

地球物理勘探专业用

特殊函数

苏联 A.И. 薩波洛夫斯基著

石油工业出版社

地 球 物 理 勘 探 專 業 用

特 殊 函 數

苏联 A·И·薩波洛夫斯基著

魏执权 傅定文 李經熙 蔡蓓蓓 胡恩植譯

石 油 工 业 出 版 社

內 容 提 要

本書專門討論地球物理勘探專業用的特殊函數。

全書共分 7 章，對 Γ 函數、B 函數、貝塞爾函數、勒讓德多項式及拉米函數，都作了精簡扼要的論述。在講完每種函數之後，有專章論述如何應用這種函數來解決實用地球物理勘探以及與它有密切關係的一些重要問題。所以它是一本教學理論與生產實踐相結合的書，因而是一本地球物理勘探專業及地球物理勘探工作者的很好的參考書，它也可以作為從事地球物理工作者的參考書。

這本書並不涉及很深的理論，在學習了高等數學之後再念這本書，並不會有什麼困難。

А.И.ЗАБОРОВСКИЙ

СПЕЦИАЛЬНЫЕ ФУНКЦИИ

ДЛЯ ГЕОФИЗИКОВ-РАЗВЕДЧИКОВ

根據蘇聯國立科技聯合出版社(ГОНТИ)

1939年列寧格勒版翻譯

統一書號：15037·295

地球物理勘探專業用

特 殊 函 數

魏執叔 傅定文 李經熙 蔡蓓蓓 胡恩植譯

石油工業出版社出版(社址：北京六鋪炕石油工業部內)

北京市書刊出版業營業許可證出字第 088 號

石油工業出版社印刷廠印刷 新華書店發行

850×1168 $\frac{1}{32}$ 開本 * 印張7 $\frac{1}{8}$ * 207千字 * 印1,301--1,900冊

1957年9月北京第1版第1次印刷

1958年7月北京第1版第2次印刷

定價(11)2.00元

序 言

地球物理觀測結果解釋的理論問題，隨着用地球物理方法研究地殼的要求的增長而複雜化了。一方面，如果說早年的地球物理勘探法僅能滿足于作出定性的指示，那麼目前在大部分情形下就要求從這些方法里得出定量的結論。另一方面，這種勘探方法應用領域的不斷擴大給學者們提出許多日新月異的問題，要求他們善于理解日益複雜的情況。在許多情況下，為了正確地了解物探工作者所研究的那些現象，為了正確地佈置野外觀測，必須預先估計所要研究現象的性質，那怕是一個輪廓也好，以便在進行工作時集中注意力於現象的主要環節上。所有這些複雜的問題，都是地球物理勘探學中專為論證和分析勘探方法及解釋理論的各章節的研究對象。

從以上所述就提出了這樣的問題，就是必須解決應用地球物理的許多所謂正問題：確定某種物理現象在一定條件下的一些特點。在物理學中所得到的這類問題的解，遠不是都能加以利用的，因為在應用地球物理學里必須牽涉到三維的介質，而這在物理學里研究得比較少。在數學上，這類問題的決定，在於解微分方程，常常是橢圓類型的，即拉普拉斯方程。在有軸對稱的情況下，在柱坐標系或球坐標系里來尋求這個方程的解比較方便。為此，必須知道柱函數及球函數的一些基本性質，本書就要敘述這些函數的一些基本理論。

這本書是根據我在莫斯科奧爾忠尼啓則地質勘探學院給物探系學生講磁法勘探和電法勘探的解釋理論課時所用的講義寫的。在講貝塞爾函數之前，講了一些「函數。最後的部分簡單地敘述了一下拉米函數的橢球理論，因為這些理論對於研究由極化或磁化了的橢球所產生的場是很有用的。在講述了特殊函數理論以後，隨之有一章專門講這些函數在解實用地球物理及與其有密切

关系的問題上的应用。

貝塞尔函数理論，仅研究整阶貝塞尔函数問題，这是因为只有这一类柱函数应用于实用地球物理上。我們把函数 $Y(x)$ 的內容大加縮減就是从实用这方面考虑的。也正是实际的要求，我們在球函数一章里叙述勒讓德多項式理論比双变量球函数理論要詳尽一些。当然，对于实用地球物理目前还不甚重要的一些問題完全不講是不可能的，由此可見，書中所講的特殊函数理論已經精簡到了不可再少的地步了。

拉米函数理論的叙述，是編著本書时最复杂的問題。因为关于正交坐标的一般問題，在各地質勘探院校的数学課里是很少講到的，所以必須講一講对于有些實質上是純数学問題，例如拉普拉斯算子在正交曲綫坐标系里的变换，以及这些变换在个别場合的应用，并且必須导出椭球坐标系里的拉普拉斯方程等等。根据同样理由，关于椭球坐标本身，也要求作一些解釋，因为这种坐标系在数学課程的教学大綱里是沒有的。

在叙述椭球函数理論时，只涉及到拉米方程的积分，而未講关于旋轉椭球及橢圓柱体这些积分的特殊形式，虽然这类函数已开始用到。讀者中如对于椭球函数理論的叙述願意知道得更詳尽和更完备一些的話，可以閱讀后面文献所介紹的專門著作。

莫斯科 1937

目 录

序言

第一章 Γ 函数的基本理論	1
§ 1. 尤拉积分	1
§ 2. Γ 函数的基本性質	3
第二章 貝塞尔函数	9
§ 1. 貝塞尔微分方程. 第一类貝塞尔函数	9
§ 2. 第二类貝塞尔函数	13
§ 3. 虚宗量的貝塞尔函数	18
§ 4. 貝塞尔函数的其他形式	19
§ 5. 实宗量貝塞尔函数的基本性質	22
§ 6. 虚宗量貝塞尔函数的性質	27
§ 7. 貝塞尔函数的积分公式	31
§ 8. 含有貝塞尔函数的定积分	36
§ 9. 可以化为貝塞尔方程的微分方程	46
§ 10. 貝塞尔函数的渐近表示式	48
第三章 貝塞尔函数的应用	50
§ 1. 点源場内的分界平面	50
§ 2. 在具有几个平行分界平面时点源电位的分佈	58
§ 3. 电測理論的基本問題	64
§ 4. 两个共軸柱体軸上一个点电极的电位分佈	70
§ 5. 交流电沿导脈断面的分佈(趋膚效应)	75
§ 6. 圓盤形的接地电阻	80
§ 7. 圓形薄板的振动	83
第四章 球函数	95
§ 1. 勒讓德多項式	95
§ 2. 勒讓德多項式的正交性	96
§ 3. 性質	98
§ 4. 勒讓德多項式中 x 的最高次項的系数	101
§ 5. 各种阶的勒讓德多項式	101

§ 6. 宗量等于+1和-1时勒讓德多項式的值	102
§ 7. 勒讓德多項式的循环公式	103
§ 8. 將 $\frac{1}{R}$ 展成勒讓德多項式的級数	105
§ 9. 勒讓德多項式的导数的表达式	108
§ 10. 勒讓德多項式的定积分表达式	110
§ 11. 勒讓德多項式的微分方程	113
§ 12. 勒讓德伴随函数	115
§ 13. 球体函数与球面函数	122
§ 14. 关于球函数的积分关系	126
§ 15. 依球函数展为級数	129
第五章 球函数的应用	133
§ 1. 均匀电流場中的导体球	133
§ 2. 在点源电流場的导体球	139
§ 3. 圓环和圓盤的位	158
§ 4. 高斯地磁理論	160
§ 5. 通过兩条接地电路的直流場	164
§ 6. 物質的体分佈的位	171
第六章 拉米函数	174
§ 1. 橢球坐标	174
§ 2. 变到正交坐标系里的拉普拉斯运算符	179
§ 3. 拉米方程	181
§ 4. 拉米方程的积分	185
§ 5. 拉米函数的正交性	189
§ 6. 按照拉米函数展开的級数	191
§ 7. 第二类拉米函数	193
§ 8. 第一类和第二类拉米函数在基本橢球面上的值	196
第七章 拉米函数的应用	203
§ 1. 均匀橢球体在均匀磁場中的磁化强度	203
§ 2. 橢球体电容的測定	218
函数表	223

第一章 Γ 函数的基本理論

§ 1. 尤 拉 积 分

下面的积分是第一类型尤拉积分:

$$B(p, q) = \int_0^1 x^{p-1} (1-x)^{q-1} dx, \quad (1)$$

它所确定的函数, 叫做 p, q 的 B 函数。

第二类型尤拉积分:

$$\Gamma(p) = \int_0^{\infty} e^{-x} x^{p-1} dx, \quad (2)$$

叫做 p 的 Γ 函数。

在实数 p, q 满足不等式:

$$p > 0 \text{ 及 } q > 0.$$

的条件下, 这两个积分恒有有限数值。

其次, 我們可以看到, 在积分 (1) 里, 如果 $p < 0, q < 0$, 則

$$B(p, q) = \int_0^1 \frac{dx}{x^{1-p} (1-x)^{1-q}},$$

在这里, 被积分式在积分上限也正如在积分下限一样, 都变成了阶数大于 1 的無穷大量。

同样地, 在积分 (2) 里, 如果 $p < 0$, 我們有:

$$\Gamma(p) = \int_0^{\infty} \frac{e^{-x}}{x^{1-p}} dx.$$

这使我們很容易看出, 在积分下限处, 被积分式变成阶数大于 1 的無穷大量。

尤 拉 定 理

函数 $B(p, q)$ 及 $\Gamma(p)$, $\Gamma(q)$ 間恆有下列关系:

$$B(p, q) = \frac{\Gamma(p)\Gamma(q)}{\Gamma(p+q)}.$$

我們將用卜阿桑提出的公式来証明这一关系。在(2)式里, 命

$$x = at,$$

把(2)改写成下列形式:

$$\frac{\Gamma(p)}{a^p} = \int_0^{\infty} e^{-at} t^{p-1} dt.$$

使 a 取值 $1+x$, 并用参数 $p+q$ 代換参数 p , 于是我們有

$$\frac{\Gamma(p+q)}{(1+x)^{p+q}} = \int_0^{\infty} e^{-(1+x)t} t^{p+q-1} dt,$$

因此,

$$\frac{1}{(1+x)^{p+q}} = \frac{1}{\Gamma(p+q)} \int_0^{\infty} e^{-(1+x)t} t^{p+q-1} dt.$$

在最后这个等式兩边同乘以 $x^{p-1}dx$, 并对变量 x 从 0 到 ∞ 取积分, 我們有:

$$\int_0^{\infty} \frac{x^{p-1}}{(1+x)^{p+q}} dx = \int_0^{\infty} \frac{x^{p-1} dx}{\Gamma(p+q)} \int_0^{\infty} e^{-(1+x)t} t^{p+q-1} dt. \quad (3)$$

在等式(3)的左边, 用表达式

$$x = \frac{y}{1-y}$$

代換变量 x , 并将 dx 变换为 $\frac{1-y+y}{(1-y)^2} dy$, 于是(3)的左边就化为:

$$\int_0^1 \frac{y^{p-1}}{(1-y)^{p-1}} (1-y)^{p+q} \frac{dy}{(1-y)^2} = \int_0^1 y^{p-1} (1-y)^{q-1} dy,$$

这就是函数 $B(p, q)$ 。

这样一来，等式(3)就可改写为：

$$\begin{aligned} B(p, q) &= \frac{1}{\Gamma(p+q)} \int_0^\infty x^{p-1} dx \int_0^\infty e^{-(1+x)t} t^{p+q-1} dt = \\ &= \frac{1}{\Gamma(p+q)} \int_0^\infty e^{-t} t^{p+q-1} dt \int_0^\infty e^{-xt} x^{p-1} dx, \end{aligned}$$

因为

$$\int_0^\infty e^{-xt} x^{p-1} dx = \frac{\Gamma(p)}{t^p},$$

那么，最后等式即化为：

$$\begin{aligned} B(p, q) &= \frac{\Gamma(p)}{\Gamma(p+q)} \int_0^\infty \frac{e^{-t} t^{p+q-1} dt}{t^p} = \frac{\Gamma(p)}{\Gamma(p+q)} \int_0^\infty e^{-t} t^{q-1} dt = \\ &= \frac{\Gamma(p)\Gamma(q)}{\Gamma(p+q)}. \end{aligned}$$

由于尤拉定理將 Γ 函数和 B 函数联系起来了，所以我們在研究尤拉积分的性質的时候，只須研究这两种函数中任何一类函数的性質就够了。对我们來說 Γ 函数似具有更大的意义，因此，我們現在專来研究它的基本性質。

§ 2. Γ 函数的基本性質

性質1. $\Gamma(p+1) = p\Gamma(p)$.

根据 Γ 函数的定义，我們有：

$$\Gamma(p+1) = \int_0^\infty e^{-x} x^p dx.$$

对它分部积分，便得：

$$\Gamma(p+1) = (-x^p e^{-x})_0^\infty + p \int_0^\infty e^{-x} x^{p-1} dx.$$

不难验证

$$(-x^p e^{-x})_0^\infty = 0,$$

所以

$$\Gamma(p+1) = p \int_0^\infty e^{-x} x^{p-1} dx$$

再利用 Γ 函数的定义，立得：

$$\Gamma(p+1) = p\Gamma(p).$$

从这个公式出发，我们可以进一步导出联系函数 $\Gamma(p)$ 与 $\Gamma(p+m)$ 的公式。事实上，我们把上面所已证明的性质重复应用 m 次，即得：

$$\begin{aligned}\Gamma(p) &= (p-1)\Gamma(p-1) \\ \Gamma(p-1) &= (p-2)\Gamma(p-2) \\ &\dots\dots\dots\end{aligned}$$

$$\Gamma(p-m+1) = (p-m)\Gamma(p-m).$$

将这些等式逐项相乘，便得：

$$\begin{aligned}\Gamma(p)\Gamma(p-1)\dots\dots\Gamma(p-m+1) &= (p-1)(p-2)\dots\dots \\ \dots\dots(p-m)\Gamma(p-1)\Gamma(p-2)\dots\dots\Gamma(p-m+1)\Gamma(p-m)\end{aligned}$$

两边消去公因子，即得：

$$\Gamma(p) = (p-1)(p-2)\dots\dots(p-m)\Gamma(p-m).$$

利用这个公式，我们可以把宗量大于 1 的 Γ 函数的计算归纳为宗量小于 1 的 Γ 函数的计算。

如果 p 是整数，那么， Γ 函数即被表为小于 p 的自然数列的连乘积。事实上，如果 p 是整数，那就必可达到使 $p-m=1$ 这样的自然数 m ，而在这个情形下，由于：

$$\Gamma(1) = \int_0^{\infty} e^{-x} dx = (e^{-x})_0^{\infty} = 1$$

于是

$$\Gamma(p) = (p-1)(p-2)\cdots 2 \cdot 1 = (p-1)!$$

利用公式 $\Gamma(p+1) = p\Gamma(p)$ ，我們还可將 Γ 函数表达式的定义域扩充到不含負整数的負数域上去。如果 $-1 < p < 0$ ，那么，所謂負宗量 p 的 Γ 函数，我們定义为：

$$\Gamma(p) = \frac{\Gamma(p+1)}{p}. \quad (4)$$

在这个式子里， $p+1$ 是正数，因此，比值 $\frac{\Gamma(p+1)}{p}$ 具有完全确定的意义。

对于宗量是絕對值大于 1 的負数 p 的 Γ 函数，我們是用下面这个表达式来定义的。

$$\Gamma(p) = \frac{\Gamma(p+m)}{p(p+1)\cdots(p+m-1)}, \quad (5)$$

这里的 $m > -p$ 。

对于宗量是零或是負整数的 Γ 函数，沒有意义，这时，它变为無穷大量。在这里，我們根据公式(4)或(5)来计算 $\Gamma(0)$ ， $\Gamma(-1)$ ， $\Gamma(-2)$ ，……的值，也充分說明了这种状态。

公式(4)給出：

$$\Gamma(0) = \frac{\Gamma(1)}{0} = \infty$$

$$\Gamma(-1) = \frac{\Gamma(0)}{-1} = \infty$$

$$\Gamma(-2) = \frac{\Gamma(-1)}{-2} = \infty \text{ 等等}$$

性質2. 函数 $\Gamma(p)$ 的表达式可以表为乘积的形式。

我們取函数

$$f(n, p) = \int_0^n \left(1 - \frac{x}{n}\right)^n x^{p-1} dx. \quad (6)$$

把等式的右边分部积分，便得：

$$f(n, p) = \left[\left(1 - \frac{x}{n}\right)^n \frac{x^p}{p} \right]_0^n + \int_0^n \left(1 - \frac{x}{n}\right)^{n-1} \frac{x^p}{p} dx.$$

等式右边方括号里的项，当取积分上限及下限时，它都为零，因此，

$$f(n, p) = \int_0^n \left(1 - \frac{x}{n}\right)^{n-1} \frac{x^p}{p} dx.$$

重复施用这种方法，我们得：

$$\begin{aligned} f(n, p) &= \int_0^n \frac{n-1}{n} \left(1 - \frac{x}{n}\right)^{n-2} \frac{x^{p+1}}{p(p+1)} dx = \\ &= \int_0^n \frac{(n-1)(n-2)}{n^2} \left(1 - \frac{x}{n}\right)^{n-3} \frac{x^{p+2}}{p(p+1)(p+2)} dx = \\ &= \dots = \int_0^n \frac{(n-1)(n-2)\dots\dots 2 \cdot 1}{n^{n-1}} \frac{x^{p+n-1} dx}{p(p+1)\dots\dots(p+n-1)} = \\ &= \frac{1 \cdot 2 \cdot \dots\dots (n-2)(n-1)n^{p+n}}{n^{n-1}p(p+1)\dots\dots(p+n-1)(p+n)} = \frac{n! n^p}{p(p+1)\dots\dots(p+n)}. \end{aligned}$$

当 n 增大到 ∞ 时，则等式(6)的右边就变为

$$\int_0^\infty e^{-x} x^{p-1} dx,$$

即

$$\lim_{n \rightarrow \infty} f(n, p) = \Gamma(p).$$

因此得到函数 $\Gamma(p)$ 的新的表达式，它是以乘积的極限的形式写出的，

$$\begin{aligned}\Gamma(p) &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n! n^p}{p(p+1) \cdots (p+n)} = \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n^p}{p \left(1 + \frac{p}{1}\right) \left(1 + \frac{p}{2}\right) \cdots \left(1 + \frac{p}{n}\right)}.\end{aligned}$$

当 p 是整数时，那么，

$$\Gamma(p) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n!(p-1)!n^p}{(p+n)!} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{(p-1)!}{\left(1 + \frac{1}{n}\right) \left(1 + \frac{2}{n}\right) \cdots \left(1 + \frac{p}{n}\right)},$$

这就和以前所得的结果完全相符

$$\Gamma(p) = (p-1)! ,$$

因为当 $n \rightarrow \infty$ 时，最后表达式里的分母的極限是 1。

性質3. 当 p 适合不等式 $0 < p < 1$ 时，

$$\Gamma(p) \cdot \Gamma(1-p) = \frac{\pi}{\sin p\pi}.$$

我們利用 Γ 函数表达式的乘积極限形式：

$$\begin{aligned}\Gamma(p) &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n^p}{p \left(1 + \frac{p}{1}\right) \left(1 + \frac{p}{2}\right) \cdots \left(1 + \frac{p}{n}\right)} \\ \Gamma(1-p) &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n^{1-p}}{(1-p) \left(1 + \frac{1-p}{1}\right) \left(1 + \frac{1-p}{2}\right) \cdots \left(1 + \frac{1-p}{n}\right)} = \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n^{-p} 1 \cdot 2 \cdot 3 \cdots n \cdot n}{(1-p)(2-p) \cdots (n+1-p)} = \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n^{-p}}{\left(1 - \frac{p}{1}\right) \left(1 - \frac{p}{2}\right) \cdots \left(1 - \frac{p}{n}\right)} \cdot \frac{n}{(n+1-p)}.\end{aligned}$$

来証明这个命题。

將最后两个等式的兩边分別相乘，我們得到

$$\Gamma(p)\Gamma(1-p) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{p \left(1 - \frac{p^2}{1}\right) \left(1 - \frac{p^2}{2^2}\right) \cdots \left(1 - \frac{p^2}{n^2}\right)}$$

$$\frac{1}{\left(1 + \frac{1-p}{n}\right)} = \frac{1}{p \left(1 - \frac{p^2}{1}\right) \left(1 - \frac{p^2}{2^2}\right) \cdots}.$$

將这个公式与 $\sin x$ 的無穷乘积的表达式

$$\sin x = x \left(1 - \frac{x^2}{\pi^2}\right) \left(1 - \frac{x^2}{4\pi^2}\right) \cdots$$

加以比較，不难証得：

$$\Gamma(p)\Gamma(1-p) = \frac{\pi}{\sin p\pi}.$$

性質4. 关系式 $\frac{\Gamma'(1+p)}{\Gamma(1+p)}$ 可以表为：

$$\frac{\Gamma'(1+p)}{\Gamma(1+p)} = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\ln n - \frac{1}{1+p} - \frac{1}{2+p} - \right.$$

$$\left. - \frac{1}{3+p} - \cdots - \frac{1}{n+p} \right).$$

事实上，由于 Γ 函数的乘积形式：

$$\Gamma(p) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n! n^p}{p(p+1) \cdots (p+n)}$$

我們很容易得到：

$$p\Gamma(p) = \Gamma(1+p) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n! n^p}{(1+p)(2+p) \cdots (n+p)}.$$

对最后这个表达式兩边取对数，我們得：

$$\ln \Gamma(1+p) = \lim_{n \rightarrow \infty} [\ln n! + p \ln n - \ln(1+p) - \cdots - \ln(n+p)];$$

再对 p 微分，即得

$$\frac{\Gamma'(1+p)}{\Gamma(1+p)} = \lim_{n \rightarrow \infty} \left[\ln n - \frac{1}{1+p} - \cdots - \frac{1}{n+p} \right]. \quad (7)$$

令 $p=0$, 得:

$$\frac{\Gamma'(1)}{\Gamma(1)} = \lim_{n \rightarrow \infty} \left[\ln n - \frac{1}{1} - \frac{1}{2} - \dots - \frac{1}{n} \right].$$

最后这个等式右边的極限是尤拉常数, 我們用 $-C$ 来表示它, 这个常数等于:

$$-0.57721566 \dots$$

再回到等式(7), 我們把它改写成下面的形式:

$$\begin{aligned} \frac{\Gamma'(1+p)}{\Gamma(1+p)} = \lim_{n \rightarrow \infty} & \left[\ln n - \frac{1}{1} - \frac{1}{2} - \dots - \frac{1}{p} - \frac{1}{p+1} - \dots - \right. \\ & \left. - \frac{1}{p+n} \right] + \frac{1}{1} + \frac{1}{2} + \dots + \frac{1}{p}. \end{aligned}$$

因为在等式右边方括号内表达式的極限等于 $-C$, 所以最后这个等式可以表示为下面的形式:

$$\frac{\Gamma'(p+1)}{\Gamma(p+1)} = -C + \sum_{m=1}^p \frac{1}{m}.$$

第二章 貝塞尔函数

§ 1. 貝塞尔微分方程. 第一类貝塞尔函数

实用地球物理中——特别是理論电法勘探方面——很大部分問題的求解問題, 都被化为各种类型的貝塞尔方程的积分問題。所謂貝塞尔函数, 就是指这种方程的积分。因而这类問題的解, 就是用所提到的这种貝塞尔函数来表示。如果不知道貝塞尔函数的一些基本性質, 那么, 对这些解的意义不可能有正确的認識。正因为这样, 所以我們現在要用相当多的篇幅, 来闡述这种函数的理論, 并举一些应用它們的例子。

貝塞尔微分方程是屬於二阶綫性微分方程; 这个方程具有下列形式:

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + \frac{1}{x} \frac{dy}{dx} + \left(1 - \frac{n^2}{x^2}\right)y = 0. \quad (1)$$

这里的参数 n 可为任何值；除了当 n 等于整数加 $\frac{1}{2}$ 的情形外，在所有其他情况下，这个方程的解都不能用初等函数表出。在一般情形下，贝塞尔方程的积分就是要导入一类特殊函数，而对这类特殊函数性质的研究，可以从研究这类函数的级数表达式入手。我们注意到，我们要这样来研究贝塞尔方程——即得所谓贝塞尔函数的方程——的积分，首先须寻找这个方程的积分的级数形式。

假设满足贝塞尔方程的函数 y ，具有下列形式：

$$y = x^p(a_0 + a_1x + a_2x^2 + \cdots) = \sum_{i=0}^{\infty} a_i x^{p+i}, \quad a_0 \neq 0$$

如果这个函数是方程 (1) 的积分，那么，把它代入贝塞尔方程即得恒等式。实行这种代换，即得

$$\begin{aligned} & \sum_{i=0}^{\infty} a_i(p+i)(p+i-1)x^{p+i-2} + \sum_{i=0}^{\infty} a_i(p+i)x^{p+i-2} + \\ & + \sum_{i=0}^{\infty} a_i x^{p+i} - n^2 \sum_{i=0}^{\infty} a_i x^{p+i-2} = 0. \end{aligned}$$

因为这个等式是恒等式，所以左边 x 的各次幂的系数都必须等于零。很容易看出，与参数值 $i=0$ 相对应的 $p-2$ ，是 x 的最低次幂。 x 的这个最低次幂的系数是：

$$a_0 p(p-1) + a_0 p - n^2 a_0.$$

因为按条件 $a_0 \neq 0$ ，所以要这个系数为零，就必须使

$$p^2 - n^2 = 0.$$

因此得

$$p = \pm n.$$

现在，我们先来研究 $p = +n$ 的情形。我们来考察从 $i=1$ 得来的 x 的 $(p-1)$ 次幂项，就得到这项的系数等于：

$$a_1(p+1)p + a_1(p+1) - n^2 a_1 = a_1[(p+1)^2 - n^2].$$