

カシミア効果の繰り込み群アプローチと 物質中の電磁場の幾何学的取り扱い

静岡県立大学食品栄養科学部、一ノ瀬 祥一

1997年頃からString理論、D-brane理論で始まったホログラフィー(AdS/CFT)のアイデアは今では円熟し、さまざまな物質科学に応用されている。物質科学に”高次元”の時空幾何学(一般相対論)が浸透し始めている。ここでは物質中の電磁場を考えてみる。

物質中の電磁場 \mathbf{E}, \mathbf{B} は誘電率 ε ($\mathbf{D} = \varepsilon \mathbf{E}$) と透磁率 μ ($\mathbf{B} = \mu \mathbf{H}$) を用いたMaxwell方程式で記述される。 ε と μ の二つのパラメータを使い物質を特徴付けている。物質中のミクロな相互作用を仮定すれば、 ε および μ の具体的関数形は求められている。例えばDrude formula。ここではその特徴付けを時間・空間の幾何に基づいて行う。いくつかのモデルが提案されている。

詳しくは文献[1]にあるので、アイデアのみ述べる。物質中の電磁場の全エネルギーを

$$\int d^3x \int d\omega \mathcal{E} = \int d^3x \int d\omega \frac{1}{2} (\varepsilon^{ij} E_i E_j + \mu^{-1}_{ij} B^i B^j) \quad (i, j = 1, 2, 3) \quad (1)$$

と表す。ここで、3次元空間の計量 $\varepsilon^{ij} (\propto g^{ij})$, $\mu_{ij} (\propto g_{ij})$ は誘電率と透磁率の幾何学的拡張である。以下(4)で定義する。

モデル化 STEP 1 時間 t 、空間 X^i の4次元空間はエネルギー ω 、運動量 K^i で表せる。4次元運動量空間 (ω, K^i) の計量として、例えばMinkowski metric

$$ds^2 = -d\omega^2 + \sum_{i=1}^3 dK^i{}^2 \quad (2)$$

を取る。(文献[1]ではdS4およびAdS4の場合も記されている。)

モデル化 STEP 2 この4次元運動量空間に3次元超曲面

$$\text{Dispersion relation} \quad : \quad (k^i)^2 = p(\omega)^2 \quad , \quad (3)$$

を考える。ここで3次元運動量空間の等方性(isotropy)を使った。 $p(\omega)$ は超曲面を指定する。この曲面上での計量(induced metric)は

$$g_{ij}(\omega) = \delta_{ij} - \frac{k^i k^j}{(pp)^2} \quad , \quad \dot{p} = \frac{dp}{d\omega} \quad (4)$$

で与えられる。

モデル化 **STEP 3** 物質はミクロ構造での相互作用による「ゆらぎ」がある。その効果を統計分布としてとらえ、以下のように幾何学的に定義する。物質の全エネルギーは

$$E(T) = \frac{1}{N} \int_0^\infty d\rho \int_{\substack{p(0) = \rho \\ p(T) = \rho}} \prod_{\omega, i} \mathcal{D}k^i(\omega) \times \\ \bar{\mathcal{E}}[\bar{\mathbf{A}}(\omega, \mathbf{k})] \exp \left[-\frac{1}{2\alpha'} \int_0^T \sqrt{\dot{p}^2 + 1} p^2 d\omega \right] , \\ \text{where } \bar{\mathcal{E}}[\bar{\mathbf{A}}(\omega, \mathbf{k})] = \frac{1}{2} \left\{ \varepsilon^{ij}(\omega, \mathbf{k}) \bar{E}_i(\omega, \mathbf{k}) \bar{E}_j(\omega, \mathbf{k}) \right. \\ \left. + \mu^{-1}(\omega, \mathbf{k})_{ij} \bar{B}^i(\omega, \mathbf{k}) \bar{B}^j(\omega, \mathbf{k}) \right\} . \quad (5)$$

で与えられる。 α' は string tension で、[長さ] $^{-3}$ の次元をもつ新たなモデルパラメータである。境界条件 ($p(0)=p(T)=\rho$) を満たす、すべての超曲面にわたり面積 A

$$A[p(\omega)] = \int \sqrt{\det g_{ij}} d^3k = \int_0^T \sqrt{\dot{p}^2 + 1} p^2 d\omega . \quad (6)$$

をハミルトニアンとして経路積分している。 $T^{-1} = 0$ の場合がカシミアエネルギーである。上記の $E(T)$ は $\log\Lambda$ の発散のみ現れる。それは温度パラメータ T^{-1} に繰り込まれる。

References

参考文献

- [1] S. Ichinose, "Renormalization Group Approach to Casimir Effect and the Attractive and Repulsive Forces in Substance", Talk at Int. Tribology Conf. Hiroshima 2011 (Oct.30-Nov.3, 2011, Hiroshima, Japan), arXiv:1203.2708(cond-mat)