



MSN コミュニティ

msn コミュニティ

コミュニティ ホーム | お気に入りのコミュニティ | 言語 | ヘルプ

⚠️ 重要なお知らせ

MSN コミュニティ サービスは、2009 年 2 月をもちまして終了させていただきます。MSN のオンライン コミュニティ パートナーである Multiply にコミュニティを移行できます。詳細については、こちらをご覧ください。

www. 文法レベルでの自然学会. jp

grammar@groups.msn.com

新着情報



中心問題解決案：時間の量子化

掲示板の一覧を表示

今すぐ参加

[前の話題](#) [次の話題](#)
 返信を受信トレイに送信

Migration Message

文法レベルでの自然

定義の更新

中心問題群

中心問題解決案

思索の歴史

国際文法裁判所

標準の掲示板

物理論理学

宇田雄一語録

バンド的電腦言語者

Web リンク集

[ツール]

返信

おすすめ

メッセージ 1 / 57

投稿者: SourceCodeOf HumanGenome (元のメッセージ)

投稿日時: 2005/05/27 8:12

「掲示板」>「中心問題群」>「量子論の抱える文法的困難」の第 3 件に対する解決案です。

古典論においては分析可能であった状態がいかにして分析不可能な量子状態に書き換えられるか、にならって、

量子状態の歴史を、時間に関しても分析不可能なものに書き換えてみます。

1 次元系を考える。
位置座標は x だけ。古典論ではこれが時刻 t の関数。
時間の量子論の波動関数 ϕ は、
 x の関数ではなく x の汎関数であるとはどうか。
つまり、 x を実数として、 ϕ を、実数を複素数に写す写像、と考えるのではなく、
 x を実数を実数に写す写像とし、
つまり、 x を、時刻 t を、時刻 t における位置座標 $x(t)$ 、に写す写像として、
 ϕ は、そのような写像 x を、複素数 $\phi(x)$ に写す写像だ、と考えるのわけです。

[最初の返信](#)
[前へ](#)
[13-27 通を表示](#)
[総返信数 57 通](#)
[次へ](#)
[最新の返信](#)

返信

おすすめ

メッセージ 13 / 57

投稿者: SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時: 2005/06/02 20:13

【宇田方程式は建設的か？】

宇田方程式が、

$$\phi[x] = \prod_t \phi'(x(t); t)$$

というタイプの解しか持たないならば、
宇田方程式はシュレディンガー方程式と等価であり、
我々に何ら新しい事を教えてくれるものではありません。

しかし、実際には、宇田方程式は、

$$\phi[x] = \prod_t \phi'(x(t); t)$$

というタイプの解ではない解をも持ちます。

宇田方程式の一般解は、

$$\phi [x] = \prod_t \phi' (x(t); t)$$

というタイプの解を複数個(無限個であっても良い)足したものになる、と考えられます。

したがって、
宇田方程式はシュレディンガー方程式以上の内容を持ちます。
だから、宇田方程式は全く建設的ではない、とは言えません。

しかし、解が、

$$\phi [x] = \prod_t \phi' (x(t); t)$$

というタイプの解の重ね合わせだけ、というのでは、
少し内容の豊かさに欠ける感じがします。
だから、宇田方程式は非常に建設的だ、とも言えません。

この事が、
宇田方程式は物理的現実に対応するものではないかもしれない、
という考えを、僕に抱かせます。

返信

♥ おすすめ

メッセージ 14 / 57

投稿者: 🗨️ SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時: 2005/06/02 20:22

【結局、宇田方程式の成否は？】

宇田方程式がシュレディンガー方程式以上の内容を持つからには、
その、シュレディンガー方程式を越える部分、
を実験で検証する事によって、
宇田方程式の成否は判定されるべきでしょう。

しかしながら、量子力学が過去そうであったように、
宇田方程式における ϕ の解釈はまだ不明です。
この解釈が出来ねば、
宇田方程式を実験で検証する事はできません。

返信

♥ おすすめ

メッセージ 15 / 57

投稿者: 🗨️ SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時: 2005/06/03 14:42

【速報:宇田方程式の新しい着想】

$$i\hbar \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \frac{\Psi[x(\square - \epsilon)] - \Psi[x(\square)]}{\epsilon}$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} dt \cdot H \left[x(t), -i\hbar \frac{\delta}{\delta x(t)} \right] \Psi[x(\square)]$$

この式は着想であって、おそらくまだ精密ではありません。
これから精密化します。

返信

♥ おすすめ

メッセージ 16 / 57

投稿者: 🗨️ SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時: 2005/06/03 17:55

【気付き】

$\phi [x] = \exp \int dt \ln \phi' (x(t); t)$ だと、
 $\phi' (x(t); t)$ の dt 乗 の \prod_t を考える事になるのでいけない

という事に気がきました。

あえて書くなら、

$$\phi [x] = \exp \delta(0) \int dt \ln \phi' (x(t); t)$$

を考えねばなりませんでした。

返信

おすすめ

メッセージ 17 / 57

投稿者: SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時: 2005/06/03 19:00

【宇田方程式:最終形】

今度こそ完成しました。だと思っんですが。
狼少年にならぬよう気を付けたいところです。

まず、

$$\left[\frac{\delta}{\delta x(t)} \right]^2 f[x] = \text{有限}$$

となるような汎関数 f は存在するかについて。

$$f[x] = \int_{-\infty}^{\infty} dt \cdot L(x(t))$$

の場合には、

$$\frac{\delta}{\delta x(t)} f[x] = \frac{\partial L(x(t))}{\partial x(t)}$$

$$\left[\frac{\delta}{\delta x(t)} \right]^2 f[x] = \delta(0) \frac{\partial^2 L(x(t))}{\partial x(t)^2} \neq \text{有限}$$

となってしまいます。

だから、最初は僕は、

$$\left[\frac{\delta}{\delta x(t)} \right]^2 f[x] = \text{有限}$$

となるような f は存在しないのではないか、と思ってしまいました。

しかし、その後よく考えてみると、

$$f[x] = a_0 + a_1 \int_{-\infty}^{\infty} dt_1 \Delta(t_1) x(t_1)$$

$$+ \sum_{N=2}^{\infty} a_N \int_{-\infty}^{\infty} dt_1 \cdots \int_{-\infty}^{\infty} dt_N \left[\Delta(t_1, \dots, t_N) x(t_1) \cdots x(t_N) \right]$$

のような場合には、広範な f に渡って、

$$\left[\frac{\delta}{\delta x(t)} \right]^2 f[x] = \text{有限}$$

となり得る事に気付きました。

そこで、当初述べていたような、
 $\phi[x] = \prod_t \phi'(x(t); t)$

の場合に ϕ' に対するシュレディンガー方程式に帰着する、
というものではないのですが、
以下の方程式を「宇田方程式」として提案する事にしました。

$$i\hbar \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \frac{\Psi[x(\square - \epsilon)] - \Psi[x(\square)]}{\epsilon}$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} dt \cdot H\left(x(t), -i\frac{\hbar}{\alpha} \frac{\delta}{\delta x(t)}\right) \Psi[x]$$

式中の α は定数であり、
光速やプランク定数と並ぶ基礎的な物理定数と考えられます。
僕はコレを「分析定数」と名付けました。

分析定数が無限大の場合に宇田方程式は、

当初目的としていた、

$$\phi[x] = \prod_t \phi'(x(t); t)$$

の場合に ϕ' に対するシュレディンガー方程式に帰着する、
 という性質を持つと予想されます。

上記の宇田方程式は、
 さらに、左辺と右辺の相対的な比に関する修正を必要とする、
 かもしれません。

返信

おすすめ

メッセージ 18 / 57

投稿者: 🗨️ SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時: 2005/06/03 19:22

【 ϕ の解釈 】

宇田方程式を実験で検証するためには、
 ϕ と測定値との関係をつけなければなりません。

僕の仮説は、

$[\prod_{t' \neq t} \int dx(t')] \phi[x]$ の $x(t) = y$ のときの値を、

シュレディンガーの波動関数の値 $\phi'(y; t)$ と解釈する、
 というものです。

コレはいかがでしょうか？

途中で提案した宇田方程式の出来損ないによれば、
 このような ϕ' はシュレディンガー方程式に従うのでした。
 その場合には、
 ϕ' の振る舞いのシュレディンガー理論からのズレを、
 実験で測定する事は出来ません。

それに対して、宇田方程式の最終形によれば、
 おそらく α が無限大ではない事が原因で、
 ϕ' はシュレディンガー方程式に従いません。
 したがって、この場合には、
 ϕ' の振る舞いのシュレディンガー方程式からのズレを
 実験で測定できる可能性
 があります。

返信

おすすめ

メッセージ 19 / 57

投稿者: 🗨️ SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時: 2005/06/03 20:14

【 訂正 】

$$i\hbar \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \frac{\Psi[x(\square - \epsilon)] - \Psi[x(\square)]}{\epsilon}$$

$$= \alpha \int_{-\infty}^{\infty} dt \cdot H\left(x(t), -i\frac{\hbar}{\alpha} \cdot \frac{\delta}{\delta x(t)}\right) \Psi[x]$$

返信

おすすめ

メッセージ 20 / 57

投稿者: 🗨️ SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時: 2005/06/03 23:11


【 発見法 】

$$\begin{aligned} \Psi[x] &= \exp \left[\delta(0) \int_{-\infty}^{\infty} dt \ln \Psi'(x(t); t) \right] \\ \Psi[x(\square - \varepsilon)] &= \exp \left[\delta(0) \int_{-\infty}^{\infty} dt \ln \Psi'(x(t - \varepsilon); t) \right] \\ &= \exp \left[\delta(0) \int_{-\infty}^{\infty} dt \ln \Psi'(x(t); t + \varepsilon) \right] \\ \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\Psi[x(\square - \varepsilon)] - \Psi[x(\square)]}{\varepsilon} &= \delta(0) \int_{-\infty}^{\infty} dt \frac{1}{\Psi'(x(t); t)} \cdot \frac{\partial \Psi'(x(t); t)}{\partial t} \Psi[x] \\ &= \delta(0) \Psi[x] \int_{-\infty}^{\infty} dt \frac{1}{\Psi'(x(t); t)} \\ &\quad \times \frac{1}{i\hbar} H \left[x(t), -i\hbar \frac{\partial}{\partial x(t)} \right] \Psi'(x(t); t) \\ H \left[x(t), -i\hbar \frac{\partial}{\partial x(t)} \right] &= \frac{-\hbar^2}{2m} \left[\frac{\partial}{\partial x(t)} \right]^2 + V(x(t)) \\ \frac{1}{\Psi'} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \Psi' &= \frac{1}{\Psi'} \cdot \frac{\partial}{\partial x} \left[\Psi' \cdot \frac{1}{\Psi'} \frac{\partial \Psi'}{\partial x} \right] \\ &= \left[\frac{\partial \ln \Psi'}{\partial x} \right]^2 + \frac{\partial^2 \ln \Psi'}{\partial x^2} \\ \therefore i\hbar \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\Psi[x(\square - \varepsilon)] - \Psi[x(\square)]}{\varepsilon} &= \delta(0) \Psi[x] \int_{-\infty}^{\infty} dt \left\{ \frac{-\hbar^2}{2m} \left[\left(\frac{\partial \ln \Psi'}{\partial x} \right)^2 + \frac{\partial^2 \ln \Psi'}{\partial x^2} \right] \right. \\ &\quad \left. + V(x(t)) \right\} \\ \frac{\delta}{\delta x(t)} \Psi[x] &= \delta(0) \frac{\partial \ln \Psi'(x(t); t)}{\partial x(t)} \Psi[x] \\ \therefore \frac{\partial \ln \Psi'}{\partial x} &= \frac{1}{\delta(0) \Psi[x]} \cdot \frac{\delta \Psi[x]}{\delta x(t)} \\ \left[\frac{\delta}{\delta x(t)} \right]^2 \Psi[x] &= [\delta(0)]^2 \frac{\partial^2 \ln \Psi'}{\partial x^2} \Psi[x] \\ &\quad + \left[\delta(0) \frac{\partial \ln \Psi'}{\partial x} \right]^2 \Psi[x] \\ \therefore i\hbar \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\Psi[x(\square - \varepsilon)] - \Psi[x(\square)]}{\varepsilon} &= \delta(0) \int_{-\infty}^{\infty} dt \left\{ \frac{-\hbar^2}{2m} \frac{1}{[\delta(0)]^2} \left[\frac{\delta}{\delta x(t)} \right]^2 + V(x(t)) \right\} \Psi \\ &= \delta(0) \int_{-\infty}^{\infty} dt \cdot H \left[x(t), -i \frac{\hbar}{\delta(0)} \cdot \frac{\delta}{\delta x(t)} \right] \Psi[x] \end{aligned}$$

返信

おすすめ

メッセージ 21 / 57

投稿者:  SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時: 2005/06/04 15:37

【解が無い】

宇田方程式には解が無いことがほぼ確実となりました。
これで宇田方程式はほぼ絶望的です。

第1件で提示した文法までダメだ、
と分かったわけではありませんが、
このように方程式の作成が頓挫するのを見ると、
もともとの文法もダメなのではないか、
と感じるようになりました。

返信	♥ おすすめ	メッセージ 22 / 57
投稿者: 🐼 SourceCodeOf HumanGenome		投稿日時: 2005/06/04 18:04
<p>【解があるかも】</p> <p>収束性には無頓着に無限級数展開で形式解を求めようと、試みてみたのですが、どうやら、もっともらしい漸化式が立つようです。</p> <p>まだ丁寧に書いてないので自信は持てませんが、その気配が濃厚です。</p> <p>ポテンシャルは調和振動子のポテンシャルでやりました。例えば $1/x(t)$ 型のポテンシャルの場合には、同じテクニックは使えません。</p>		

返信	♥ おすすめ	メッセージ 23 / 57
投稿者: 🐼 SourceCodeOf HumanGenome		投稿日時: 2005/06/05 13:20
<p>【やはり解は無いのか】</p> <p>無限級数ではなく指数関数を使って少し探してみました。</p> <div style="border: 1px solid black; padding: 5px; margin: 5px 0;"> $H\left(x(t), -i\frac{\hbar}{\alpha} \frac{\delta}{\delta x(t)}\right) = \frac{-\hbar^2}{2m\alpha^2} \left[\frac{\delta}{\delta x(t)}\right]^2 + \frac{k}{2} [x(t)]^2$ $\Psi[x] = \exp \int_{-\infty}^{\infty} dt_1 \int_{-\infty}^{\infty} dt_2 \cdot x(t_1) \Delta(t_1, t_2) x(t_2)$ </div> <p>の場合には、宇田方程式は次の条件に帰着します。</p> <div style="border: 1px solid black; padding: 5px; margin: 5px 0;"> $i\hbar \left[\frac{\partial \Delta(t_1, t_2)}{\partial t_1} + \frac{\partial \Delta(t_1, t_2)}{\partial t_2} \right]$ $= \frac{\alpha k}{2} \delta(t_1 - t_2)$ $- \frac{\hbar^2}{2m\alpha} \int_{-\infty}^{\infty} dt [\Delta(t, t_1) + \Delta(t_1, t)]$ $\times [\Delta(t, t_2) + \Delta(t_2, t)]$ $\int_{-\infty}^{\infty} dt \cdot \Delta(t, t) = 0$ </div> <p>果たして、この条件を満たす $\Delta(t_1, t_2)$ は存在するでしょうか？階段関数ではダメのようです。存在しないかもしれません。</p> <p>でも、まだ網羅的に調べたわけではないので、解が存在しない、と決まったわけではありません。</p>		

返信	♥ おすすめ	メッセージ 24 / 57
投稿者: 🐼 SourceCodeOf HumanGenome		投稿日時: 2005/06/05 17:43
<p>【特殊解発見】</p> <div style="border: 1px solid black; padding: 5px; margin: 5px 0;"> $H\left(x(t), -i\frac{\hbar}{\alpha} \frac{\delta}{\delta x(t)}\right) = \frac{-\hbar^2}{2m\alpha^2} \left[\frac{\delta}{\delta x(t)}\right]^2$ $+ \frac{k}{2} [x(t)]^2 + \frac{\hbar}{2\alpha} \delta(0) \sqrt{\frac{k}{m}}$ $\Delta(t_1, t_2) = \frac{\alpha}{2\hbar} \sqrt{mk} \delta(t_1 - t_2)$ $\Psi[x] = \exp \int_{-\infty}^{\infty} dt_1 \int_{-\infty}^{\infty} dt_2 \cdot x(t_1) \Delta(t_1, t_2) x(t_2)$ </div>		

$\delta(0)$ が現れているところが不満ですが、ポテンシャルに付け加わった定数項としてだから、何とか許容できる範囲内の事だと思います。

返信

おすすめ

メッセージ 25 / 57

投稿者 : SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時 : 2005/06/05 23:49

【前件の解の評価】

前件の解は、

$$\phi[x] = \prod_t \phi'(x(t); t)$$

というタイプの解に相当しているから、分析不能ではありません。

$\Delta(t_1, t_2)$ が $t_1 \neq t_2$ のときにもゼロでなくなることを期待していたのに、そうはならなかったからです。

分析不能な解が存在しないならば、宇田方程式は、シュレディンガー理論の単なる再定式化に過ぎない、ということになります。

返信

おすすめ

メッセージ 26 / 57

投稿者 : SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時 : 2005/06/06 18:30

【訂正】

符号ミスです。
 前掲のも解なのですが前掲のは物理解ではありません。

$$H\left(x(t), -i\frac{\hbar}{\alpha} \cdot \frac{\delta}{\delta x(t)}\right) = \frac{1}{2m} \left[-i\frac{\hbar}{\alpha} \cdot \frac{\delta}{\delta x(t)}\right]^2 + \frac{k}{2} [x(t)]^2 - \frac{\hbar}{2\alpha} \delta(0) \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$\Delta(t_1, t_2) = -\frac{\alpha}{2\hbar} \sqrt{mk} \delta(t_1 - t_2)$$

返信

おすすめ

メッセージ 27 / 57

投稿者 : SourceCodeOf HumanGenome

投稿日時 : 2005/06/06 19:12

【分析破壊項の探索】

$$\psi[x] = \exp \int_{-\infty}^{\infty} dt_1 \int_{-\infty}^{\infty} dt_2 \cdot x(t_1) \Delta(t_1, t_2) x(t_2)$$

$$\Delta(t_1, t_2) = -\frac{\alpha}{2\hbar} \sqrt{mk} \delta(t_1 - t_2) + f(t_1 - t_2)$$

$$H\left(x(t), -i\frac{\hbar}{\alpha} \cdot \frac{\delta}{\delta x(t)}\right) = \frac{1}{2m} \left[-i\frac{\hbar}{\alpha} \cdot \frac{\delta}{\delta x(t)}\right]^2 + \frac{k}{2} [x(t)]^2 - \frac{\hbar}{2\alpha} \delta(0) \sqrt{\frac{k}{m}} + \frac{\hbar^2}{m\alpha^2} f(0)$$

上記が宇田方程式の解となるためには、以下が成り立つ必要があります。

$$f(t_1 - t_2) = f(t_2 - t_1)$$
$$f(t_1 - t_2) = \frac{\hbar}{\alpha \sqrt{mk}} \int_{-\infty}^{\infty} dt f(t_1 - t) f(t - t_2)$$

このような f で、 δ 状ではないものがあるかどうか、これから考えて見ます。

[◀ 最初の返信](#) [◀ 前へ](#) 13-27 通を表示 : 総返信数 57 通 [次へ ▶](#) [▶ 最新の返信 ▶](#)

[◀◀ 中心問題解決案に戻る](#) [◀ 前の話題](#) [次の話題 ▶](#) [返信を受信トレイに送信](#)

注意 : Microsoft は、このコミュニティの内容について、一切の責任を負いません。ここをクリックすると、詳細情報が表示されます。

家族のインターネット MSN プレミアムウェブサービス

[MSN ホーム](#) | [Hotmail](#) | [ニュース](#) | [ショッピング](#) | [マネー](#) | [スペース](#)

[ご意見ご感想](#) | [ヘルプ](#)

©2006 Microsoft Corporation. All rights reserved. [使用条件](#) [プライバシー](#) [迷惑メール対策](#)