

## CONTRIBUTION À LA THÉORIE DES NOMBRES PREMIERS.

PAR

HELGE VON KOCH

à STOCKHOLM.

Ce qui est peut-être le plus attrayant dans la théorie des nombres premiers, c'est le rapport profond qui existe entre ces nombres et les zéros imaginaires de la fonction  $\zeta(s)$  de RIEMANN. Ce rapport, malgré tout l'intérêt qu'il a excité depuis l'apparition du mémoire de RIEMANN, n'est encore connu que très incomplètement.

Rappelons, en quelques mots, les résultats concernant la fonction numérique  $\psi(x)$  de TCHEBYCHEFF qui correspondent aux progrès faits dans l'étude de la fonction  $\zeta(s)$ .

D'après RIEMANN,  $(s-1)\zeta(s)$  est une fonction entière possédant les zéros réels

$$-2, -4, -6, \dots$$

et une infinité de zéros imaginaires

$$\rho = \alpha + i\beta$$

où la partie réelle satisfait à la condition

$$\alpha \leq 1.$$

Tant que le signe d'égalité dans cette formule n'était pas exclu on ne pouvait pas aller plus loin que TCHEBYCHEFF. Tout ce qu'on savait c'était donc que  $\frac{\psi(x)}{x}$  reste compris entre deux nombres fixes et que, si  $\frac{\psi(x)}{x}$  a une limite pour  $x = \infty$ , cette limite est = 1.

Après que M. HADAMARD avait démontré, en 1893, le théorème fondamental sur la décomposition de  $\zeta(s)$  en facteurs primaires et dès que MM. DE LA VALLÉE POUSSIN et HADAMARD étaient parvenus, en 1896, au résultat

$$\alpha < 1,$$

ces géomètres purent établir le fait capital

$$\lim \frac{\psi(x)}{x} = 1$$

ou bien

$$\psi(x) = x + x\delta(x), \quad \lim \delta(x) = 0.$$

Et quand M. DE LA VALLÉE POUSSIN réussit, en 1899, à trouver pour  $\alpha$  une limite supérieure moindre que 1, savoir (pour tout zéro  $\rho = \alpha + i\beta$ )

$$\alpha < 1 - \frac{A}{\log \beta} \quad (A = \text{constante positive})$$

il parvint, dans le même travail, à une limite supérieure pour la différence

$$\left| \frac{\psi(x)}{x} - 1 \right|, \text{ savoir}$$

$$|\delta(x)| < K \sqrt{\log x} e^{-\sqrt{A \log x}} \quad (K = \text{constante}).$$

C'est là le résultat le plus précis sur  $\psi(x)$  obtenu jusqu'à présent, si l'on ne s'appuie que sur les théorèmes rigoureusement établis relatifs à  $\zeta(s)$ . Or RIEMANN a considéré comme très probable la propriété suivante

$$\alpha = \frac{1}{2} \quad (\text{pour tous les zéros } \rho).$$

En admettant seulement

$$\alpha \leq \frac{1}{2} + c \quad \left( 0 \leq c < \frac{1}{2} \right)$$

on parviendrait, par une méthode que j'ai donnée il y a quelques années, à l'inégalité

$$|\delta(x)| < K x^{-\frac{1}{2}+c} (\log x)^2$$

qui, dans l'hypothèse  $c = 0$  c'est-à-dire  $\alpha = \frac{1}{2}$ , se réduit à

$$|\delta(x)| < K x^{-\frac{1}{2}} (\log x)^2.$$

En somme, à chaque progrès qu'on a fait ou qu'on fera dans la recherche d'une limite supérieure pour  $\alpha$  correspond une diminution de la limite supérieure de  $|\psi(x) - x|$ .

Or, quel progrès qu'on puisse faire dans cette direction, on n'arrivera jamais à une limite supérieure pour  $|\psi(x) - x|$  essentiellement moindre que  $Kx^{\frac{1}{2}}(\log x)^2$ . En effet, M. PHRAGMÉN a démontré que l'on a

$$|\psi(x) - x| > Kx^{\frac{1}{2}-\varepsilon} \quad (K = \text{constante}, \varepsilon > 0),$$

$\varepsilon$  étant arbitrairement petit, pour une infinité de valeurs de  $x$  supérieures à un nombre quelconque donné.

Donc, pour arriver à une évaluation plus exacte de  $\psi(x)$  il faut ajouter à  $x$  des termes complémentaires. Lesquels?

On se rappelle la formule suivante, démontrée par M. VON MANGOLDT:

$$\psi(x) = x - \log 2\pi - \frac{1}{2} \log \left(1 - \frac{1}{x^2}\right) - \sum_{\rho} \frac{x^{\rho}}{\rho}$$

où  $\psi(x)$  doit être remplacé par  $\frac{\psi(x-0) + \psi(x+0)}{2}$  pour un  $x$  où il y a discontinuité. C'est la formule pour  $\psi(x)$  correspondante à la célèbre formule de RIEMANN, démontrée également par M. VON MANGOLDT, pour la fonction  $f(x) = F(x) + \frac{1}{2}F\left(x^{\frac{1}{2}}\right) + \frac{1}{3}F\left(x^{\frac{1}{3}}\right) + \dots$ , où  $F(x) =$  nombre des nombres premiers  $\leq x$ .

La convergence de la série

$$\sum \frac{x^{\rho}}{\rho}$$

étendue à tous les zéros imaginaires  $\rho$  de  $\zeta(s)$ , n'est ni absolue, ni uniforme. Quand  $x$  s'approche d'une puissance entière d'un nombre premier, la convergence devient infiniment lente et même pour d'autres valeurs de  $x$  la série converge très lentement. Il paraît que le calcul des termes correspondant à un certain nombre de zéros  $\rho$  n'a aucune influence sensible sur la valeur cherchée et l'on pouvait être tenté d'en conclure que la détermination de tous les zéros  $\rho$  inférieurs, en valeur absolue, à un nombre donné  $R$  n'ait qu'une influence négligeable pour l'évaluation de  $\psi(x)$ .

Cependant les résultats auxquels j'arrive dans le présent travail montrent qu'il y a un rapport intime entre les nombres premiers inférieurs à  $x$  et les zéros  $\rho$  de module moindre que  $x$ . Je trouve, par exemple, que pour calculer

$\psi(x)$  avec une erreur moindre que  $Kx^{1-\mu}(\log x)^2$  ( $0 < \mu < 1$ ,  $K =$  constante) il suffit de connaître ceux des zéros  $\rho$  où le module de la partie imaginaire est  $< x^\mu$ .

La démonstration de ces résultats est basée sur une nouvelle expression de  $\psi(x)$  où les termes  $\frac{x^\rho}{\rho}$  figurant dans la formule précédente se trouvent remplacés par

$$\frac{x^\rho}{\rho} \Gamma\left(1 - \frac{\rho}{s}\right)$$

$\Gamma$  désignant la fonction Gamma ordinaire et  $s$  désignant un paramètre positif.

Après avoir démontré cette formule, nous l'appliquerons d'abord à l'étude de la différence

$$|\psi(x) - x|$$

et nous retrouverons par là d'une manière rapide les résultats asymptotiques relatifs à  $\psi(x)$  déjà connus et parviendrons en même temps à les compléter sur certains points.

Dans le dernier numéro nous aborderons cette question difficile à laquelle nous avons fait allusion, savoir la recherche des termes complémentaires qu'il faut ajouter à  $x$  pour représenter  $\psi(x)$  avec une approximation voulue.

1. Je commence par rappeler quelques formules démontrées dans un mémoire précédent (Acta Mathematica, t. 24, p. 159).

Désignons par  $\Theta(x)$  la somme des logarithmes népériens de tous les nombres premiers qui ne surpassent pas  $x$  et définissons, avec TCHEBYCHEFF, la fonction  $\psi(x)$  par l'égalité

$$\psi(x) = \Theta(x) + \Theta\left(x^{\frac{1}{2}}\right) + \Theta\left(x^{\frac{1}{3}}\right) + \dots$$

Mettons

$$(1) \quad \Psi(x, s) = \sum \left(1 - e^{-\left(\frac{x}{p}\right)^s}\right) \log p + \sum \left(1 - e^{-\left(\frac{x}{p^2}\right)^s}\right) \log p + \dots$$

où les sommes s'étendent à tous les nombres premiers

$$p = 2, 3, 5, 7, 11, \dots$$

Ici, et dans tout ce qui suit,  $x$  et  $s$  désignent des nombres réels positifs et  $s > 1$ . La série définissant  $\Psi(x, s)$  converge absolument et aussi uniformément par rapport à  $x$  dans chaque intervalle fini et par rapport à  $s$  dans l'intervalle

$$1 + \varepsilon \leq s \leq + \infty$$

$\varepsilon$  étant positif et arbitrairement petit.

Introduisant la fonction

$$P(x, s, \alpha) = \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{1}{\nu s + \alpha} \frac{(-1)^{\nu-1}}{\lfloor \nu \rfloor} x^{\nu s}$$

on obtient pour  $\Psi(x, s)$  la représentation suivante:

$$(2) \quad \Psi(x, s) = (1 - \log 2\pi)(1 - e^{-x^s}) + P(x, s, -1) \\ - \sum_{n=1}^{\infty} \left[ P(x, s, 2n) - \frac{1}{2n} (1 - e^{-x^s}) \right] \\ - \sum_{\rho} \left[ P(x, s, -\rho) + \frac{1}{\rho} (1 - e^{-x^s}) \right]$$

la dernière somme s'étendant à tous les zéros imaginaires  $\rho$  de la fonction  $\zeta(s)$ . Les deux séries figurant dans (2) convergent absolument et uniformément par rapport à  $x$  dans tout intervalle fini.

Enfin, pour la fonction  $P(x, s, \alpha)$  on a les formules suivantes

$$(3) \quad P(x, s, \alpha) = x^{-\alpha} \int_0^x y^{\alpha-1} (1 - e^{-ys}) dy$$

$$(4) \quad P(x, s, \alpha) = \frac{1}{\alpha} (1 - e^{-x^s}) - \frac{x^{-\alpha}}{\alpha} \int_0^x s y^{\alpha+s-1} e^{-ys} dy$$

$$(5) \quad P(x, s, \alpha) = \frac{1}{\alpha} (1 - e^{-x^s}) - \frac{s x^s e^{-x^s}}{\alpha(s + \alpha)} \\ - \frac{s^2}{\alpha(s + \alpha)} \cdot x^{-\alpha} \int_0^x y^{\alpha+2s-1} e^{-ys} dy.$$

2. Nous allons transformer les différents termes de la formule (2).

Pour  $P(x, s, -1)$  on trouve facilement,<sup>1</sup> par l'application de la formule (3):

$$P(x, s, -1) = x - 1 + \delta$$

avec

<sup>1</sup> loc. cit. p. 172.

$$|\delta| < K \cdot \frac{x}{s}$$

ce que nous écrivons

$$(6) \quad P(x, s, -1) = x - 1 + \left\{ \frac{x}{s} \right\}$$

en convenant de donner généralement au symbole  $\{f(x, s)\}$  le sens suivant:  $f(x, s)$  étant une fonction positive donnée,  $\{f(x, s)\}$  est une fonction qui, pour des valeurs de  $x, s$  supérieures respectivement à certaines valeurs fixes  $x_0, s_0$ , reste inférieure, en valeur absolue, à  $K \cdot f(x, s)$ ,  $K$  étant une constante (indépendante de  $x$  et de  $s$ ).<sup>1</sup>

Pour évaluer un terme de la forme

$$- \left[ P(x, s, 2n) - \frac{1}{2n} (1 - e^{-x^s}) \right]$$

nous employons la formule (4) qui exprime ce terme par l'intégrale

$$\int_0^x \frac{s}{2n} \left( \frac{y}{x} \right)^{2n} y^{s-1} e^{-y^s} dy.$$

Posons, pour un instant,

$$f(y) = \frac{1}{2n} \left( \frac{y}{x} \right)^{2n};$$

écrivons l'intégrale sous la forme

$$\int_0^x s y^{s-1} e^{-y^s} f(y) dy = \int_0^{1-h} + \int_{1-h}^{1+h} + \int_{1+h}^x$$

$h$  étant un nombre positif  $< 1$ . Dans la première des intégrales à droite on a

$$0 \leq y \leq 1-h, \quad e^{-y^s} < 1,$$

d'où

$$\int_0^{1-h} < \frac{1}{x^{2n}} \int_0^{1-h} s y^{s+2n-1} dy = \frac{s}{s+2n} \left( \frac{1-h}{x} \right)^{2n} (1-h)^s;$$

<sup>1</sup> Dans tout ce qui suit,  $K$  conserve cette signification mais pourra différer de l'une formule à l'autre.

dans la troisième :

$$1 + h \leq y \leq x, \quad y^s e^{-y^s} < (1 + h)^s e^{-(1+h)^s}$$

d'où :

$$\int_{1+h}^x < s(1+h)^s e^{-(1+h)^s} \cdot \frac{1}{(2n)^2};$$

dans la seconde on a

$$1 - h \leq y \leq 1 + h, \quad f(y) = f(1) + (y - 1) f'(1)$$

$$1 - h < \eta < 1 + h, \quad |y - 1| < 2h, \quad f'(\eta) = \frac{\eta^{2n-1}}{x^{2n}}$$

et comme

$$\int_{1-h}^{1+h} s y^{s-1} e^{-y^s} dy = e^{-(1-h)^s} - e^{-(1+h)^s}$$

il vient

$$\int_{1-h}^{1+h} = \frac{1}{2n} \frac{1}{x^{2n}} + \delta$$

où

$$|\delta| < \frac{1}{2n} \frac{1}{x^{2n}} (1 - e^{-(1-h)^s} + e^{-(1+h)^s}) \\ + \frac{2h(1+h)^{2n-1}}{x^{2n}} (e^{-(1-h)^s} - e^{-(1+h)^s}).$$

Remarquant que

$$1 - e^{-(1-h)^s} < (1-h)^s < \frac{1}{(1+h)^s}$$

$$e^{-(1+h)^s} < \frac{1}{(1+h)^s}$$

$$(1+h)^s e^{-(1+h)^s} < \frac{6}{(1+h)^{2s}}$$

et combinant les formules précédentes, il vient

$$- \left[ P(x, s, 2n) - \frac{1}{2n} (1 - e^{-x^s}) \right] = \frac{1}{2n} \frac{1}{x^{2n}} + \delta_n$$

où

$$|\delta_n| < \frac{6s}{(1+h)^{2s}} \cdot \frac{1}{(2n)^2} + \frac{3}{(1+h)^s} \frac{1}{x^{2n}} \\ + 2h \left( \frac{1+h}{x} \right)^{2n}.$$

Disposons enfin de  $h$  en prenant

$$h = \frac{\log s}{s}$$

et remarquons qu'on a alors

$$(1+h)^s = s(1+\varepsilon)$$

$\varepsilon$  tendant vers zéro avec  $\frac{1}{s}$ ; nous obtenons

$$|\delta_n| < A \cdot \frac{\log s}{s} \left( \frac{1}{(2n)^2} + \left( \frac{1+h}{x} \right)^{2n} \right)$$

$A$  étant indépendant de  $x, s, n$ .

Pour  $s > 1$  on a  $h < 1$  ce qui montre que la somme  $\sum_{n=1}^{\infty} |\delta_n|$  converge pour  $x \geq 2$  et reste inférieur à  $\frac{\log s}{s}$  multiplié par une constante. Nous obtenons donc finalement en remplaçant

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{2n} \frac{1}{x^{2n}}$$

par sa valeur  $-\frac{1}{2} \log \left( 1 - \frac{1}{x^2} \right)$ :

$$(7) \quad - \sum_{n=1}^{\infty} \left[ P(x, s, 2n) - \frac{1}{2n} (1 - e^{-x^2}) \right] = -\frac{1}{2} \log \left( 1 - \frac{1}{x^2} \right) + \left\{ \frac{\log s}{s} \right\}.$$

Pour transformer les termes suivants qui dépendent des zéros  $\varrho$ , nous employons la formule (5) et obtenons

$$P(x, s, -\varrho) + \frac{1}{\varrho} (1 - e^{-x^2}) = \frac{s x^s e^{-x^2}}{\varrho(s-\varrho)} + \frac{s x^{\varrho}}{\varrho(s-\varrho)} \int_0^x s y^{2s-\varrho-1} e^{-y^2} dy \\ = \frac{s x^s e^{-x^2}}{\varrho(s-\varrho)} - \frac{s x^{\varrho}}{\varrho(s-\varrho)} \int_x^{\infty} s y^{2s-\varrho-1} e^{-y^2} dy + \frac{s x^{\varrho}}{\varrho(s-\varrho)} \int_0^{\infty} s y^{2s-\varrho-1} e^{-y^2} dy.$$

Dans la dernière de ces intégrales nous prenons

$$t = y^s$$

comme variable d'intégration ce qui donne

$$\begin{aligned} \int_0^{\infty} s y^{2s-\varrho-1} e^{-y^s} dy &= \int_0^{\infty} t^{\frac{s-\varrho}{s}} e^{-t} dt \\ &= \frac{s-\varrho}{s} \Gamma\left(1-\frac{\varrho}{s}\right) \end{aligned}$$

$\Gamma$  ayant sa signification habituelle.

Pour évaluer l'intégrale

$$\int_x^{\infty} s y^{2s-\varrho-1} e^{-y^s} dy$$

nous rappelons que la partie réelle  $\alpha$  de  $\varrho$  est comprise entre 0 et 1: on a donc (pour  $x > 1$ )

$$\begin{aligned} \left| \int_x^{\infty} s y^{2s-\varrho-1} e^{-y^s} dy \right| &< \int_x^{\infty} s y^{2s-1} e^{-y^s} dy \\ &= e^{-x^s} (1 + x^s). \end{aligned}$$

Par là et en remarquant que (pour  $s \geq 2$ )

$$|s - \varrho| \geq |\varrho|$$

et que  $|x^\varrho| \leq x$  nous obtenons donc

$$P(x, s, -\varrho) + \frac{1}{\varrho} (1 - e^{-x^s}) = \frac{x^\varrho}{\varrho} \Gamma\left(1 - \frac{\varrho}{s}\right) + \delta(x, s, \varrho)$$

où

$$|\delta(x, s, \varrho)| < s x e^{-x^s} \cdot \frac{K}{|\varrho|^2}$$

$K$  étant indépendant de  $x, s, \varrho$ .

Faisons la somme par rapport à  $\varrho$ , nous aurons<sup>1</sup>

<sup>1</sup> D'après un théorème fondamental de M. HADAMARD (Journal de Mathématiques, 1893) la série  $\sum_{\varrho} \frac{1}{|\varrho|^\nu}$  converge déjà pour  $\nu > 1$ .

$$(8) \quad \sum_e \left[ P(x, s, -\varrho) + \frac{1}{\varrho} (1 - e^{-x^s}) \right] = \sum_e \frac{x^e}{\varrho} \Gamma \left( 1 - \frac{\varrho}{s} \right) + \{s x^{s+1} e^{-x^s}\}$$

le dernier terme tendant avec grande rapidité vers zéro quand  $x$  ou  $s$  augmente.

Dans ce qui suit, il nous suffit de savoir que ce terme satisfait à l'inégalité

$$|\{s x^{s+1} e^{-x^s}\}| < \left\{ \frac{1}{s} \right\} < \frac{K}{s}$$

$K$  étant une constante.

Combinant les formules (2), (6), (7), (8) il vient

$$(9) \quad \Psi(x, s) = x - \log 2\pi - \frac{1}{2} \log \left( 1 - \frac{1}{x^2} \right) - \sum_e \frac{x^e}{\varrho} \Gamma \left( 1 - \frac{\varrho}{s} \right) + \left\{ \frac{x + \log s}{s} \right\}.$$

Le dernier terme est ici, comme on voit, inférieur à une constante dès que l'on prend  $s \geq x$ .

3. D'autre part la fonction  $\Psi(x, s)$  peut s'exprimer sous la forme suivante<sup>1</sup>

$$(10) \quad \Psi(x, s) = \int_0^x s \psi \left( \frac{x}{y} \right) y^{s-1} e^{-y^s} dy.$$

Soit  $h$  un nombre positif  $< 1$  et écrivons cette intégrale sous la forme

$$(11) \quad \int_0^x = \int_0^{1-h} + \int_{1-h}^{1+h} + \int_{1+h}^x$$

On a toujours, d'après un lemme de M. MERTENS<sup>2</sup>

$$\psi(x) < 2x;$$

il vient donc

<sup>1</sup> Voir p. 485 de mon article: Sur un théorème concernant les nombres premiers. Arkiv för matematik, astronomi och fysik, Bd. 1. Stockholm 1904.

Journal für die reine und angewandte Mathematik, Bd. 78.

$$(12) \quad \int_0^{1-h} < 2x \int_0^{1-h} sy^{s-2} e^{-y^s} dy < 2x \int_0^{1-h} sy^{s-2} dy$$

$$= 2x \cdot \frac{s}{s-1} (1-h)^{s-1}$$

et

$$(13) \quad \int_{1+h}^x < 2x \int_{1+h}^x sy^{s-2} e^{-y^s} dy < 4x \int_{1+h}^x sy^{s-2} dy$$

$$< 4x \cdot \frac{s}{s+1} \frac{1}{(1+h)^{s+1}}.$$

Pour calculer l'intégrale  $\int_{1-h}^{1+h}$  nous désignons par  $\bar{\psi}(x)$  une fonction ainsi définie: quand  $x$  n'est pas égal à la puissance  $p^i$  d'un nombre premier  $p$ , on a  $\bar{\psi}(x) = \psi(x)$ ; quand au contraire  $x = p^i$ ,  $\bar{\psi}(x)$  désigne une valeur indéterminée entre les limites

$$\psi(x-0) \text{ et } \psi(x+0) = \psi(x)$$

ce qu'on peut écrire

$$\bar{\psi}(x) = \psi(x) - t \log x$$

$$(0 \leq t \leq 1)$$

D'après cette définition, il est clair que toute valeur comprise entre les limites

$$\psi\left(\frac{x}{1+h}\right) \text{ et } \psi\left(\frac{x}{1-h}\right)$$

peut s'écrire sous la forme  $\bar{\psi}(\xi)$ ,  $\xi$  étant compris entre les limites

$$\frac{x}{1+h} \text{ et } \frac{x}{1-h}.$$

On a donc, d'après le théorème de la moyenne,

$$(14) \quad \int_{1-h}^{1+h} = \bar{\psi}(\xi) \int_{1-h}^{1+h} sy^{s-1} e^{-y^s} dy$$

$$= \bar{\psi}(\xi) (e^{-(1-h)^s} - e^{-(1+h)^s})$$

$$= \bar{\psi}(\xi) + \delta$$

où

$$\begin{aligned} |\delta| &< \bar{\psi}(\xi) (1 - e^{-(1-h)^s} + e^{-(1+h)^s}) \\ &< \frac{2x}{1-h} \left( (1-h)^s + \frac{1}{(1+h)^s} \right) \\ &< \frac{4x}{1-h} \cdot \frac{1}{(1+h)^s}. \end{aligned}$$

Le nombre  $\xi$  qui figure dans cette formule jouit d'une propriété importante dans la suite: quand  $x$  augmente d'une manière continue  $\xi$  augmente aussi d'une manière continue ou reste stationnaire et pour  $x = \infty$  on a  $\xi = \infty$ .

C'est ce qu'on voit en remarquant que, pour toute valeur donnée de  $y$ ,  $\psi\left(\frac{x}{y}\right)$  va en augmentant avec  $x$  (ou reste stationnaire jusqu'à ce que  $\frac{x}{y}$  passe par une valeur  $p^\lambda$  où  $p =$  nombre premier et  $\lambda =$  nombre positif entier) et que, par suite, l'intégrale

$$\int_{1-h}^{1+h} s \psi\left(\frac{x}{y}\right) y^{s-1} e^{-y^s} dy$$

augmente avec  $x$  (ou reste stationnaire) et finit par dépasser une limite donnée quelconque; d'après l'égalité (14) il en est donc de même de  $\bar{\psi}(\xi)$  ce qui, vu la définition de  $\bar{\psi}$ , amène la propriété énoncée de  $\xi$ .

Disposons enfin de  $h$  en prenant

$$h = \frac{\log s}{s}$$

et combinons les formules (10)–(14); nous aurons, après un petit calcul analogue à celui du n° 2,

$$(15) \quad \Psi(x, s) = \bar{\psi}(\xi) + \left\{ \frac{x}{s} \right\}$$

$$\frac{x}{1+h} < \xi < \frac{x}{1-h}.$$

La comparaison des formules (9) et (15) donne

$$(16) \quad \psi(\xi) = x - \log 2\pi - \frac{1}{2} \log \left( 1 - \frac{1}{x^2} \right) - \sum_e \frac{x^\rho}{\rho} \Gamma \left( 1 - \frac{\rho}{s} \right)$$

$$+ t \log x + \left\{ \frac{x + \log s}{s} \right\}$$

$$\frac{x}{1+h} < \xi < \frac{x}{1-h} \quad \left( h = \frac{\log s}{s} \right)$$

$$0 \leq t \leq 1.$$

4. En remarquant que

$$|x - \xi| < \frac{2hx}{1-h^2}, \quad \frac{x}{\xi} < 1+h, \quad h = \frac{\log s}{s}$$

on obtient de la formule (16) l'inégalité suivante

$$(17) \quad \left| \frac{\psi(\xi) - \xi}{\xi} \right| < (1+h) \sum_{\rho} \left| \frac{x^{\rho-1}}{\rho} \Gamma \left( 1 - \frac{\rho}{s} \right) \right| + \left\{ \frac{\log x}{x} + \frac{\log s}{s} \right\}$$

et on voit donc que l'évaluation de l'ordre de grandeur de la différence

$$\psi(\xi) - \xi$$

se ramène à celle de la série figurant au second membre de cette inégalité.

Posant

$$\rho = \alpha + i\beta$$

nous savons que  $\alpha$  est compris entre 0 et 1 ce qui nous permet d'appliquer à l'expression  $\Gamma \left( 1 - \frac{\rho}{s} \right)$  une formule de M. PINCHERLE concernant la fonction  $\Gamma$ .<sup>1</sup> Nous obtenons (pour  $s > 1$ )

$$\left| \Gamma \left( 1 - \frac{\rho}{s} \right) \right| < K \cdot \left| 1 - \frac{\rho}{s} \right|^{1 - \frac{\alpha}{s} - \frac{1}{2}} \cdot e^{-\frac{\pi}{2} \left| \frac{\beta}{s} \right|}$$

$K$  étant indépendant de  $\rho$  et de  $s$ , et de là, *a fortiori*,

$$(18) \quad \left| \Gamma \left( 1 - \frac{\rho}{s} \right) \right| < K \cdot e^{-k \left| \frac{\beta}{s} \right|}$$

où  $k = \frac{\pi}{2} - \varepsilon$  et  $\varepsilon$  un nombre positif arbitrairement petit.

<sup>1</sup> Rendiconti d. R. Acc. d. Lincei. Bd 4, p. 694. 1888. (NIELSEN, Handbuch der Theorie der Gammafunktion, § 38; Leipzig, Teubner, 1906).

Comme

$$|x^\rho| = x^\alpha, \left| \frac{1}{\rho} \right| < \frac{K_1}{|\beta|}$$

où  $K_1$  est une constante, nous obtenons donc, d'après (18):

$$(19) \quad \left| \frac{\psi(\xi) - \xi}{\xi} \right| < K \sum_{\beta > 0} \frac{x^{\alpha-1}}{\beta} e^{-\frac{k\beta}{s}} + \left\{ \frac{\log x}{x} + \frac{\log s}{s} \right\}$$

la sommation pouvant ici être bornée à tous les zéros  $\rho = \alpha + i\beta$  où  $\beta > 0$  (puisque les  $\rho$  sont conjuguées deux à deux).

5. Voyons d'abord à quelle conséquence conduit cette formule si nous nous appuyons sur l'inégalité fondamentale

$$(20) \quad \alpha < 1$$

démontrée par M. HADAMARD<sup>1</sup> et par M. DE LA VALLÉE POUSSIN.<sup>2</sup>

Donnons à  $s$  une valeur fixe quelconque  $> 1$  et faisons tendre  $x$  vers l'infini. Comme

$$x^{\alpha-1} < 1$$

et que la série à termes constants

$$\sum_{\beta > 0} \frac{1}{\beta} e^{-\frac{k\beta}{s}}$$

est convergente on obtient la valeur limite de la série

$$\sum_{\beta > 0} \frac{x^{\alpha-1}}{\beta} e^{-\frac{k\beta}{s}}$$

pour  $x = \infty$  en y mettant  $x = \infty$  dans chacun des termes, ce qui, en vertu de (20), montre que cette limite est égale à zéro. D'après les propriétés de  $\xi$  démontrées plus haut, nous obtenons donc

$$\lim_{\xi \rightarrow \infty} \frac{\psi(\xi) - \xi}{\xi} = \left\{ \frac{\log s}{s} \right\}.$$

Or  $s$  pouvant être choisi aussi grand qu'on le veut, il en résulte

<sup>1</sup> Bull. de la Soc. Math. de France, 1896.

<sup>2</sup> Ann. de la Soc. sc. de Bruxelles, 1896.

$$\lim_{\xi \rightarrow \infty} \frac{\psi(\xi) - \xi}{\xi} = 0.$$

On sait que ce résultat fondamental qui a coûté de très grands efforts est dû à MM. HADAMARD et DE LA VALLÉE POUSSIN qui l'ont démontré presque simultanément et indépendamment l'un de l'autre. Leurs démonstrations sont basées sur les propriétés de  $\zeta(s)$ , trouvées auparavant par M. HADAMARD dans son mémoire célèbre de 1893 et sur les propriétés de certaines intégrales entre des limites imaginaires analogues au facteur de discontinuité de DIRICHLET.<sup>1</sup>

La démonstration que nous avons trouvée plus haut est basée aussi sur les théorèmes de M. HADAMARD relatifs à la fonction  $\zeta(s)$  mais n'exige, pour le reste, que la connaissance des principes les plus élémentaires du calcul intégral.

6. On doit à M. de la VALLÉE POUSSIN<sup>2</sup> d'avoir trouvé, pour la première fois, une limite inférieure  $> 0$  pour la différence  $1 - \alpha$ . D'après le théorème de ce géomètre on a, entre les parties réelles et imaginaires d'une racine  $\rho = \alpha + i\beta$  de  $\zeta(s)$  la formule

$$(21) \quad 1 - \alpha > \frac{p}{\log \beta - \log n}$$

$$(p = 0,03466 \dots^3, n = 47,886 \dots)$$

pour  $\beta \geq 705$  et

$$1 - \alpha > 0,0128$$

pour  $0 < \beta < 705$ .

Pour appliquer ce résultat à nos formules, partageons la somme par rapport à  $\beta$  en deux parties de la manière suivante:

$$(22) \quad \sum_{\beta > 0} \frac{x^{\alpha-1}}{\beta} e^{-\frac{k\beta}{s}} = \sum_{705 > \beta > 0} + \sum_{\beta \geq 705}$$

et occupons nous d'abord de la deuxième somme qui est étendue à tous les  $\rho$  où  $\beta \geq 705$ .

<sup>1</sup> M. LANDAU a donné (Mathem. Annalen Bd 56) une démonstration du même théorème qui ne suppose connues que les propriétés les plus élémentaires de la fonction  $\zeta(s)$  (en particulier, on ne s'appuie pas sur les théorèmes de M. HADAMARD). Cette démonstration opère aussi avec des intégrales entre des limites imaginaires. Tout récemment, M. LANDAU a simplifié notablement cette démonstration (Sitzungsberichte d. K. Preuss. Ak. d. Wiss. t. 36, p. 746; Berlin 1908).

<sup>2</sup> Mém. couronnés et autres mém. publiés par l'Académie royale de Belgique, t. 59; 1899.

<sup>3</sup> M. LANDAU vient de remplacer ce nombre par une valeur un peu plus grande, savoir  $p = 0,0376 \dots$ . Voir Rendiconti del Circolo math. di Palermo, t. 26, p. 250. (1908).

De la formule (21) résulte, d'après M. de la VALLÉE POUSSIN<sup>1</sup>

$$\frac{x^{\alpha-1}}{\beta} < K e^{-2\sqrt{p \log x}}$$

ce qui nous donne

$$\sum_{\beta \geq 705} \frac{x^{\alpha-1}}{\beta} e^{-\frac{k\beta}{s}} < K e^{-2\sqrt{p \log x}} \sum_{\beta \geq 705} e^{-\frac{k\beta}{s}}.$$

et nous sommes ainsi conduit à chercher une expression de la série

$$(23) \quad \sum_{\beta \geq 705} e^{-\frac{k\beta}{s}}.$$

D'après un théorème de M. VON MANGOLDT,<sup>2</sup> on peut exprimer le nombre des zéros  $\rho = \alpha + i\beta$  où  $0 < \beta \leq T$  par la formule

$$(24) \quad \frac{T}{2\pi} \log \frac{T}{2\pi} - \frac{T}{2\pi} + \{ \log T \}.$$

Il en résulte que le nombre des zéros où  $\beta$  est compris entre deux entiers successifs  $m$  et  $m+1$  est inférieur à

$$K \log m$$

$K$  étant une constante positive.<sup>3</sup> On a donc pour la partie correspondante de la somme (23)

$$\sum_{m < \beta \leq m+1} e^{-\frac{k\beta}{s}} < K \log m \cdot e^{-\frac{km}{s}}$$

d'où

$$\sum_{\beta \geq B} e^{-\frac{k\beta}{s}} < K \sum_{m=B}^{\infty} \log m \cdot e^{-\frac{km}{s}}$$

$B$  étant un entier positif quelconque.

La fonction

$$\log y \cdot e^{-\frac{ky}{s}}$$

est croissante quand  $y$  varie de 1 à la valeur  $y_0$  définie par l'égalité

<sup>1</sup> n:o 35 du mém. cité p. 307.

<sup>2</sup> Mathematische Annalen, Bd 60; 1905.

<sup>3</sup> Dans les formules qui suivent,  $K$  désigne toujours une constante mais peut différer de l'une formule à l'autre.

$$y_0 \log y_0 = \frac{s}{k}$$

et puis décroissante quand  $y$  varie de  $y_0$  jusqu'à l'infini.

Choisissons un nombre  $k_1$  entre 1 et  $k$  et désignons par  $y_1$  le nombre satisfaisant à l'égalité

$$y_1 \log y_1 = \frac{s}{k_1}.$$

La fonction  $\log y \cdot e^{-\frac{k_1 y}{s}}$  ayant son maximum pour  $y = y_1$ , on pourra écrire

$$\begin{aligned} \sum_{m=B}^{\infty} \log m \cdot e^{-\frac{km}{s}} &= \sum_{m=B}^{\infty} \log m \cdot e^{-\frac{k_1 m}{s}} \cdot e^{-\frac{k-k_1}{s} m} \\ &< \log y_1 \cdot e^{-\frac{k_1 y_1}{s}} \sum_{m=B}^{\infty} e^{-\frac{k-k_1}{s} m} \\ &< \log y_1 e^{-\frac{k_1 y_1}{s}} \left( e^{-\frac{k-k_1 B}{s}} + \int_B^{\infty} e^{-\frac{k-k_1}{s} y} dy \right) \\ &= \log y_1 e^{-\frac{k_1 y_1}{s}} \left( e^{-\frac{k-k_1 B}{s}} + \frac{s}{k-k_1} e^{-\frac{k-k_1 B}{s}} \right) \\ &= \log y_1 \cdot e^{-\frac{k_1 B}{s}} \left( 1 + \frac{s}{k-k_1} \right) \end{aligned}$$

d'où en remarquant que  $y_1 < s$  (pour  $s > e^{\frac{1}{k_1}}$ ):

$$(25) \quad \sum_{\beta \geq B} e^{-\frac{k\beta}{s}} < K_1 s \log s \quad (K_1 = \text{constante}).$$

Comme d'autre part

$$(26) \quad \sum_{705 > \beta > 0} \frac{x^{\alpha-1}}{\beta} e^{-\frac{k\beta}{s}} < \frac{K}{x^{0,0128}}$$

nous obtenons enfin, en combinant (22), (25), (26):

$$(27) \quad \sum_{\beta > 0} \frac{x^{\alpha-1}}{\beta} e^{-\frac{k\beta}{s}} < K e^{-2\sqrt{p \log x}} \cdot s \log s$$

et, d'après (19),

$$\left| \frac{\psi(\xi) - \xi}{\xi} \right| < K e^{-2\sqrt{p \log x}} \cdot s \log s + \left\{ \frac{\log x}{x} + \frac{\log s}{s} \right\}$$

d'où

$$(28) \quad \frac{\psi(x) - x}{x} = \left\{ e^{-2\sqrt{p \log x}} \cdot s \log s + \frac{\log x}{x} + \frac{\log s}{s} \right\}.$$

Dans cette formule il suffit de prendre

$$s = e^{\sqrt{p \log x}}$$

pour obtenir la formule suivante

$$(29) \quad \frac{\psi(x) - x}{x} = \left\{ \sqrt{p \log x} \cdot e^{-\sqrt{p \log x}} \right\}$$

qui n'est autre que celle de M. DE LA VALLÉE POUSSIN.<sup>1</sup>

De là on obtient facilement, en s'appuyant sur la relation connue entre  $\psi(x)$  et la fonction  $F(x)$  qui exprime le nombre des nombres premiers ne dépassant pas  $x$ , une formule correspondante pour la différence entre  $F(x)$  et le logarithme intégral  $Li(x)$ :

$$F(x) - Li(x) = \left\{ \frac{x}{\log x} \sqrt{p \log x} \cdot e^{-\sqrt{p \log x}} \right\}.$$

C'est le célèbre théorème de M. DE LA VALLÉE POUSSIN,<sup>2</sup> qui comme on sait, constitue le résultat asymptotique le plus précis obtenu jusqu'à présent concernant  $F(x)$ , si l'on fait abstraction des résultats basés sur le théorème hypothétique  $R\varrho = \frac{1}{2}$ .

7. D'après la formule (4) nous pouvons, dans la formule (2), remplacer le terme  $P(x, s, -1)$  par l'expression suivante

$$-(1 - e^{-x^s}) + \int_0^x s \frac{x}{y} y^{s-1} e^{-y^s} dy$$

ce qui nous donne

$$iP(x, s) = -\log 2 \pi \cdot (1 - e^{-x^s}) + \int_0^x s \frac{x}{y} y^{s-1} e^{-y^s} dy$$

<sup>1</sup> Mém. cite, n:o 55.

<sup>2</sup> Mém cité, n:o 67.

$$\begin{aligned}
 & - \sum_{n=1}^{\infty} \left[ P(x, s, 2n) - \frac{1}{2n} (1 - e^{-x^s}) \right] \\
 & - \sum_{\rho} \left[ P(x, s, -\rho) + \frac{1}{\rho} (1 - e^{-x^s}) \right].
 \end{aligned}$$

Comparant cette expression de  $\Psi(x, s)$  avec celle fournie par la formule (10) il vient

$$s \int_0^x \left( \psi \left( \frac{x}{y} \right) - \frac{x}{y} \right) y^{s-1} e^{-y^s} dy = -\log 2 \pi \cdot (1 - e^{-x^s}) - \sum_{n=1}^{\infty} - \sum_{\rho}$$

les signes  $\sum_{n=1}^{\infty}$  et  $\sum_{\rho}$  désignant, pour abrégé, les mêmes sommes que dans la formule précédente.

Nous savons (n° 2) que  $\sum_{n=1}^{\infty}$  reste inférieure à une constante en valeur absolue; donc, si nous posons, pour abrégé

$$\sum_{\rho} \left| \frac{x^{\rho}}{\rho} \Gamma \left( 1 - \frac{\rho}{s} \right) \right| = S$$

il vient

$$(30) \quad s \int_0^x \left( \psi \left( \frac{x}{y} \right) - \frac{x}{y} \right) y^{s-1} e^{-y^s} dy = \{ S \}.$$

Désignons maintenant par  $\omega(x)$  une fonction positive de la variable positive  $x$  remplissant les conditions suivantes: à partir d'une certaine valeur  $x = x_0 > 1$  la fonction  $\omega(x)$  est toujours décroissante et la fonction  $x\omega(x)$  toujours croissante et l'on a

$$(31) \quad |\psi(x) - x| < x\omega(x).$$

Il existe effectivement de telles fonctions, par exemple

$$\omega(x) = K \sqrt[p]{\log x} \cdot e^{-\sqrt[p]{\log x}}$$

( $K =$  constante convenablement choisie).

Écrivons le premier membre de (30) sous la forme

$$s \int_0^x = s \int_0^{x_0} + s \int_{x_0}^x + s \int_{x_0}^x + s \int_{x_0}^x,$$

$h$  étant un nombre positif  $< \frac{x}{x_0}$  dont nous allons disposer.

On a alors, du moins pour  $x > x_0$ ,  $s \geq 2$

$$\begin{aligned} s \left| \int_0^{1-h} \right| &< \int_0^{1-h} s \frac{x}{y} \omega \left( \frac{x}{y} \right) y^{s-1} e^{-y^s} dy \\ &< x \omega \left( \frac{x}{1-h} \right) \int_0^{1-h} s y^{s-2} dy \\ &= x \omega \left( \frac{x}{1-h} \right) \frac{s}{s-1} (1-h)^{s-1} \\ &< 2 x \omega(x) (1-h)^{s-1} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} s \left| \int_{1+h}^{\frac{x}{x_0}} \right| &< x \omega(x) \int_{1+h}^{\frac{x}{x_0}} s y^{s-1} e^{-y^s} dy \\ &< x \omega(x) e^{-(1+h)^s} \\ &< \frac{x \omega(x)}{(1+h)^s} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} s \left| \int_{\frac{x_0}{x_0}}^{\frac{x}{x_0}} \right| &< K \cdot \int_{\frac{x_0}{x_0}}^{\frac{x}{x_0}} s y^{s-1} e^{-y^s} dy \\ &< K e^{-\left(\frac{x}{x_0}\right)^s} < K \\ &(K = \text{constante}) \end{aligned}$$

et,  $x_1$  désignant une certaine valeur comprise entre les limites

$$\frac{x}{1+h} \text{ et } \frac{x}{1-h}$$

et  $\bar{\psi}$  conservant la même signification que plus haut (n° 3):

$$\begin{aligned} s \int_{1-h}^{1+h} &= (\bar{\psi}(x_1) - x_1) \int_{1-h}^{1+h} s y^{s-1} e^{-y^s} dy \\ &= (\bar{\psi}(x_1) - x_1) (e^{-(1-h)^s} - e^{-(1+h)^s}) \\ &= \bar{\psi}(x_1) - x_1 + \delta \end{aligned}$$

où

$$\begin{aligned} |\delta| &< |\bar{\psi}(x_1) - x_1| (1 - e^{-(1-h)^s} + e^{-(1+h)^s}) \\ &< |\bar{\psi}(x_1) - x_1| \cdot \frac{2}{(1+h)^s} < \frac{2x_1\omega(x_1)}{(1+h)^s} \\ &< 2 \frac{x}{1-h} \omega\left(\frac{x}{1-h}\right) \cdot \frac{2}{(1+h)^s} \\ &< \frac{2x\omega(x)}{(1-h)(1+h)^s}. \end{aligned}$$

La combinaison de toutes ces formules conduit à la suivante:

$$(32) \quad \psi(x_1) - x_1 = \left\{ S + \frac{x\omega(x)}{(1+h)^s} \right\}$$

valable, nous le répétons, pour une certaine valeur  $x_1$  entre  $\frac{x}{1+h}$  et  $\frac{x}{1-h}$ .

Combinons d'abord cette formule avec le théorème asymptotique (29) de M. DE LA VALLÉE POUSSIN. Cela revient à mettre

$$\omega(x) = K \sqrt{p \log x} e^{-\sqrt{p \log x}}$$

et à se rappeler que, d'après n° 6, on a

$$S < K s \log s \cdot x e^{-2\sqrt{p \log x}}.$$

Nous obtenons ainsi

$$\psi(x_1) - x_1 = \left\{ s \log s \cdot x e^{-2\sqrt{p \log x}} + x \sqrt{p \log x} \cdot \frac{e^{-\sqrt{p \log x}}}{(1+h)^s} \right\}.$$

Laissons  $h$  fixe et disposons de  $s$  de telle manière que

$$(1+h)^s = e^{\sqrt{p \log x}}$$

c'est-à-dire

$$s \log(1+h) = \sqrt{p \log x};$$

nous aurons

$$\psi(x_1) - x_1 = \frac{1}{h} \left\{ x \log(\log x) \cdot \sqrt{p \log x} \cdot e^{-2\sqrt{p \log x}} \right\}$$

d'où

$$(33) \quad |\psi(x_1) - x_1| < \frac{C}{h} \cdot x_1 \log(\log x_1) \sqrt{p \log x_1} e^{-2\sqrt{p \log x_1}}$$

$C$  étant une constante numérique.

Remplaçant  $x$  par  $x(1+h)$  et désignant  $\frac{1+h}{1-h}$  par  $1+H$ , ce résultat peut s'énoncer ainsi:

Désignant par  $H_0$  une constante positive  $< 1$  et par  $H$  un nombre arbitrairement petit (dépendant ou non de  $x$ ) de l'intervalle  $0 \dots H_0$ , il y aura dans chaque intervalle

$$x \dots x(1 + H),$$

du moins à partir d'une valeur suffisamment grande de  $x$ , une valeur  $x_1$  au moins pour laquelle on ait

$$(34) \quad |\psi(x_1) - x_1| < \frac{C}{H} \cdot x_1 \log(\log x_1) \cdot \sqrt{p \log x_1} e^{-2\sqrt{p \log x_1}}$$

$C$  étant une constante (indépendante de  $x$ ,  $x_1$ ,  $H$ ).

Donnons, par exemple, des valeurs fixes à  $x$  et à  $H$  et marquons sur l'axe des  $x$  la suite de points

$$x, x(1 + H), x(1 + H)^2, x(1 + H)^3, \dots$$

Cet axe sera par là partagé en intervalles tels que, pour chacun d'eux la différence  $|\psi(x) - x|$  devient une fois au moins, inférieure à la fonction

$$K x \log(\log x) \sqrt{\log x} e^{-2\sqrt{p \log x}}$$

qui, comme on voit, est d'un ordre inférieur à celui indiqué par la formule (29). Pour ces points, au moins, l'approximation obtenue en prenant

$$\psi(x) = x$$

est donc meilleure que l'on pouvait l'affirmer d'après le théorème asymptotique de M. DE LA VALLÉE POUSSIN.

Voyons, en second lieu, à quelle conséquence amène la formule (32) en admettant que tous les zéros de  $\zeta(s)$  satisfassent à l'égalité hypothétique de RIEMANN :

$$R\varrho = \frac{1}{2}.$$

J'ai montré (Acta mathem. t. 24) que l'on obtient dans ce cas

$$S < K x^{\frac{1}{2}} (\log x)^2, \quad |\psi(x) - x| < K x^{\frac{1}{2}} (\log x)^2 \quad (K = \text{constante}).$$

Mettons donc

$$\omega(x) = K \frac{(\log x)^2}{x^{\frac{1}{2}}};$$

on s'assure aisément que  $\omega(x)$  est décroissante et  $x\omega(x)$  croissante à partir d'une certaine valeur  $x_0$  (on peut mettre  $x_0 = e^4$ ).

L'application de la formule (32) donne

$$\psi(x_1) - x_1 = x_1^{\frac{1}{2}} \left\{ (\log s)^2 + \frac{(\log x)^2}{(1+h)^s} \right\}$$

où

$$x > x_0, \quad s \geq 2, \quad 0 \leq h \leq \frac{1}{2}$$

$$\frac{x}{1+h} < x_1 < \frac{x}{1-h},$$

donc, si l'on donne à  $h$  une valeur fixe comprise dans l'intervalle  $0 \dots \frac{1}{2}$  et que l'on choisit  $s$  tel que

$$(1+h)^s = (\log x)^2$$

il vient, après un petit calcul,

$$\psi(x_1) - x_1 = \{x_1^{\frac{1}{2}} [\log \log (\log x_1)]^2\}$$

$x_1$  étant une certaine valeur de l'intervalle

$$\frac{x}{1+h} \dots \frac{x}{1-h}.$$

et  $x$  une valeur quelconque  $> x_0$ .

8. Au § 4 de notre mémoire cité plus haut (Acta math. t. 24) nous avons calculé une limite supérieure pour la différence  $\Psi(x, s) - \psi(x)$ . Pour l'objet que nous avons en vue il faut reprendre ce calcul pour diminuer autant que possible la limite en question.

$\Psi(x, s)$  étant définie par l'égalité (1), on peut poser

$$(35) \quad \Psi(x, s) = \psi(x) - \psi_1(x, s) + \psi_2(x, s)$$

où

$$\psi_1(x, s) = \sum_{p^\lambda \leq x} e^{-\left(\frac{x}{p^\lambda}\right)^s} \log p$$

est une somme étendue à toutes les puissances de nombres premiers  $p^\lambda \leq x$  et où

$$\psi_2(x, s) = \sum_{p^\lambda > x} \left(1 - e^{-\left(\frac{x}{p^\lambda}\right)^s}\right) \log p,$$

la somme s'étendant à toutes les puissances  $p^\lambda > x$ .

Pour préciser, nous supposons  $x = n + \frac{1}{2}$ ,  $n$  étant un nombre positif entier, et  $s \geq 2$ .

Pour  $p^\lambda \leq x$  on a alors

$$p^\lambda \leq x - \frac{1}{2}$$

et

$$e^{-\left(\frac{x}{p^\lambda}\right)} < \left(\frac{p^\lambda}{x}\right)^s$$

d'où

$$\begin{aligned} \psi_1(x, s) &< \frac{1}{x^s} \sum_{p^\lambda < x} p^{\lambda s} \log p \\ &< \frac{1}{x^s} \sum_{\nu=2}^n \nu^s \log \nu \\ &< \frac{1}{x^s} \int_{\frac{1}{2}}^n x^s \log x \, dx + \left(\frac{n}{x}\right)^s \log n \\ &= \left(\frac{x - \frac{1}{2}}{x}\right)^s \left\{ \log x + \frac{x \log x}{s} \right\}. \end{aligned}$$

Pour  $p^\lambda > x$  on a  $p^\lambda \geq x + \frac{1}{2}$  d'où

$$\begin{aligned} 1 - e^{-\left(\frac{x}{p^\lambda}\right)} &< \left(\frac{x}{p^\lambda}\right)^s \\ \psi_2(x, s) &< x^s \sum_{p^\lambda \geq x + \frac{1}{2}} \frac{\log p}{p^{\lambda s}} \\ &< x^s \sum_{\nu=n+1}^{\infty} \frac{\log \nu}{\nu^s} \\ &< x^s \int_{n+1}^{\infty} \frac{\log x}{x^s} \, dx + \left(\frac{x}{n+1}\right)^s \log(n+1) \\ &= \left(\frac{x}{x + \frac{1}{2}}\right)^s \left\{ \log x + \frac{x \log x}{s} \right\}. \end{aligned}$$

Remarquons que

$$\left(\frac{x - \frac{1}{2}}{x}\right)^s = \left(1 - \frac{1}{2x}\right)^s < e^{-\frac{s}{2x}} < e^{-\frac{s}{2x+1}}$$

$$\left(\frac{x}{x + \frac{1}{2}}\right)^s = \left(1 - \frac{1}{2x+1}\right)^s < e^{-\frac{s}{2x+1}}$$

il vient donc, d'après (35),

$$(36) \quad \Psi(x, s) = \psi(x) + e^{-\frac{s}{2x+1}} \left\{ \log x + \frac{x \log x}{s} \right\}$$

$$\left(x = n + \frac{1}{2}, s \geq 2\right).$$

La combinaison de cette formule avec (9) donne

$$(37) \quad \psi(x) = x - \log 2\pi - \frac{1}{2} \log \left(1 - \frac{1}{x^2}\right) - \sum_{\rho} \frac{x^{\rho}}{\rho} \Gamma\left(1 - \frac{\rho}{s}\right)$$

$$+ \left\{ \frac{x + \log s}{s} \right\} + e^{-\frac{s}{2x+1}} \left\{ \log x + \frac{x \log x}{s} \right\}$$

$$\left(x = n + \frac{1}{2}, s \geq 2\right).$$

Écrivons la série figurant dans cette expression sous la forme

$$(38) \quad \sum_{\rho} \frac{x^{\rho}}{\rho} \Gamma\left(1 - \frac{\rho}{s}\right) = \sum_{|\beta| < B} \frac{x^{\rho}}{\rho} \Gamma\left(1 - \frac{\rho}{s}\right) + R(B)$$

où la première somme embrasse tous les termes où le module de la partie imaginaire de  $\rho$  ne dépasse pas un nombre entier donné  $B$  et où  $R(B)$  désigne la somme de tous les autres termes. D'après ce qui a été dit plus haut (n° 6) on trouve facilement

$$(39) \quad |R(B)| < K \cdot x \cdot \sum_{m=B}^{\infty} \frac{\log m}{m} \cdot e^{-\frac{km}{s}} \quad (K = \text{constante})$$

Choisissons maintenant  $s$  tel que l'on ait

$$e^{-\frac{kB}{s}} \leq \frac{1}{B};$$

il suffit pour cela de prendre

$$(40) \quad s = \frac{kB}{\log B}$$

et on a alors (du moins pour  $B \geq 3$ )

$$e^{-\frac{km}{s}} < \frac{1}{m} \quad (\text{pour } m > B)$$

d'où

$$|R(B)| < K \cdot x \cdot \sum_{m=B}^{\infty} \frac{\log m}{m^2}.$$

Comme on a

$$\begin{aligned} \sum_{m=B}^{\infty} \frac{\log m}{m^2} &< \frac{\log B}{B^2} + \int_B^{\infty} \frac{\log y}{y^2} dy \\ &= \frac{\log B}{B^2} + \frac{\log B}{B} + \frac{1}{B} \end{aligned}$$

il vient donc

$$|R(B)| < K_1 \cdot x \cdot \frac{\log B}{B} \quad (K_1 = \text{constante})$$

ce qui, eu égard à (40), permet d'écrire (37) sous la forme

$$\begin{aligned} (41) \quad \psi(x) &= x - \log 2\pi - \frac{1}{2} \log \left(1 - \frac{1}{x^2}\right) - \sum_{|\beta| < B} \frac{x^\rho}{\rho} \Gamma \left(1 - \frac{\rho}{s}\right) \\ &+ \left\{ \frac{x \log B + (\log B)^2}{B} \right\} + e^{-\frac{kB}{(2x+1)\log B}} \left\{ \log x + \frac{x \log x \log B}{B} \right\} \\ &\left( x = n + \frac{1}{2}, \quad B > 2 \right). \end{aligned}$$

Cette formule montre que l'expression

$$(42) \quad x - \log 2\pi - \frac{1}{2} \log \left(1 - \frac{1}{x^2}\right) - \sum_{|\beta| < B} \frac{x^\rho}{\rho} \Gamma \left(1 - \frac{\rho}{s}\right)$$

représente asymptotiquement la fonction  $\psi(x)$  et donne aussi le moyen de calculer l'approximation correspondante à une valeur donnée de  $B$ . Nous nous bornerons ici à considérer quelques cas simples.

Prenons d'abord  $B = 2x(\log x)^2$ ; on aura

$$e^{-\frac{kB}{(2x+1)\log B}} = x^{-k} (1 + \eta)$$

$\eta$  tendant vers zéro avec  $\frac{1}{x}$ . Comme  $k$  est plus grand que  $un$  on voit donc que

$$e^{-\frac{kB}{(2x+1)\log B}} \left\{ \log x + \frac{x \log x \log B}{B} \right\}$$

tend vers zéro avec  $\frac{1}{x}$ . Il en est de même de

$$\left\{ \frac{x \log B + (\log B)^2}{B} \right\}.$$

Donc, si l'on prend dans l'expression (42)  $B = 2x (\log x)^2$ ,

$$s = \frac{2kx (\log x)^2}{\log x + 2 \log \log x + \log 2}$$

la différence entre cette expression et  $\psi(x)$  tendra vers zéro avec  $\frac{1}{x}$ ,  $x$  étant supposé de la forme  $n + \frac{1}{2}$  ( $n =$  nombre entier).

Prenant maintenant

$$B = x^\mu \quad (0 < \mu < 1)$$

on voit facilement que l'expression

$$\left\{ \frac{x \log B + (\log B)^2}{B} \right\} + e^{-\frac{kB}{(2x+1)\log B}} \left\{ \log x + \frac{x \log x \log B}{B} \right\}$$

reste inférieure à  $Kx^{1-\mu}(\log x)^2$  ( $K =$  constante) d'où l'on conclut que, pour ce choix de  $B$ , l'expression (42) représente la fonction  $\psi(x)$  avec une erreur moindre que  $Kx^{1-\mu}(\log x)^2$  (pour  $x = n + \frac{1}{2}$ ).

Se rappelant que la fonction

$$\log 2\pi + \log \left( 1 - \frac{1}{x^2} \right),$$

pour  $x \geq 2$ , reste au dessous d'une certaine constante et que la fonction  $\psi(x)$  n'augmente que d'une quantité au plus égale à  $\log x$  quand  $x$  passe par une valeur de discontinuité de la fonction, on peut donc dire que l'expression

$$x - \sum_{|\beta| < x^\mu} \frac{x^\beta}{\beta} \Gamma \left( 1 - \frac{\mu \beta \log x}{kx^\mu} \right)$$

représente  $\psi(x)$  avec une erreur moindre que  $Kx^{1-\mu}(\log x)^2$ ,  $x$  n'étant plus assujetti à aucune condition.

Pour  $\mu = \frac{1}{2}$  on obtient la conclusion suivante:

On peut mettre approximativement

$$\psi(x) = x - \sum_{|\beta| < \sqrt{x}} \frac{x^\rho}{\rho} \Gamma\left(1 - \frac{\rho \log x}{2k\sqrt{x}}\right),$$

l'erreur commise étant en valeur absolue au plus égale à  $K\sqrt{x} \cdot (\log x)^2$  ( $K =$  constante).

Par un raisonnement dont je me suis servi autrefois (Acta math. t. 24) on prouve que la somme

$$\sum \frac{x^\rho}{\rho} \Gamma\left(1 - \frac{\rho}{s}\right),$$

étendue à ceux des zéros de  $\zeta(x)$  dont la partie réelle est  $= \frac{1}{2}$ , est inférieure à

$$K\sqrt{x} \cdot (\log s)^2.$$

On en conclut (en prenant  $s = \frac{2k\sqrt{x}}{\log x}$ ) que l'on peut, dans l'énoncé précédent, borner la somme

$$(43) \quad \sum_{|\beta| < \sqrt{x}} \frac{x^\rho}{\rho} \Gamma\left(1 - \frac{\rho \log x}{2k\sqrt{x}}\right)$$

à ceux des zéros  $\rho = \alpha + i\beta$  qui satisfont aux deux inégalités  $|\beta| < \sqrt{x}$  et

$$(44) \quad \alpha \geq \frac{1}{2}.$$

Si l'on admettait, avec RIEMANN, l'impossibilité de l'inégalité (44), la somme (43) se réduirait à zéro et le dernier énoncé coïnciderait avec un résultat déjà établi.

Djursholm <sup>31/8</sup> 08.

