

Liouville 型方程最近的發展

台灣大學數學系 陳俊全

十九世紀時, J. Liouville 研究幾何問題而考慮如下的方程式

$$\Delta \log f \pm f = 0,$$

其中 f 是定義在二維區域上的函數。在文獻上, 常令 $u = \log f$, 則上述方程等價於

$$\Delta u \pm \exp(u) = 0 \quad (1.1)$$

在 1853 年時, Liouville 找到了一個漂亮的方法, 給出了這個方程式解的積分表示理論。從那時起, 這個方程式和它的變形, 或因相似的數學問題, 或因其它方面的應用而不斷地被探討著。

近年來這類方程因為新的興趣及動機, 又成了十分熱絡的題材。主要的問題是考慮二維曲面或二維歐氏子區域 M 上的方程式

$$\Delta u + \rho \{h(x) \exp(u) / \int h(x) \exp(u) dx - 1\} = \sum 4\pi A_i (\delta_i - 1), \quad (1.2)$$

其中為了方便假設 M 的體積為 1, $\int h(x) \exp(u) dx$ 是在 M 上的積分, $h(x)$ 是 M 上的函數, ρ 是實數, A_i ($i=1, 2, 3, \dots, N$) 是正整數或實數, 而 δ_i ($i=1, 2, 3, \dots, N$) 是 Dirac 函數。探討這個方程式的幾個動機來自於

(1) Nirenberg 問題或 Kazdan-Warner 問題：

令 M 為二維球。若將其上的 metric 做保角變換, 則 Gauss 曲率也將隨著改變。若反過來先指定一個函數, Nirenberg 問題問的是有沒有可能找到一個 metric 的保角變換, 使新的 Gauss 曲率恰為該指定的函數。這個問題等價於在 $A_i=0, i=1, 2, 3, \dots, N$ 及 $\rho=8\pi$ 的情形下, 解方程(1.2), 而函數 $h(x)$ 則相當於 Gauss 曲率。若考慮更一般的曲面, 或維度更高時, 這個問題也稱作 Kazdan-Warner 問題。近十多年來, 有相當多這方面的文獻, 請參考 Kazdan and Warner [11], Chang and Yang [6], Chang, Gursky and Yang [5]等。

(2) Vortex 理論：

當 Euler 流體中有許多 vortex 時, 問題將變得很複雜。若用統計力學的方法, 隨著 vortex 數目的增加取 mean field limit, 則會得到方程(1.2), 其中 $A_i=0, i=1, 2, 3, \dots, N, u$ 代表 vortex 的密度, ρ 則是和溫度相關之參數。另外, 在 Onsager 的 vortex 理論中, 也可以得到這類方程式。請參考 Caglioti, Lions, Marchioro and Pulvirenti [2,3], Kiessling[12], Chanillo and Kiessling [4]。

(3) Chern-Simons-Higgs 模型：

在一些 self-dual 的 Chern-Simons-Higgs model 中, 可以得到 nonlinear 項不同於(1.2)的方程式。若令適當的參數趨近極限的情況, 則該方程式會收斂至方程(1.2)。雖然其間的數學論證及關連並未完全釐清, 方程(1.2)的研究, 應會對現象的了解大有助益。相關請參考 Hong-Kim-Pac [9], Jackiw-Weinberg [10], Nolasco-Tarantello [13,14], Tarantello[17]。在電弱理論及許多場論相關的現象中, (1.2)或類似的聯立方程, 也扮演重要角色, 請參考 Ricciardi- Tarantello [15], Bartolucci- Tarantello [1], Yang [18]。

(4) 生物中 chemotaxis 模型：

1970 年 Keller 及 Segel 提出了一個模型來描述 slime mold (黏菌) 移動聚集的行為。該模型的平衡態, 正好滿足 $A_i=0$ 時的方程式(1.2)。請參考 Suzuki[16]。

方程式(1.2)中的 $\sum 4\pi A_i (\delta_i - 1)$ 一項, 可透過將解加上適當 Green 函數來消除。不過如此一來, $h(x)$ 這一項將發生改變, 在原有 Dirac 函數的地方取值為零, 這在數學上會變得很難處理。因此, 處理 Dirac 函數的困難只是換成處理 $h(x)$ 取值為零的困難, 並沒有佔什麼便宜。

我們先來看 $A_i=0$ 及 $h(x)>0$ 的情況 ($h(x)$ 完全 <0 是較容易處理的情況)。方程式(1.2)可以寫成變分的形式

$$J(u) = 1/2 \int \nabla u \cdot \nabla u \, dx - \rho \log \int h(x) \exp(u) \, dx \quad (1.3)$$

$J(u)$ 的臨界點對應了方程式的解。在方程式中，非線性項的總積分恰為 ρ ，我們可以把它想成是 u 對應的“總質量”或“總能量”。當 $\rho < 8\pi$ 時，由 Moser-Trudinger 不等式可以證明 $J(u)$ 有極小值點存在，(1.2) 也因而有解。當 $\rho > 8\pi$ ， $J(u)$ 甚至連下界也沒有，因此尋找極小值是不合理的。

另一方面，Brezis-Merle, Li, Shafrir 等人的研究顯示，當 ρ 逼近 8π 的正整數倍，例如說 $8\pi m$ 時，方程式解的值可能在 m 個點附近趨向無窮大。這類現象稱為 bubbling 或 blowing up。我們可以說當 $\rho < 8\pi$ 時，沒有 bubbling 發生，數學上較容易研究。 ρ 超過 8π 時，開始有一個 bubble 可能產生，問題因而變得困難。 $\rho = 8\pi$ 時，有 Chang, Yang 及 Gursky 等人經典的工作，得到全部解的拓樸 degree 和 $h(x)$ 的關係。 $8\pi < \rho < 16\pi$ 時，Ding, Jost, Li, Wang, 及 Tarantello, Struwe 等人用 mini-max 的變分方法證明解的存在性。 $16\pi < \rho < 24\pi$ 時，中正大學林長壽教授求出 M 為球時，解的拓樸 degree 為零。隨著 ρ 的增加，問題的複雜度似乎增加得非常快。

林長壽教授和作者近年來進一步分析 bubbling 發生的各項細節，並找到一種能計算各種 ρ 值之下解的拓樸 degree 方法。令 M 的 Euler characteristic 為 $\chi(M) = 2 - 2g$ ，其中 g 為 M 的 genus。我們的主要結果如下，請見 [7,8]。

定理 1 設 $8\pi m < \rho < 8\pi(m+1)$ ，則解的拓樸 degree 滿足

$$\text{拓樸 degree} = (m - \chi(M))! / [m!(-\chi(M))!]$$

定理 2 設 $g > 0$ 。若 $\rho \neq 8\pi m$ ，則方程(1.2)一定有一解。

若 M 為二維歐氏空間的子區域，則 g 代表其內有幾個洞。若 M 為球，則 $g=0$ ，若為輪胎面 (torus)，則 $g=1$ ，若相當於兩個輪胎面接成的曲面，則 $g=2$ ，依此類推。拓樸 degree 的意義則在於替解編上 +1 或 -1 的值，並求其和。因此若拓樸 degree 不為 0，則必有一解。其絕對值越

大，也表示一般而言，方程的解越多。從定理 1 中，可看出 ρ 或 g 越大，degree 就越大。

當 $A_i \neq 0$ 時，方程式(1.2)的研究又更加困難。目前，我們對相應的 bubbling 行為已有足夠精細的了解。對解拓樸 degree 的全面計算看起來非常有成功的希望。

由於 bubbling 的發生，會造成數學技術上的困難。因此早先研究這類方程時，總是在找能「抑制」bubbling 發生的條件。不過在我們的研究中，對 bubbling 現象的刻劃已相當精確。在沒有其它方法可用的情況下，這些 bubble 反而可被拿來當作研究方程的功具，計算解的拓樸 degree。有時一開始看起來是「不好」的現象，最後反而可能是最有用的。這種事情在學術研究上應該是屢見不鮮的吧。

參考資料

- [1] D. Bartolucci and G. Tarantello, *Comm. Math. Phys.*, **229**, 3 (2002).
- [2] E. Caglioti, P.L. Lions, C. Marchioro and M. Pulvirenti, A special class of stationary flows for two-dimensional Euler equations: A statistical mechanics description, *Comm. Math. Phys.*, **143**, 501 (1992).
- [3] E. Caglioti, P.L. Lions, C. Marchioro and M. Pulvirenti, *Comm. Math. Phys.*, **174**, 229 (1995).
- [4] S. Chanillo and M. Kiessling, *Comm. Math. Phys.*, **160**, 217 (1994).
- [5] S. Y. Chang, M. Gursky and P. Yang, *Calc. Var. Partial Differential Equations*, **1**, 205 (1993).
- [6] S. Y. Chang and P. Yang, *Duke Math. J.*, **64**, 27 (1991).
- [7] C.-C. Chen and C.-S. Lin, *Comm. Pure Appl. Math.*, **56**, 728 (2002).
- [8] C.-C. Chen and C.-S. Lin, to appear in *Comm. Pure Appl. Math.*
- [9] J. Hong, Y. Kim and P.Y. Pac, *Phys. Rev. Lett.*, **64**, 2230 (1990).
- [10] R. Jackiw and E.J. Weinberg, *Phys. Rev. Lett.*, **64**, 2234 (1990).
- [11] J. Kazdan and F. Warner, *Ann. of Math.*, **99**,

- 14 (1974).
- [12] M.H.K. Kiessling, *Comm. Pure Appl. Math.*, **46**, 27 (1993).
- [13] M. Nolasco and G. Tarantello, *Calc. Var. Partial Differential Equations*, **9**, 31 (1999).
- [14] M. Nolasco and G. Tarantello, *Comm. Math. Phys.*, **213**, 599 (2000).
- [15] T. Riciardi and G. Tarantello, *Comm. Pure Appl. Math.*, **53**, 811 (2000).
- [16] T. Suzuki, *Comm. Contemporary Math.*, **2**, 373 (2000).
- [17] G. Tarantello, *J. Math. Phys.*, **37**, 3769 (1996).
- [18] Y. Yang, *Solitons in Field Theory and Nonlinear Analysis*, Springer-Verlag (2000).