

Werk

Titel: Journal für die reine und angewandte Mathematik

Verlag: de Gruyter

Jahr: 1891

Kollektion: Mathematica

Digitalisiert: Niedersächsische Staats- und Universitätsbibliothek Göttingen

Werk Id: PPN243919689_0107

PURL: http://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?PPN243919689_0107

LOG Id: LOG_0022

LOG Titel: Ueber ein vielfaches, auf Eulersche Integrale reducirbares Integral.

LOG Typ: article

Übergeordnetes Werk

Werk Id: PPN243919689

PURL: <http://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?PPN243919689>

Terms and Conditions

The Goettingen State and University Library provides access to digitized documents strictly for noncommercial educational, research and private purposes and makes no warranty with regard to their use for other purposes. Some of our collections are protected by copyright. Publication and/or broadcast in any form (including electronic) requires prior written permission from the Goettingen State- and University Library.

Each copy of any part of this document must contain these Terms and Conditions. With the usage of the library's online system to access or download a digitized document you accept the Terms and Conditions.

Reproductions of material on the web site may not be made for or donated to other repositories, nor may be further reproduced without written permission from the Goettingen State- and University Library.

For reproduction requests and permissions, please contact us. If citing materials, please give proper attribution of the source.

Contact

Niedersächsische Staats- und Universitätsbibliothek Göttingen
Georg-August-Universität Göttingen
Platz der Göttinger Sieben 1
37073 Göttingen
Germany
Email: gdz@sub.uni-goettingen.de

Ueber ein vielfaches, auf *Eulersche* Integrale reducirbares Integral.

(Von Herrn *L. Pochhammer* in Kiel.)

Im Folgenden wird ein vielfaches bestimmtes Integral betrachtet, welches sich als identisch mit einem Producte aus *Eulerschen* Integralen erweist. Die angestellte Rechnung schliesst sich an diejenige an, durch die der Verfasser in einer früher veröffentlichten Arbeit*) ein ähnlich gebildetes vielfaches Integral auf *Eulersche* Integrale erster Art zurückgeführt hat. In der hier abgeleiteten Formel kommt jedoch neben *Eulerschen* Integralen erster Art auch eine Gammafunction als Factor vor. Es wird in § 1 zunächst ein Doppelintegral, sodann in § 2 das $(m+1)$ -fache Integral behandelt. In § 3 wird das in den §§ 1 und 2 erhaltene Resultat dadurch erweitert, dass man für eine der Integrationen statt des geradlinigen Weges eine geschlossene Integrationscurve anwendet. Die so modificirte Formel enthält statt der Gammafunction das correspondirende bestimmte Integral mit geschlossenem Integrationsweg, welches *H. Hankel* in seiner Abhandlung „Die *Eulerschen* Integrale bei unbeschränkter Variabilität des Arguments“**) definirt hat. Der in § 3 bewiesene Satz wird in einer nachfolgenden Abhandlung***) für die Integration einer linearen Differentialgleichung benutzt, woselbst er dazu dient, die Verbindung zwischen den Lösungen der Gleichung in Reihenform und gewissen Lösungen in Form bestimmter Integrale herzustellen.

*) Cfr. §§ 3 und 6 der Abhandlung „Ueber die Differentialgleichung der allgemeineren hypergeometrischen Reihe mit zwei endlichen singulären Punkten“ in Bd. 102 dieses Journals.

**) *Schlömilchs* Zeitschrift für Math. u. Physik, Jahrgang 9, 1864.

***) „Ueber eine lineare Differentialgleichung n ter Ordnung mit einem endlichen singulären Punkte“.

§ 1.

Durch \mathcal{A}_1 werde das Doppelintegral

$$(1.) \quad \int_0^\infty s^{-a} ds \int_0^1 e^{-st} t^b (1-t)^{c-1} dt$$

bezeichnet. Man substituire

$$t = 1-z$$

und entwickle die Grösse e^{sz} in die Reihe $1 + \frac{sz}{1} + \dots$. Dann entsteht für \mathcal{A}_1 die Gleichung

$$\begin{aligned} \mathcal{A}_1 &= \int_0^\infty e^{-s} s^{-a} ds \int_0^1 e^{sz} (1-z)^b z^{c-1} dz \\ &= \int_0^\infty e^{-s} s^{-a} ds \int_0^1 \left[1 + \frac{sz}{1} + \dots + \frac{s^\nu z^\nu}{\nu!} + \dots \right] (1-z)^b z^{c-1} dz. \end{aligned}$$

Nennt man also $E(p, q)$ und $\Gamma(q)$ die *Eulerschen* Integrale erster und zweiter Art

$$(2.) \quad E(p, q) = \int_0^1 z^{p-1} (1-z)^{q-1} dz,$$

$$(3.) \quad \Gamma(q) = \int_0^\infty e^{-s} s^{q-1} ds$$

und berücksichtigt die bekannten Formeln

$$(4.) \quad E(p+\nu, q) = \frac{p(p+1)\dots(p+\nu-1)}{(p+q)(p+q+1)\dots(p+q+\nu-1)} E(p, q),$$

$$(5.) \quad \Gamma(q+\nu) = q(q+1)\dots(q+\nu-1)\Gamma(q),$$

so ergibt sich

$$\begin{aligned} \mathcal{A}_1 &= \Gamma(1-a)E(b+1, c) + \frac{1}{1} \Gamma(2-a)E(b+1, c+1) \\ &+ \frac{1}{1.2} \Gamma(3-a)E(b+1, c+2) + \dots + \frac{1}{\nu!} \Gamma(\nu+1-a)E(b+1, c+\nu) + \dots \\ &= \Gamma(1-a)E(b+1, c) \left\{ 1 + \frac{(1-a)c}{1.(b+c+1)} + \frac{(1-a)(2-a)c(c+1)}{1.2.(b+c+1)(b+c+2)} + \dots \right\}. \end{aligned}$$

Vorausgesetzt ist hierbei, dass in (1.) diejenigen Zweige der Potenzen s^{-a} , t^b , $(1-t)^{c-1}$ angewendet werden, welche den in den *Eulerschen* Integralen vorkommenden Potenzen entsprechen.

Die Klammer auf der rechten Seite der letzten Gleichung enthält eine *Gauss'sche* hypergeometrische Reihe, deren viertes Argument den Werth 1 hat. Da nun für diese Reihen die Identität:

$$(6.) \quad 1 + \frac{\alpha\beta}{1.\varrho} + \frac{\alpha(\alpha+1)\beta(\beta+1)}{1.2.\varrho(\varrho+1)} + \dots = \frac{\Gamma(\varrho)\Gamma(\varrho-\alpha-\beta)}{\Gamma(\varrho-\alpha)\Gamma(\varrho-\beta)}$$

gilt, so ist

$$\mathcal{A}_1 = \Gamma(1-a)E(b+1, c) \frac{\Gamma(b+c+1)\Gamma(a+b)}{\Gamma(a+b+c)\Gamma(b+1)},$$

woraus, wegen der Formel

$$(7.) \quad E(p, q) = \frac{\Gamma(p)\Gamma(q)}{\Gamma(p+q)}.$$

die Gleichung

$$\mathcal{A}_1 = \Gamma(1-a)\Gamma(c) \frac{\Gamma(a+b)}{\Gamma(a+b+c)}$$

folgt. Indem man die Formel (7.) zum zweiten Mal benutzt, erhält man für \mathcal{A}_1 den Ausdruck

$$(8.) \quad \mathcal{A}_1 = \int_0^\infty s^{-a} ds \int_0^1 e^{-st} t^b (1-t)^{c-1} dt = \Gamma(1-a)E(a+b, c).$$

§ 2.

Es sei ferner \mathcal{A}_m das $(m+1)$ -fache Integral

$$(9.) \quad \mathcal{A}_m = \int_0^\infty s^{-a} ds \int_0^1 S_1 ds_1 \int_0^1 S_2 ds_2 \dots \int_0^1 S_{m-1} ds_{m-1} \int_0^1 e^{-ss_1 s_2 \dots s_m} S_m ds_m,$$

in welchem S_μ für $\mu = 1, 2, \dots, m$ das Product

$$(10.) \quad S_\mu = s_\mu^{b_\mu} (1-s_\mu)^{c_\mu-1}$$

bedeutet, während $a, b_1, c_1, \dots, b_m, c_m$ Constanten sind. Man nimmt an, dass letztere Constanten diejenigen Ungleichheiten erfüllen, die für die Convergence des Integrals \mathcal{A}_m erforderlich sind. Es soll gezeigt werden, dass \mathcal{A}_m gleich dem Producte

$$(11.) \quad \mathcal{A}_m = \Gamma(1-a)E(a+b_1, c_1)E(a+b_2, c_2)\dots E(a+b_m, c_m)$$

ist. Der Beweis wird durch Induction geführt.

Diejenige Gleichung, die aus (11.) entsteht, wenn man $m-1$ statt m schreibt, wird als bewiesen angenommen. Man ändert hierbei die Bezeichnung, indem man \mathfrak{S}_μ für $\mu = 1, 2, \dots, m-1$ als das Product

$$(12.) \quad \mathfrak{S}_\mu = s_\mu^{\beta_\mu} (1-s_\mu)^{c_\mu-1}$$

definiert und der als gültig vorausgesetzten Gleichung die Form

$$(13.) \quad \left\{ \begin{aligned} & \int_0^\infty s^{-k} ds \int_0^1 \mathfrak{S}_1 ds_1 \dots \int_0^1 \mathfrak{S}_{m-2} ds_{m-2} \int_0^1 e^{-ss_1 s_2 \dots s_{m-1}} \mathfrak{S}_{m-1} ds_{m-1} \\ & = \Gamma(1-k)E(k+\beta_1, c_1)E(k+\beta_2, c_2)\dots E(k+\beta_{m-1}, c_{m-1}) \end{aligned} \right.$$

giebt. Das Integral (9.) geht durch die Substitution $s_m = 1 - z$ in den Ausdruck

$$\int_0^\infty s^{-a} ds \int_0^1 S_1 ds_1 \dots \int_0^1 e^{-ss_1 \dots s_{m-1}} S_{m-1} ds_{m-1} \int_0^1 e^{ss_1 \dots s_{m-1} z} (1-z)^{b_m} z^{c_m-1} dz$$

über. Durch Entwicklung der von z abhängigen Exponentialfunction

$$e^{ss_1 \dots s_{m-1} z} = 1 + \frac{ss_1 \dots s_{m-1} z}{1} + \dots + \frac{s^\nu s_1^\nu \dots s_{m-1}^\nu z^\nu}{1.2 \dots \nu} + \dots$$

erhält man hieraus eine Reihe, deren allgemeiner Term gleich dem Producte aus einem m -fachen Integral, einem Eulerschen Integral erster Art und einer numerischen Constante ist. Man nenne zur Abkürzung

$$\Theta_\nu = \int_0^\infty s^{\nu-a} ds \int_0^1 S_1 s_1^\nu ds_1 \dots \int_0^1 S_{m-2} s_{m-2}^\nu ds_{m-2} \int_0^1 e^{-ss_1 \dots s_{m-1}} S_{m-1} s_{m-1}^\nu ds_{m-1}.$$

Dann ergibt sich, da

$$\int_0^1 (1-z)^{b_m} z^{c_m + \nu - 1} dz = E(b_m + 1, c_m + \nu)$$

ist, für A_m die Entwicklung:

$$A_m = E(b_m + 1, c_m) \Theta_0 + E(b_m + 1, c_m + 1) \Theta_1 + \dots + \frac{E(b_m + 1, c_m + \nu)}{1.2 \dots \nu} \Theta_\nu + \dots$$

Aber die Grösse Θ_ν ist mit dem in (13.) angeführten m -fachen Integral identisch, wenn man in letzterem für die Constanten $k, \beta_1, \dots, \beta_{m-1}$ die Werthe

$$k = a - \nu, \quad \beta_1 = b_1 + \nu, \quad \beta_2 = b_2 + \nu, \quad \dots, \quad \beta_{m-1} = b_{m-1} + \nu$$

einsetzt, so dass aus (13.) für Θ_ν die Gleichung

$$\Theta_\nu = \Gamma(\nu + 1 - a) E(a + b_1, c_1) E(a + b_2, c_2) \dots E(a + b_{m-1}, c_{m-1})$$

folgt. Auf diese Weise findet man für den Quotienten

$$\frac{A_m}{E(a + b_1, c_1) E(a + b_2, c_2) \dots E(a + b_{m-1}, c_{m-1})}$$

die Reihe

$$\Gamma(1-a) E(b_m + 1, c_m) + \Gamma(2-a) E(b_m + 1, c_m + 1) + \dots + \frac{\Gamma(\nu + 1 - a) E(b_m + 1, c_m + \nu)}{1.2 \dots \nu} + \dots$$

$$= \Gamma(1-a) E(b_m + 1, c_m) \left\{ 1 + \frac{(1-a)c_m}{1.(b_m + c_m + 1)} + \frac{(1-a)(2-a)c_m(c_m + 1)}{1.2(b_m + c_m + 1)(b_m + c_m + 2)} + \dots \right\},$$

welche nach (6.) und (7.) mit dem Ausdrucke

$$\begin{aligned} & \Gamma(1-a) \frac{\Gamma(b_m + 1) \Gamma(c_m)}{\Gamma(b_m + c_m + 1)} \frac{\Gamma(b_m + c_m + 1) \Gamma(b_m + a)}{\Gamma(a + b_m + c_m) \Gamma(b_m + 1)} \\ &= \Gamma(1-a) \frac{\Gamma(a + b_m) \Gamma(c_m)}{\Gamma(a + b_m + c_m)} = \Gamma(1-a) E(a + b_m, c_m) \end{aligned}$$

identisch ist. Unter Annahme der Gültigkeit der Gleichung (13.) ist also für das $(m+1)$ -fache Integral \mathcal{A}_m der Werth

$$\mathcal{A}_m = \Gamma(1-a)E(a+b_1, c_1)E(a+b_2, c_2)\dots E(a+b_m, c_m)$$

ermittelt worden. Für $m=1$ ergibt sich nun aus (9.) und (11.) die auf directem Wege abgeleitete Formel (8.). Somit ist auch die Gleichung (11.), unter der Voraussetzung, dass den Bedingungen der Convergenz genügt ist, allgemein bewiesen.

Wählt man $m=2$, so liefert die erhaltene Formel einen Ausdruck für ein dreifaches Integral, da dieselbe dann die Gestalt

$$(14.) \quad \left\{ \begin{aligned} & \int_0^\infty s^{-a} ds \int_0^1 s_1^{b_1} (1-s_1)^{c_1-1} ds_1 \int_0^1 e^{-ss_1s_2} s_2^{b_2} (1-s_2)^{c_2-1} ds_2 \\ & = \Gamma(1-a)E(a+b_1, c_1)E(a+b_2, c_2) \end{aligned} \right.$$

annimmt.

§ 3.

In den Integralen (1.) und (9.) kommen die Ausdrücke

$$e^{-st}, \quad e^{-ss_1s_2\dots s_m}$$

als Factoren der zu integrirenden Function vor, und die Variable s durchläuft, wie daselbst angenommen wird, die positive reelle Axe von 0 bis ∞ . Es sollen nunmehr einerseits die obigen Exponentialgrößen durch

$$e^{st}, \quad e^{ss_1s_2\dots s_m}$$

ersetzt, andererseits für die Variable s ein geschlossener Integrationsweg, der bei $-\infty$ beginnt und endigt, gewählt werden.

Für die Integrale mit geschlossener Integrationscurve wird im Folgenden die abgekürzte Bezeichnungsweise benutzt, welche der Verfasser in § 1 der Abhandlung „Ueber ein Integral mit doppeltem Umlauf“*) angegeben hat. Man setzt hiernach einen horizontalen Strich über das Integralzeichen (was andeuten soll, dass der Weg ein geschlossener ist), schreibt den Werth, welcher Ausgangspunkt und Endpunkt der Integrationscurve ist, als untere Integralgrenze hin und führt an der sonst von der oberen Integralgrenze eingenommenen Stelle in Klammern diejenigen singulären Punkte der zu integrirenden Function (durch Kommata von einander getrennt) an,

*) Mathem. Annalen, Bd. 35, pag. 472.

welche vom Integrationswege umschlossen werden. Hierbei nennt man die verschiedenen singulären Punkte in der Reihenfolge, wie sie umkreist werden, und fügt im Fall einer negativen Umkreisung ein Minuszeichen hinter den betreffenden singulären Punkt hinzu.

Sind die Variablen s und t von einander unabhängig, so hat das Product

$$s^{-a} e^{st} t^b (1-t)^{c-1}$$

als Function von s keinen anderen endlichen singulären Punkt als den Punkt $s = 0$. Wird also das obige Product in der Art nach s und nach t integrirt, dass die Variable t die reellen Werthe zwischen 0 und 1 durchläuft, und die Variable s von dem unendlich entfernten Punkte der negativen reellen Axe aus einen positiven Umlauf um den Nullpunkt ausführt, so hat man für das hierdurch definirte Doppelintegral, welches K_1 heissen möge, die abgekürzte Bezeichnung

$$(15.) \quad K_1 = \int_{-\infty}^{\overline{(0)}} s^{-a} ds \int_0^1 e^{st} t^b (1-t)^{c-1} dt.$$

In analoger Weise nennt man K_m das $(m+1)$ -fache Integral

$$(16.) \quad K_m = \int_{-\infty}^{\overline{(0)}} s^{-a} ds \int_0^1 S_1 ds_1 \int_0^1 S_2 ds_2 \dots \int_0^1 S_{m-1} ds_{m-1} \int_0^1 e^{ss_1 s_2 \dots s_m} S_m ds_m,$$

in welchem der Integrationsweg von s derselbe wie in K_1 ist. S_1, S_2, \dots, S_m bedeuten die in (10.) angegebenen Ausdrücke.

Das Verfahren, nach welchem in den §§ 1 und 2 die Integrale \mathcal{A}_1 und \mathcal{A}_m umgeformt wurden, ist auch auf die Integrale K_1 und K_m anwendbar. Durch die Substitution $t = 1-z$ erhält man aus (15.) die Gleichung

$$\begin{aligned} K_1 &= \int_{-\infty}^{\overline{(0)}} e^s s^{-a} ds \int_0^1 e^{-sz} (1-z)^b z^{c-1} dz \\ &= \int_{-\infty}^{\overline{(0)}} e^s s^{-a} ds \int_0^1 \left[1 - \frac{sz}{1} + \frac{s^2 z^2}{1 \cdot 2} - \dots \right] (1-z)^b z^{c-1} dz \end{aligned}$$

oder, bei Berücksichtigung von (2.),

$$\begin{aligned} K_1 &= E(b+1, c) \int_{-\infty}^{\overline{(0)}} e^s s^{-a} ds - \frac{1}{1} E(b+1, c+1) \int_{-\infty}^{\overline{(0)}} e^s s^{1-a} ds \\ &\quad + \dots + (-1)^\nu \frac{1}{\nu!} E(b+1, c+\nu) \int_{-\infty}^{\overline{(0)}} e^s s^{\nu-a} ds + \dots \end{aligned}$$

Es soll nun durch $\bar{\Gamma}(q)$ das Integral

$$(17.) \quad \bar{\Gamma}(q) = \int_{-\infty}^{\infty} e^s s^{q-1} ds,$$

dessen Integrationsweg die oben genannte geschlossene Curve ist, bezeichnet werden*). Dasselbe convergirt für jeden endlichen Werth von q . Ist der reelle Theil von q positiv, so besteht zwischen dem *Eulerschen* Integral $\Gamma(q)$ (welches dann convergent ist) und dem Integral $\bar{\Gamma}(q)$ die Beziehung

$$(18.) \quad \bar{\Gamma}(q) = (e^{\pi i q} - e^{-\pi i q}) \Gamma(q) = 2i \sin(\pi q) \Gamma(q).$$

In (3.) hat man, nach der Definition von $\Gamma(q)$, für die Potenz s^{q-1} den Werth $e^{(q-1)\log s}$, in welchem $\log s$ den reellen Logarithmus bedeutet, einzusetzen; bei $\bar{\Gamma}(q)$ gilt die entsprechende Bestimmung für den Schnittpunkt des Integrationsweges mit der positiven reellen Axe. Es ist ferner

$$(19.) \quad \bar{\Gamma}(q+1) = -q \bar{\Gamma}(q),$$

woraus für ein positives ganzzahliges ν die Formel

$$(20.) \quad \bar{\Gamma}(q+\nu) = (-1)^\nu q(q+1)\dots(q+\nu-1) \bar{\Gamma}(q)$$

folgt. Die für K_1 abgeleitete Reihe lautet hiernach

$$K_1 = \begin{cases} \bar{\Gamma}(1-a)E(b+1, c) - \frac{1}{1} \bar{\Gamma}(2-a)E(b+1, c+1) + \dots \\ \dots + (-1)^\nu \frac{1}{\nu!} \bar{\Gamma}(\nu+1-a)E(b+1, c+\nu) + \dots \end{cases}$$

oder, wegen (4.) und (20.),

$$K_1 = \bar{\Gamma}(1-a)E(b+1, c) \left\{ 1 + \frac{(1-a)c}{1 \cdot (b+c+1)} + \frac{(1-a)(2-a)c(c+1)}{1 \cdot 2 \cdot (b+c+1)(b+c+2)} + \dots \right\}.$$

Die rechte Seite der letzteren Gleichung unterscheidet sich aber von dem in § 1 für \mathcal{A}_1 erhaltenen Ausdruck nur dadurch, dass $\bar{\Gamma}(1-a)$ an Stelle von $\Gamma(1-a)$ getreten ist. Somit ergibt sich (nach § 1) für K_1 die Gleichung

$$(21.) \quad K_1 = \int_{-\infty}^{\infty} s^{-a} ds \int_0^1 e^{st} t^b (1-t)^{c-1} dt = \bar{\Gamma}(1-a)E(a+b, c).$$

In ähnlicher Weise lässt sich die in § 2 für \mathcal{A}_m angestellte Rechnung auf K_m übertragen. Aus dem Integrale (16.) entsteht, wenn man $s_m = 1-z$ setzt und die Exponentialgrösse $e^{-s_1 \dots s_{m-1} z}$ entwickelt, eine Reihe

*) Man vergleiche die erwähnte Abhandlung von *H. Hankel*, sowie § 3 der Arbeit des Verfassers „Zur Theorie der *Eulerschen* Integrale“, *Mathem. Annalen* Bd. 35, pag. 495.

von derselben Art, wie im Vorhergehenden für \mathcal{A}_m erhalten wurde; und nachdem der Factor $\bar{\Gamma}(1-a)$ und die in § 2 vorkommenden *Eulerschen* Integrale erster Art vor die Klammer genommen sind, bleibt wiederum die hypergeometrische Reihe

$$1 + \frac{(1-a)c_m}{1.(b_m+c_m+1)} + \frac{(1-a)(2-a)c_m(c_m+1)}{1.2.(b_m+c_m+1)(b_m+c_m+2)} + \dots$$

übrig, auf welche die Formel (6.) angewendet wird. Auf diese Weise findet man, nach Berücksichtigung der Gleichung (21.), für K_m den Ausdruck

$$(22.) \quad K_m = \bar{\Gamma}(1-a)E(a+b_1, c_1)E(a+b_2, c_2)\dots E(a+b_m, c_m).$$

Im Fall $m=2$ ergibt sich aus (22.) die zu (14.) analoge Formel

$$(23.) \quad \left\{ \begin{array}{l} \int_{-\infty}^{\bar{\Gamma}(0)} s^{-a} ds \int_0^1 s_1^{b_1} (1-s_1)^{c_1-1} ds_1 \int_0^1 e^{s_1 s_2} s_2^{b_2} (1-s_2)^{c_2-1} ds_2 \\ = \bar{\Gamma}(1-a)E(a+b_1, c_1)E(a+b_2, c_2). \end{array} \right.$$

In den Gleichungen (8.), (11.), (14.) muss die Constante a der Bedingung genügen, dass der reelle Bestandtheil von $1-a$ positiv sei, da die Integrale $\mathcal{A}_1, \mathcal{A}_2, \mathcal{A}_m$ sonst divergent werden. Die in (21.), (22.), (23.) genannten Integrale behalten dagegen auch im Falle $a > 1$ einen bestimmten Sinn. Für die Anwendungen, welche von den vorstehenden Rechnungen gemacht werden sollen (s. d. Einl.), erweist sich gerade dieser Umstand als ein wesentlicher, indem daselbst für die Grösse a (weil sie den Stellenzeiger einer Reihe enthält) auch unbegrenzt grosse positive Werthe zu setzen sind.