
BOLLETTINO UNIONE MATEMATICA ITALIANA

I. OPATOWSKI

**Riposta alla domanda pubblicata
nel T. XVI del “Bollettino”, pag.
200**

*Bollettino dell’Unione Matematica Italiana, Serie
1, Vol. 16 (1937), n.5, p. 242–243.*

Unione Matematica Italiana

<http://www.bdim.eu/item?id=BUMI_1937_1_16_5_242_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.

CORRISPONDENZA

RISPOSTA

alla domanda pubblicata nel T. XVI del « Bollettino », pag. 200.

È stato proposto il problema di dimostrare che ogni integrale $y(x)$ dell'equazione

$$(1) \quad xy'' + y' - xy = 0,$$

che sia infinitesimo all'infinito, verifica la relazione

$$(2) \quad \int_0^\infty y^2 dx = \left(\frac{\pi}{2} \int_0^\infty xy dx \right)^2.$$

Supponiamo che x e y siano variabili reali e osserviamo anzitutto che la soluzione generale della (1) è una funzione cilindrica di ordine 0 e di argomento ix , cioè $C_0(ix)$. [(¹) p. 214]. Ora, la più generale funzione $C_\nu(ix)$ che sia reale per valori positivi di x e che si annulli all'infinito è (a meno di un fattore costante arbitrario) $y = iH_\nu^{(1)}(ix)$, dove $H_\nu^{(1)}$ è la funzione di HANKEL di prima specie e di ordine 0 [⁽¹⁾ p. 199; (²) pp. 18 e 155]. Applicando ora due relazioni generali sulle funzioni di HANKEL, che N. NIELSEN indica nel suo trattato di funzioni cilindriche (²) è facile dimostrare che ciascun membro della (2) è = 1. Le relazioni in questione sono [⁽²⁾ pp. 190 e 215]:

$$(3) \quad \int_0^\infty H_\nu^{(1)}(itx) \cdot x^\nu dx = \frac{2^\nu (-i)^{\nu+1}}{\pi t^{\nu+1}} \Gamma\left(\frac{\nu+\nu+1}{2}\right) \Gamma\left(\frac{\nu-\nu+1}{2}\right),$$

$$(4) \quad -\frac{4i}{\pi} \int_z^\infty \frac{H_{2\nu}^{(1)}(2tix)}{\sqrt{t^2 - z^2}} dt = [H_\nu^{(1)}(zix)]^2.$$

(¹) E. JAHNKE e F. EMDE, *Funktionentafeln mit Formeln und Kurven*. Leipzig (1933), 2^a ed..

(²) N. NIELSEN, *Handbuch der Theorie der Cylinderfunktionen*. Leipzig, Teubner (1904).

Ponendo nella (3) $v=0$, $\rho=t=1$ si vede facilmente che

$$\int_0^\infty xydx = \int_0^\infty ixH_0^{(1)}(ix) \cdot dx = \frac{2}{\pi} \Gamma(1) \cdot \Gamma(1) = \frac{2}{\pi},$$

quindi il secondo membro della (2) è = 1. Per calcolare il primo membro della (2) poniamo nella (4) $v=0$, $z=1$, allora si ha:

$$\begin{aligned} \int_0^\infty y^2 dx &= \int_0^\infty [iH_0^{(1)}(ix)]^2 \cdot dx = \\ &= \frac{4}{\pi} \int_0^\infty dx \int_1^\infty \frac{iH_0^{(1)}(2tix)}{\sqrt{t^2-1}} dt = \frac{4}{\pi} \int_1^\infty \frac{dt}{\sqrt{t^2-1}} \int_0^\infty iH_0^{(1)}(2tix) \cdot dx, \end{aligned}$$

(potendosi evidentemente scambiare l'ordine delle integrazioni a causa della finitezza di $H_0^{(1)}$).

L'integrale rispetto a x si calcola con la (3) ponendovi $v=\rho=0$ e $t \rightarrow 2t$, ricordando inoltre che $\Gamma(1/2)=\sqrt{\pi}$, esso risulta = $1/2t$. Quindi:

$$\int_0^\infty y^2 dx = \frac{2}{\pi} \int_1^\infty \frac{dt}{t\sqrt{t^2-1}} = \frac{2}{\pi} \left[\operatorname{arctg} \sqrt{t^2-1} \right]_1^\infty = 1.$$

Torino, 2 Dicembre 1937-XVI.

I. OPATOWSKI