

de Broglie, L.

Passage des corpuscules électrisés à travers les barrières de potentiel. (French)

JFM 59.1546.09

Annales Institut Henri Poincaré 3, 349-446 (1933).

Dieser zusammenfassende Bericht ist nicht bloß physikalisch schön, auch eine mathematisch schöne Eigenwertberechnung des harmonischen Oszillators findet sich darin.

Inhalt: Introduction. I. Considérations générales. (*Brillouin/Wentzelsches* Näherungsverfahren. Bedingungen für die ψ -Funktion an Sprungstellen des Potentials). II. Surface de séparation plane. III. Barrière de potentiel rectangulaire. IV. Barrière de potentiel de forme plus générale. V. Quantification de l'oscillateur linéaire harmonique. VI. Passage d'un corpuscule à travers un oscillateur linéaire harmonique limité. VII. Diffusion des corpuscules par une sphère de potentiel constant. VIII. Diffusion des corpuscules par une sphère où régné un champ radiel. IX. Evasion es corpuscules contenus dans une cuvette de potentiel. X. Application à la radioactivité. Théorie de Gamow. XI. Théorie de M. v. Laue. Calculs de *M. Sxrl*.

Zu V: Die Differentialgleichung

$$\frac{d^2\psi}{dq^2} + (\lambda - q^2)\psi = 0$$

Wird zunächst im Falle $\lambda \neq 2n + 1$ untersucht. Die Substitution

$$\psi(q) = u(q)e^{-\frac{q^2}{2}}$$

liefert

$$\frac{d^2u}{dq^2} - 2q \frac{du}{dq} + (\lambda - 1)u = 0$$

Die *Laplace*-Transformation

$$u(q) = \int_c e^{qz} Z(z) dz$$

bedingt

$$\int_c e^{qz} Z(z) [z^2 - 2qz + \lambda - 1] dz = 0,$$

was nach partieller Intergration des zweiten Summanden zu

$$0 = \int_c e^{qz} \left[Z(z^2 + \lambda + 1) + 2z \frac{dZ}{dz} \right] dz - |2Zze^{qz}|_c$$

wird. Die Nullsetzung des Integranden liefert

$$u_1(q) = C \int_{-\infty}^{(0+)} z^{-\frac{\lambda+1}{2}} e^{-\frac{z^2}{4}} e^{qz} dz,$$

wobei der Haarnadelintegrationsweg um die negative reelle z Achse einschließlich Nullpunkt das Verschwinden von $| \cdot |_c$ garantiert. Die zweite Lösung kann als

$$u_2(q) = u_1(-q)$$

angesetzt werden. Das asymptotische Verhalten von ψ für $q \rightarrow \pm\infty$ zeigt, daß ψ nur endlich bleibt für $\frac{1}{2}(\lambda + 1) =$ ganze Zahl. Die nun folgende Untersuchung des Falles $\lambda = 2n + 1$ zeigt, daß nur die eine der beiden Lösungen, die in der Form

$$\psi_1(q) = \left(-\frac{1}{2}\right)^n e^{\frac{q^2}{2}} \frac{d^n}{dq^n} (e^{-q^2})$$

darstellbar ist, endlich bleibt. Die Eigenwerte der Energie sind

$$E_n = \left(n + \frac{1}{2}\right)h\omega.$$

Reviewer: [Jehle, H., Dr. \(Southampton\)](#)

Full Text: [Numdam](#) [EuDML](#)