Durch Subtraktion erhält man aus (A.10) und (A.11) das Matrixelement $\langle p' | j_\mu | p \rangle$ des gesamten Stromes und nach Multiplikation mit $\frac{1}{q^2 + i\epsilon \operatorname{sgn}(q_0)}$ das Matrixelement $\langle p' | A_\mu(0) | p \rangle$ (alles bis zur dritten Ordnung). Natürlich läßt sich auch leicht $A_\mu(x)$ bis zur dritten Ordnung als (endlicher) Operator aufschreiben. Wir verzichten auf die explizite Angabe der Formeln.

Nach der Wardschen Identität kann man für $L' - L''$ auch schreiben [vgl. Gl. (34.3) von KÄLLÉN⁸.]

$$L'_{(2)} - L''_{(2)} = -2N_{(2)} = \bar{\Sigma}_2^{(0)}(-m^2) + 2m \bar{\Sigma}_1^{(0)'}(-m^2) \quad (\text{A.12})$$

$$N = 1 + N_{(2)} + \dots$$

Die erste Gleichheit führt die Källensche Konstante N nach Gl. (24) — in zweiter Näherung genommen — ein. Durch Vergleich von (A.12) mit Gl. (32.20) von KÄLLÉN⁸ erkennt man, daß unsere Renormierungsbedingung (22) zum gleichen Ergebnis für N führt wie die Untersuchung des gleichzeitigen Kommentators der Elektronenoperatoren. Die Wardsche Identität gewährleistet andererseits, daß der Operator $f(x)$ (in der Näherung e^3) keine Divergenzen mehr besitzt.

Erratum

to C. DHANALAKSHMI and S. K. CHATTERJEE. Phase change on transmission of microwaves through metal disc delay dielectrics. Erschienen in Z. Physik **158**, 196—203 (1960).

Equation (6) on page 198 should read as:

$$\epsilon_r = \frac{1 + \frac{32}{9} \frac{a^3}{d^3}}{1 - \frac{16}{9} \frac{a^3}{d^3}}.$$

Equation (7) on the same page, should read as:

$$\epsilon_r = 1 + \frac{16}{3} \frac{a^3}{d^3}.$$

Hence ' x ' in equation (11) is modified as:

$$x = \frac{16}{9} \frac{a^3}{d^3}.$$

The results are modified accordingly.