1^2 \left(2f_2 - \frac{df_1}{dx} \right) + 3 \left(\frac{df_1}{dx} \right)^2 - 2f_1 \frac{d^2 f_1}{dx^2} + n^2 f_1^4 e^{2 \int f_1 dx} = 0 \quad (n \text{ cost.})$$

e la (c') nel caso della (x') si riduce alla (c).

(1) Precisamente dimostreremo che: « L'equazione differenziale

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + f_1 \frac{dx}{dt} + f_2 x = 0$$

nel caso che valga la (c') ha l'integrale particolare

$$x = e^{nu_1} + e^{nu_2}$$

ove u_1 ed u_2 sono radici dell'equazione

$$n^2 + \frac{n}{n} \log(f_1 z) + \left\{ \frac{\log(f_1 z)}{2n} \right\}^2 - \frac{z}{4} = 0 \quad (z = e^{2 \int f_1 dt})$$

Per esempio, l'equazione

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{1}{t} \frac{dx}{dt} - x \frac{1 + n^2 t^2}{4t^2} = 0$$

i cui coefficienti soddisfano alla (c') ammette l'integrale particolare

$$x = \frac{e^{\frac{nt}{2}} + e^{-\frac{nt}{2}}}{\sqrt{t}} = \frac{2}{\sqrt{t}} \cosh \frac{nt}{2}$$