

déterminer on peut appliquer la théorie des images électriques. Soit donc  $P_0$  l'image réflétée de  $P_0$  par rapport au plan  $V$ . En désignant par  $r$  la distance de  $P$  à  $P_0$  et par  $r'$  la distance  $PP_0$ , on a

$$G(P, P_0) = \frac{1}{r} - \frac{1}{r'}$$

$$g(P, P_0) = \frac{1}{r'}$$

Remarquons qu'on retrouve immédiatement la valeur  $\frac{1}{2d}$  de l'inégalité (25). Pour déterminer le rayon de la plus grande sphère de centre  $P_0$  qui est intérieure à la surface  $G = C$ , il faut déterminer le minimum de  $r$  sous la condition  $\frac{1}{r} - \frac{1}{r'} = C$ . C'est donc un calcul élémentaire. On trouve que le minimum est atteint sur la droite  $OP_0$  et a la valeur

$$d \frac{1 + Cd - \sqrt{1 + C^2 d^2}}{Cd}$$

Puisque  $g(P_0) = \frac{1}{2d}$  dans notre cas, on voit que cette valeur est bien de la forme (24).

Au lieu de  $\frac{1}{C+2}$ , on trouve, en posant  $d = \frac{1}{2}$ , la borne

$$\frac{C + 2 - \sqrt{C^2 + 4}}{2C}$$

qui est en effet plus grande que  $\frac{1}{C+2}$ .

Par la même voie on trouve pour  $\Psi(C)$  la valeur

$$\frac{1}{2} \left[ \sqrt{1 + \frac{4}{C}} - 1 \right]$$

Bien entendu, il faudrait montrer encore que les bornes exactes sont atteintes pour le demi-espace.

Remarque.

On peut déterminer la valeur  $\log \frac{1}{2d}$  de  $g(P_0)$  pour le demi-plan par une voie analogue à celle par laquelle nous avons trouvé la valeur  $\frac{1}{2d}$  de l'inégalité (25). Cela donne la valeur d'une intégrale intéressante. On trouve

$$\frac{2}{\pi} \int_0^\infty \log \frac{1}{\varrho} d_R \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{R}{d} = - \frac{d}{\pi} \int_0^\infty \frac{\log(R^2 + d^2)}{R^2 + d^2} dR.$$

Puisque nous savons que la valeur est  $\log \frac{1}{2d}$ , on trouve

$$\int_0^\infty \frac{\log(R^2 + d^2)}{R^2 + d^2} dR = \frac{\pi}{d} \log 2d.$$

Dordrecht, novembre 1941.

Mathematics. — La représentation conforme au voisinage d'un point frontière. Par Prof. J. WOLFF. (Communicated by Prof. J. G. VAN DER CORPUT.)

(Communicated at the meeting of January 31, 1942.)

Mlle JACQUELINE FERRAND a démontré le théorème suivant:

Si un domaine  $\Delta$  simplement connexe du plan de la variable complexe  $\zeta$  contient un secteur angulaire dont le sommet  $a$  est sur sa frontière, alors dans toute représentation conforme de  $\Delta$  sur le demi-plan  $D(x > 0)$  du plan de la variable complexe  $z = x + iy$ , telle qu'au point  $z = \infty$  correspond le bout premier (Primende, au sens de M. C. Carathéodory) contenant  $a$ ,

$$a = \text{limite angulaire de } \zeta \text{ pour } z \rightarrow \infty.^1)$$

Nous montrerons que la présence du secteur angulaire de sommet  $a$  est superflue. En remplaçant pour plus de commodité  $z = \infty$  par  $z = 0$  nous démontrerons donc le

**THÉORÈME.** Soit  $a$  un point frontière accessible d'un domaine  $\Delta$  du plan de la variable complexe  $\zeta$ , qu'on représente conformément sur le demi-plan  $D(x > 0)$  du plan de la variable complexe  $z = x + iy$  au moyen d'une fonction  $\zeta = \zeta(z)$  tel que  $z = 0$  correspond au bout premier qui contient  $a$ . Alors  $a$  est la limite angulaire de  $\zeta(z)$  pour  $z \rightarrow 0$ .

**Démonstration.** Sans nuire à la généralité supposons  $\Delta$  borné. Le point  $a$  étant accessible,  $\Delta$  contient une courbe continue  $I'$  aboutissant en  $a$ , image d'une courbe continue  $C$  dans  $D$  aboutissant en  $O$  ( $z = 0$ ). Parceque  $\Delta$  est borné nous savons que, en posant  $|z| = \varrho$ ,  $\arg z = \varphi$ ,

$$\int_0^\infty d\varrho \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \left| \frac{d\zeta}{dz} \right|^2 \cdot \varrho d\varphi < \infty. \dots \dots \dots (1)$$

Indiquons par  $L(\varrho)$ ,  $0 < \varrho < \infty$  la longueur de l'image dans  $\Delta$  du demi-cercle  $|z| = \varrho$ ,  $-\frac{\pi}{2} < \varphi < \frac{\pi}{2}$  de  $D$ . Alors

$$\{L(\varrho)\}^2 = \left( \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \left| \frac{d\zeta}{dz} \right| \varrho d\varphi \right)^2 \leq \pi \varrho \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \left| \frac{d\zeta}{dz} \right|^2 \varrho d\varphi. \dots (2)$$

De (1) et (2) on tire:

$$\int_0^\infty \{L(\varrho)\}^2 \frac{d\varrho}{\varrho} < \infty. \dots \dots \dots (3)$$

L'inégalité (3) permet de conclure que,  $\varrho$  tendant vers zéro,  $L(\varrho)$  tend approximativement vers zéro, c'est à dire: quelque soit le nombre positif  $\varepsilon$ , la mesure  $\mu(r)$ ,  $r > 0$ , de l'ensemble des valeurs de  $\varrho$  entre 0 et  $r$  pour lesquelles  $L(\varrho) > \varepsilon$  satisfait à

$$\lim_{r \rightarrow 0} \frac{\mu(r)}{r} = 0.$$

<sup>1)</sup> Comptes rendus de l'Ac. des Sc. de Paris, 9 Juin 1941.

Traçons dans  $D$  deux demi-droites  $OA$  et  $OB$  différentes, du reste arbitraires, issues de  $O$  ( $z=0$ ). Soit  $\varrho$  un nombre positif. Le demi-cercle dans  $D$  de centre  $O$  et de rayon  $\varrho$  coupe  $OA$  et  $OB$ , soit en  $z_1$  et  $z_2$  respectivement, et, pourvu que  $\varrho$  soit suffisamment petit, il coupe la courbe  $C$ , soit en  $z^*$ . Il est évident que

$$|\zeta(z_1) - \zeta(z^*)| \leq L(\varrho) \text{ et } |\zeta(z_2) - \zeta(z^*)| \leq L(\varrho). \quad (4)$$

Or,  $\varrho$  tendant vers zéro,  $\zeta(z^*)$  tend vers  $a$  et  $L(\varrho)$  tend approximativement vers zéro. Donc, en vertu de (4), sur  $OA$  et  $OB$  la fonction  $\zeta(z)$  tend approximativement vers  $a$  pour  $z \rightarrow 0$ . Et, parceque  $\zeta(z)$  est bornée dans  $D$ , cela entraîne que sur les demi-droites issues de  $O$  intérieures à un angle  $A'OB'$  quelconque plus petit que l'angle  $AOB < \pi$ , et ayant même bissectrice que celui-ci, la fonction  $\zeta(z)$  tend *uniformément* vers  $a$  pour  $z \rightarrow 0$ . On le voit en représentant l'angle  $AOB < \pi$  conformément sur un cercle  $K$  et en appliquant l'intégrale de POISSON à la transformée de la fonction  $\zeta(z)$ : si  $w(z)$  est la fonction représentatrice, la limite approximative  $\zeta \rightarrow a$  pour  $z \rightarrow 0$  sur  $OA$  et  $OB$  devient la limite approximative  $\zeta \rightarrow a$  sur la circonférence de  $K$  pour  $w \rightarrow w(o)$ , des deux côtés de  $w(o)$ . La fonction  $\zeta$  étant bornée dans  $K$ , l'intégrale de POISSON montre que  $a$  est la limite angulaire de  $\zeta$  pour  $w \rightarrow w(o)$  dans  $K$ . Par suite  $\zeta$  tend vers  $a$  pour  $z \rightarrow 0$  dans l'angle  $A'OB'$ .

Les demi-droites  $OA$  et  $OB$  étant arbitraires, le théorème est démontré.

**Mathematics.** — Die Berechnung der vollständigen elliptischen Integrale erster und zweiter Art für grosse Werte von  $|k|$ . Von S. C. VAN VEEN. (Communicated by Prof. J. G. VAN DER CORPUT.)

(Communicated at the meeting of January 31, 1942.)

Die vollständigen elliptischen Integrale erster und zweiter Art

$$K(k) = \int_0^1 \frac{du}{\sqrt{(1-u^2)(1-k^2u^2)}} = \frac{1}{2} \int_0^1 \frac{dv}{\sqrt{v(1-v)(1-k^2v)}} \quad (1)$$

und

$$E(k) = \int_0^1 \sqrt{\frac{1-k^2u^2}{1-u^2}} du = \frac{1}{2} \int_0^1 \sqrt{\frac{1-k^2v}{v(1-v)}} dv \quad (2)$$

sind analytische Funktionen von  $k$  im Innern der von  $k = +1$  nach  $+\infty$  und von  $k = -1$  nach  $-\infty$  aufgeschlitzten komplexen  $k$ -Ebene, die eindeutig bestimmt sind durch die Verabredung

$$|\arg \sqrt{1-k^2v}| < \pi \text{ für } 0 \leq v \leq 1$$

(vgl. Proc. Ned. Akad. v. Wetensch., Amsterdam, 45, 32 (1942) V.E. I, (IV)). Für  $k \rightarrow 0$  wird dann

$$K(k) \rightarrow \frac{\pi}{2}; E(k) \rightarrow \frac{\pi}{2};$$

und für  $|k| \leq 1$  gelten die hypergeometrischen Entwicklungen

$$K(k) = \frac{\pi}{2} F\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}; 1; k^2\right),$$

$$E(k) = \frac{\pi}{2} F\left(-\frac{1}{2}, \frac{1}{2}; 1; k^2\right).$$

(Die Entwicklung für  $K(k)$  gilt nicht für  $k^2 = 1$ ). Zur Berechnung für grosse Werte von  $k$  können neben den Methoden der V.E. I (vgl. V.E. I (IV)) die folgenden beiden Sätze benutzt werden, wo die hypergeometrischen Entwicklungen nach  $k^2$  in solche nach  $\frac{1}{k^2}$ , bzw.  $1 - \frac{1}{k^2}$  transformiert werden, nämlich

**Satz I:** Für  $|\arg k^2| < \pi$ ,  $|\arg \sqrt{1-k^2v}| < \pi$ , und  $0 \leq v \leq 1$  ist

$$k K(k) = K\left(\frac{1}{k}\right) + i \operatorname{sgn} I(k^2) \cdot K\left(\sqrt{1-\frac{1}{k^2}}\right).$$

**Satz II:** Für  $|\arg k^2| < \pi$ ,  $|\arg \sqrt{1-k^2v}| < \pi$ , und  $0 \leq v \leq 1$  ist

$$k E(k) = k^2 E\left(\frac{1}{k}\right) + (1-k^2) K\left(\frac{1}{k}\right) + i \operatorname{sgn} I(k^2) \cdot \left\{ K\left(\sqrt{1-\frac{1}{k^2}}\right) - k^2 E\left(\sqrt{1-\frac{1}{k^2}}\right) \right\}.$$