物理信息神经网络驱动的光纤非线性建模

罗 霄,张 民,蒋啸天,宋裕琛,张希萌,王丹石*

(北京邮电大学信息光子学与光通信全国重点实验室,北京100876)

摘 要:近年来,在计算物理领域提出了一种具有变革意义的利用神经网络直接求解微分方程的方 案——物理信息神经网络 (physics-informed neural network, PINN), 引起了广泛关注, 并且已经在多个 领域的微分方程相关的问题中都得到了成功的验证。着眼于光纤非线性的建模, 针对光纤中:光信号 传输时受损耗、色散以及非线性等多种物理效应影响而发生演化; 受激拉曼散射引起的功率转移; 光模 场在多种几何结构光纤中的分布与传输这三个场景展开研究。在数学上, 这三个场景的控制方程分别 为: 非线性薛定谔方程、受激拉曼散射常微分方程以及傍轴亥姆霍兹方程, 文中先后呈现了利用 PINN 求解这三个方程的具体实施方案及结果, 并与数值方法进行对比分析, 二者结果显示出较高的一 致性, 且 PINN 具备更低的计算复杂度。PINN 作为一种精准、高效的微分方程求解框架, 在未来有潜 力推进光纤非线性建模的发展。

关键词:光纤非线性; 科学计算; 物理信息神经网络; 非线性薛定谔方程; 受激拉曼散射; 傍轴亥姆霍兹方程

中图分类号: TN252 文献标志码: A DOI: 10.3788/IRLA20230188

0 引 言

在众多数学、物理及工程技术中,物理量随时间 或空间位置的动态变化过程可以用微分方程来描述 和表示,例如拉普拉斯(Laplace)方程以及泊松(Passion) 方程在场问题中的应用,博格斯方程(Burgers' equation) 在流体力学、非线性声学以及交通流等领域的应用, 纳维-斯托克斯方程(Navier-Stokes equations)在流体力 学中的应用,反应-扩散方程(reaction-diffusion equations) 在化学扩散、类波传输过程中的应用,麦克斯韦方程 (Maxwell equations)在电磁场问题中的应用。

在过去很长一段时间内, 微分方程大都是通过数 值方法进行求解。大部分数值方法是基于差分、微元 的思想, 对计算域进行网格离散, 随后通过迭代的方 式来获得微分方程的近似解, 如有限差分法 (FDM)、 时域有限差分法 (FDTD)、有限元法 (FEM)、谱方法 (SM)等。目前,数值方法的研究已经十分成熟,被广 泛用于解决各类微分方程,多种知名仿真软件的建模 基础都是数值方法,如 Comsol、Lumerical FDTD 以及 VPI photonics 等。然而,数值方法面临的问题主要 是:在复杂场景下 (如高非线性、大尺度、高维度等), 为了获得稳定、精确的结果,需要对网格进行更精细 的划分,且迭代次数与所求场景的尺度成正比,随着 场景复杂性的增加,计算量呈指数增长,从而消耗大 量计算资源与运算时间;数值方法所消耗的计算资源 与时间是不可承受的,这些问题目前依然没有合理的 解决方法^[1-2]。

自深度学习快速发展以来,大量的研究利用数据 驱动方式有监督地训练神经网络,得到输入到输出的 映射,间接地求解描述这些问题的微分方程,并且在 训练完成后神经网络的预测速度远快于数值方法的 求解^[3-4]。然而,数据驱动方法的泛化性较差,严重依

收稿日期:2023-03-31; 修订日期:2023-07-17

基金项目:国家自然科学基金项目(61975020,62171053)

作者简介:罗霄,男,博士生,主要从事人工智能驱动的波导模式理论方面的研究。

导师简介:张民,男,教授,博士,主要从事光网络与人工智能交叉、光通信与无线通信融合等方面的研究。

通讯作者:王丹石,男,副教授,博士,主要从事人工智能驱动的光纤非线性建模方面的研究。

赖训练数据的多样性与有效性,难以灵活表征动态过程,不能保证在训练数据集所代表的样本空间之外的预测结果的准确性;并且训练过程没有充分考虑已有数学方法及物理理论作为支撑,是一个缺乏可解释性的"黑盒"模型,因此并不能真正替代数值方法。

近几年,在计算物理领域提出了一种具有变革意义 的利用神经网络直接求解微分方程的方案——物理信 息神经网络 (physics-informed neural network, PINN)^[5], 引起了广泛的关注。与广泛研究的利用数据驱动的 方法不同, PINN 将取自预设计算域内的微分方程的 自变量坐标 (一般为时间、空间坐标) 作为神经网络 的输入,方程的因变量作为输出,随后利用自动微分 (automatic differentiation, AD) 框架计算方程因变量相 对于自变量的各阶导数,构成微分方程,最终将方程 以及对应定解条件(一般包括初始条件、边界条件) 嵌入到神经网络的损失函数中,通过迭代训练,对网 络参数进行优化,使损失函数逐渐趋近于零,同时网 络输出也逐渐趋近于方程的真实解,将求解方程的过 程巧妙地转换为优化损失函数的过程。在训练过程 (即求解过程)中,除去定解条件之外,PINN无需任何 标签数据,本质上属于无监督的过程。训练完毕的 PINN 拟合了微分方程在定解条件下的解函数,本质 上是利用了具备数学物理可解释性的神经网络替代 了传统数值方法中各个有限元的偏置函数,使训练的 物理意义大大增强。

PINN 因其强大的求解微分方程的能力,已经在 在求解流体动力学、空气动力学以及热力等领域中的 微分方程相关的问题中得到成功验证^[6-8]。在光纤 中,PINN 还展示了其在求解非线性薛定谔方程的有 效表征能力,并准确地模拟了光纤中波形的演化^[9-12]。 这些案例充分说明了 PINN 对求解微分方程相关问题 的强大能力及其应用场景的多样性、普适性。

文中着眼于光纤非线性的建模,先后呈现了利用 PINN 求解:1) 描述光信号在光纤中传输受损耗、色 散以及非线性等多种物理效应影响而发生演化现象 的非线性薛定谔方程 (nonlinear Schrödinger equation, NLSE);2) 描述光纤中受激拉曼散射导致功率转移的 受激拉曼散射 (stimulated Raman scattering, SRS) 常微 分方程;3) 描述光模场在结构非均匀光纤中的分布与 传输的傍轴亥姆霍兹方程 (paraxial Helmholtz equation, PHE) 的具体实施方案与结果,并与数值方法进行对比分析,结果表明 PINN 能够很好地表征三种场景下的动态过程。

1 PINN 的基本原理

物理系统的动态过程通常可以用由时间导数、 空间导数和非线性项组成的微分方程 (differential equation, DE) 进行数学表示, 微分方程的一般形式可 以表述为:

 $h_t(x,t) + N[h;\theta] = 0, \quad x \in \Omega, t \in [0,T]$ (1)

式中: h 为微分方程的潜在解; h_t 为h 的时间导数; $N[-:\theta]$ 为包括空间导数以及非线性项在内的非线性算子; θ 表示每一项的参数; Ω 表示求解域; T表示描述问题的时间尺度。

如图 1 所示, PINN 的基本结构包括:神经网络 (neural network, NN)、导数计算、微分方程计算以及 最小化损失函数四个部分。神经网络分别以微分方 程的自变量 (*x*, *t*) 和因变量 *h* 作为输入和输出,对于神 经网络的输出,采用自动微分^[13]来计算其各导数,进 而加和构成完整的微分方程。数值方法依据离散网 格上相邻的点计算差分,进而构成差分方程来近似代 替微分方程,而在求处于边界上的点的差分时,差分 的计算需要用到在计算域之外的点,但域外的点对应



- 图 1 PINN 的基本结构:由神经网络、导数计算、微分方程计算和最 小化损失函数四个部分组成
- Fig.1 The basic structure of PINN consists of four parts: neural network, derivative calculation, partial differential equation calculation, and minimization loss function

的物理量是不可知的,故在求边界点的导数时,必须 用适当的边界条件。选择合适的边界条件及参数是 至关重要的,若选择不当,则在边界上会引入反射,对 计算域内的计算造成误差;而 PINN 是一种不依赖于 网格的方法,可以在求解域内随机采样,利用 AD 对 这些随机采样点对应的潜在解快速地计算导数,不会 产生截断误差。需要说明的是,在计算微分方程的过 程中,只用到了这些随机采样点的坐标,因此计算微 分方程的过程实际上是无监督的。在网络训练过程 中,PINN 仅需少量的物理约束数据 (初始条件或者边 界条件)作为定解条件来使网络收敛到该条件下的真 实解,而无需采集其他数据,因此 PINN 本质上属于 知识驱动方法,大大减小了对于数据的依赖。损失 (Loss) 函数包括微分方程损失Loss_{DE}及物理约束数据 损失Loss_{ha},表达式如下:

$$Loss = MSE_{DE} + MSE_{h_0} = \frac{1}{N_r} \sum_{i=1}^{N_r} |h_i + N(h;\theta)|^2 + \frac{1}{N_0} \sum_{i=1}^{N_0} |h_{pred}(x_i, t_i) - h_0(x_i, t_i)|^2$$
(2)

式中: MSE 表示均方误差, MSE_{DE}用于衡量 NN 的输 出代入到微分方程中的误差, 该值越小, 说明神经网 络的输出越符合微分方程; MSE_{ho}用于衡量 NN 在物 理约束数据点坐标处所得预测值与物理约束数据点 对应真实值之间的差距; N_r 表示在计算域内随机采样 点的数目; N₀ 表示物理约束数据点的数目。随后利用 梯度下降法和反向传播法迭代训练, 调整 NN 的参 数, 不断优化损失 函数使其趋近于零, 最终使得 NN 的输出同时满足物理约束以及微分方程, 也即得 到了微分方程在定解条件下的解。 这就是说, PINN 将求解微分方程的问题巧妙地转化为迭代优化损失 函数的过程, 从而直接、高效地获得微分方程对应于 定解条件下的精确解。

2 基于 PINN 的光纤信道建模

在光纤中,非线性是基于光纤的光学器件、光信 息处理、光子材料设计和光信号传输的物理基础,极 大地促进了光纤激光器、光纤放大器、光纤波导和光 纤通信的发展。本节针对:光信号在光纤中传输受损 耗、色散以及非线性等多种物理效应影响而演化的现 象;光纤中功率因受激拉曼散射而发生功率转移的现 象;以及光模场在多种结构光纤中的分布与传输过程 等三个光纤非线性过程展开研究,详细介绍了利用 PINN分别求解这三个场景控制方程的实施步骤及细 节,为衡量 PINN 的准确性,各个场景的结果均与利 用传统数值方法在相同模拟设置下所求的结果相比 较,依据均方误差 (MSE)为衡量指标,结果表明, PINN 在三种光纤非线性场景下,均得到了与数值方 法有较高一致性的结果,验证了其求解描述光纤非线 性的多个微分方程的能力。

2.1 利用 PINN 求解非线性薛定谔方程

光信号在光纤中的传输会受到损耗、各阶色散以 及非线性等多种物理效应的影响,导致光脉冲在传输 的过程中会产生各种畸变,为了准确表征和解释这些 物理效应中蕴含的非线性问题,就必须准确求解公式 (3)所示的非线性薛定谔方程 (NLSE):

$$\frac{\partial E}{\partial z} + \frac{\alpha}{2}E + \frac{i}{2}\beta_2\frac{\partial^2 E}{\partial t^2} - \frac{1}{6}\beta_3\frac{\partial^3 E}{\partial t^3} - i\gamma|E|^2E = 0 \quad (3)$$

式中: *E*(*z*, *t*) 为光信号的复包络; *z*, *t* 分别为传输距离 和参照系中的时间量度。传播参数 α、β₂、β₃、γ 分别 反映了信号传输过程中的功率损耗、群速度色散 (GVD)、 三阶色散 (TOD) 以及自相位调制 (SPM) 等效应。一 般来说, NLSE 没有解析解, 通常需要采用公式 (4) 所 示的分步傅里叶法 (SSMF) 等数值方法近似求解:

$$E(z+h,t) \approx \exp\left(\frac{h}{2}\widehat{D}\right) \exp\left(\int_{z}^{z+h}\widehat{N}(z')\,\mathrm{d}z'\right) \exp\left(\frac{h}{2}\widehat{D}\right) E(z,t)$$
(4)

式中: D 和 N 分别为 NLSE 中的线性项和非线性项。 SSFM 通过交替计算较小步长 h 上 D 和 N 的近似值 不断迭代逼近真实解。但是, 对于具有高非线性以及 长距离传输等情况, 步长 h 需要划分的更小、更多, SSFM 等数值方法的计算复杂度会显著增加, 难以满 足实际建模需求。

为此建立利用 PINN 求解 NLSE 实现光纤信道正 向建模的方案,在网络训练过程中,PINN 仅需物理约 束数据 (例如发射信号波形) 作为定解条件,无需采集 其他数据,在 NLSE 的协同约束下,就能使网络收敛 到该约束条件下 NLSE 的真实解,因此 PINN 本质上 属于知识驱动方法,大大减小了对于数据的依赖。

由于神经网络只能在实数域进行计算,所以需要 对 NLSE 这样的复数方程,需要首先将其分解成实部 方程和虚部方程,具体做法为:将 *E*(*z*, *t*)改写为其复 包络的形式: *E*(*z*, *t*)=*u*(*z*, *t*)+*iv*(*z*, *t*),其中 *u*(*z*, *t*)和 *v*(*z*, *t*)分别为 *E*(*z*, *t*)的实部和虚部,进而 NLSE 可以分离 为如公式 (5)所示的实部方程 *f*(*u*, *v*)与虚部方程 *g*(*u*, *v*),对应地,NN 的输入仍为空间坐标,而 NN 的输出 *h* 变成两个: *u* 和 *v*。

$$f(u,v): u_{z} + \frac{\alpha}{2}u_{z} - \frac{1}{2}\beta_{2}v_{tt} - \frac{1}{6}\beta_{3}u_{ttt} + (u^{2} + v^{2})v = 0$$

$$g(u,v): v_{z} + \frac{\alpha}{2}v_{z} + \frac{1}{2}\beta_{2}u_{tt} - \frac{1}{6}\beta_{3}v_{ttt} - (u^{2} + v^{2})u = 0$$
(5)

为了计算实部方程 f(u, v) 与虚部方程 g(u, v), 需 要在求解域内采集若干个离散点坐标作为 PINN 的输 入,通过计算相应的时间与空间导数得到方程值。将 计算的 f(u, v)、g(u, v)以及预测的初始脉冲复包络 \widehat{E}_{0} 代入损失函数不断优化。当损失低于一个极小值 ε ,便可以得到光纤中信号演化的过程。为此,团队经 验主义地构建了一个具有四个隐藏层,每个隐藏层包 含 100 个神经元的基于 PINN 的 NLSE 求解器,其中 采用 tanh 作为激活函数。在大小为 [-24T₀, 24T₀] × [0,4L_D] 的计算域上,依据拉丁随机采样法采取 50 000 个训练点;另外,在初始脉冲信号的实部和虚部上等 距离取 256 个点-值对, 分别作为实部方程和虚部方 程的初始条件,其中 T_0 表示脉冲宽度, $L_{\rm D}=T_0^2/\beta_2$ 表示 色散长度。Adam 优化算法在数据拟合问题中的表现 良好,然而,对于函数优化问题,由于随机梯度下降优 化器的一阶导数提供的梯度不完美,可能会导致收敛 性能的逐渐恶化甚至波动,特别是在训练的后期。因 此在训练过程中,首先使用 Adam 优化器训练 10 000 次,使 PINN 初步收敛于一个相对准确的解,随后采 用源自拟牛顿法的有限 BFGS (L-BFGS) 优化算法来 加速 PINN 的学习,对结果进行进一步优化。

图 2 (a)~(c) 展示了采用高斯脉冲在不同物理效 应作用下,采用上述方法的建模预测演化结果图和以 SSFM 在相同设置下求得结果为对比的 MSE 误差密 度图。可以看出,在多种效应共同作用、高阶非线性 效应等不同场景中, PINN 均很好地模拟出信号的演 化结果。为了进一步验证 PINN 方法的普适性,光孤 子以及复杂的波形被作为初始条件进行训练,演化结 果分别如图 2 (d)、(e) 所示,结果同样表现出较高的准 确性,验证了 PINN 通过求解描述信号传输过程中功 率损耗、群速度色散、三阶色散以及自相位调制等效 应的 NLSE,模拟光信号在光纤中传输的能力。





- 图 2 高斯脉冲在 (a) GVD 和 SPM, (b) TOD 和 SPM, (c) GVD、SPM 和自变等陡多种物理效应作用下的预测演化结果和误差密图; GVD 和 SPM 共同作用下 (d) 一阶光孤子, (e) 二 阶光孤子的预测演化结果和误差密度图
- Fig.2 Predicted evolution results and error density of Gaussian pulse under various physical effects such as (a) GVD and SPM;(b) TOD and SPM; (c) GVD, SPM, and self-steepening; Predicted evolution results and error density of (d) first-order optical solitons and (e) second order optical solitons under the effect of GVD and SPM

2.2 利用 PINN 求解受激拉曼散射常微分方程

在宽带传输波分复用 (WDM) 系统中, 受激拉曼 散射 (SRS) 将功率从高频通道传输到低频通道, 是 WDM 系统的主要损伤。参数化 WDM 信号 (即用平 均功率值代表每一个信道) 的功率传输过程由 SRS 演 化常微分方程组 (ODE) 来描述:

$$\frac{\partial P_n(z)}{\partial z} = -2\alpha P_n(z) + \sum_{m=1}^N \frac{g_R(\omega_m - \omega_n)}{A_{eff}} P_n(z) P_m(z)$$
(6)

式中: z为传输距离; P_n 代表第 n个信道的功率; α 为 衰减系数;g_R为拉曼增益系数;ω_n为第 n个信道的频 率;N为总信道数量;Aeff为光纤有效模式面积。此 SRS 演化常微分方程组的数值解法包括每跨多步计 算方法 (Multi Step Per Span, MSPS) 等。为验证 PINN 在 WDM 系统中的可行性, 仿真了 C+L-band 传输系 统,传输带宽从186.1~196.1 THz,信道带宽为100 GHz, C和L band 之间有 600 GHz 的保护间隔, 满载共 96 个信道; 对应地, SRS 演化方程组共有 96 个常微分方 程 (ordinary differential equation, ODE), 相对应的 PINN 有 96 个输出, 对应 96 个信道功率。PINN 的输入为 在 0~80 km 的传播区间内随机采样 2 000 个点 z, 损 失函数由初始条件(各信道初始功率)Loss和PDE Loss 组成,其中初始条件 Loss 用于控制当 z=0 时 96 信道功率的初始条件。如图 3 所示, PDE Loss 由 96 个 ODE 方程组成的损失函数矩阵构成。基于 PINN 的 SRS 常微分方程求解算子共有四个隐藏层, 每层包括100个神经元,以96个信道的初始发射功 率谱作为初始约束条件,首先利用 Adam 优化器迭代 训练 10 000 次, 随后利用 L-BFGS 对 PINN 进行加速 优化。图4展示了 PINN 以及数值方法 MSPS 求得的 传输距离从 0 分别到 20 km、40 km、60 km 以及 80 km 的结果图,标注了在每个传输距离下的图线旁标注了 两种方法的均方误差大小, PINN 与 MSPS 得到了极 其接近的结果, MSE 随传输距离的增大略有上升, 但 总体误差仅在 1.8×10⁻³ 量级以内, 验证了 PINN 模拟 因受激拉曼散射而导致光功率转移现象的能力。



图 3 PINN 求解 SRS 常微分演化方程组的 DE loss 示意图, 总信道数目 N=96

Fig.3 Schematic diagram of PDE loss for solving SRS ordinary differential evolution equations using PINN, with a total number of channels N=96





在所构建的网络中,共有3858816个乘法器。 而分步迭代的数值方法在步长为100m,传输距离为 80000m的情况下共有707788800个乘法器,是PINN 的180倍,表明PINN具有更低的计算复杂度。

2.3 利用 PINN 求解傍轴亥姆霍兹方程

大多数集成光子器件和光纤光子器件都涉及到 光在波导中的传播,通过改变光纤的几何结构来定制 光传输可以在光纤输出端省去光学元件,这在遥感、 材料加工、内窥镜等领域的微型化光传输具有趣的前 景^[14-17]。为了充分发挥这些应用的潜力,需要对成型 光束在给定光纤中的传播过程和物理特性精确建 模。光纤中的模场分布及传输受傍轴亥姆霍兹方程 (PHE) 控制:

$$2j\overline{k}\frac{\partial E}{\partial z} = \frac{\partial^2 E}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 E}{\partial y^2} + \left[k_0^2 n^2 - \overline{k}^2\right]E\tag{7}$$

式中: *E*为在慢变场假设下的慢变场强; *k*₀ 为真空波 数; *k*为参考波数; *n*(*x*, *y*, *z*) 为光纤的三维折射率分 布。在数学上, 光纤的结构完全由 *n* 确定。通过对 *n* 做相应的数学变换, 可以表征光纤的不同几何结 构。PHE 依据不同的折射率分布 *n* 可以得到初始输 入模场在不同几何结构光纤中的演化过程。由于 PHE 同样是一个复数方程, 所以也需要对 PHE 进行 实虚部分离, 如公式 (8) 所示, PHE 的实部和虚部方程:

$$f: u_{xx} + u_{yy} + \left(k_0^2 n^2 + \overline{k}^2\right)u + 2\overline{k}v_z = 0$$

$$g: v_{xx} + v_{yy} + \left(k_0^2 n^2 + \overline{k}^2\right)v - 2\overline{k}u_z = 0$$
(8)

基于 PINN 的 PHE 求解框架如图 5 所示,考虑到 光纤横截面上的模场分布是一种直观、常用的描述模 场演化过程的方法,分别以塞尔函数以及变形贝塞尔 函数的线性组合表示的五种最低阶 LP 模式作为初始 条件 (IC),分别在不同几何结构的阶跃光纤中展示了 利用 PINN 求得的模场演化的结果。需要说明的是, 初始输入模场同样需要进行实虚部分离的处理,分离 得到的实部和虚部被分别设置为实部方程和虚部方 程的初始条件,在文中验证方案中,在输入模场的实 部和虚部上均随机采样 N_0 =10 000 个点,分别作为实 部方程和虚部方程初始条件;另外,用于求解 PHE 的 PINN 包含四个隐藏层,每层包含 100 个神经元,采用 tanh 作为激活函数,在 (x, y, z) \in [-25 µm, 25 µm]×



Fig.5 PINN-based solving scheme

[-25 μm, 25 μm]×[0, 1000 μm] 的三维计算域内, 依据 拉丁随机采样方法采 N_r=200 000 个采样点, 首先利用 Adam 优化器迭代训练 300 000 次, 随后利用 L-BFGS 对 PINN 进行加速优化。

在直阶跃光纤中,芯层和包层的折射率均为 定值,芯层折射率 n_{core}略大于包层折射率 n_{clad}。在 本节的所有验证方案中,物理参数设置为:光波长 λ=1.064 nm,光纤参数 n_{core}=1.523、n_{clad}=1.52 以及纤芯 半径 r=12.5 μm。对于直光纤,傍轴亥姆霍兹方程具 有解析解 (即 LP 模),形式上可以表述为 E=E₀e^{-iβc},表 明在直光纤中, PHE 将沿着传播轴对输入的 LP 模式 在幅度上稳定传播,在相位上周期性传播,也就是说 在任意的传播距离处的横截面内,都有着相同的绝对 归一化强度。

光纤的拉锥表现为沿着传播方向,光纤的芯层逐渐变细,在数学上以沿着传播方向逐渐缩放折射率剖面的芯层半径来表示^[18]:

$$r(z) = r(0) \left[1 - (1 - S) \frac{z}{L_z} \right]$$
(9)

式中: r(z) 为传播距离 z 处的芯层半径; S 为锥度, 定 义为光纤末端芯区半径与初始端芯层半径的比; L_z 为 光纤长度。图 6 展示了将 LP₀₁、LP₁₁₀模输入到 S= 0.37 的拉锥光纤中, 分别采用有限差分法波束传播法 (finite difference beam propagation method, FD-BPM) 和 PINN 求解 PHE 得到的模场在 y-z 平面内的演化过 程, 二者结果有较高的一致性, 可以看到随着纤芯半



图 6 分别以 FD 及 PINN 求解 PHE 得到 LP₀₁、LP₁₁₀ 模在拉锥光纤中 *y-z* 平面内的演化图

Fig.6 Evolution process of LP_{01} and LP_{110} modes in the *y-z* plane of tapered fiber obtained by FD and PINN by solving the PHE

径的收缩,光场模斑逐渐表笑,即模场的功率随着光 纤的变细而逐渐汇聚。

光纤的弯曲效应通过利用保角变换技术^[19],将直 光纤垂直于传播方向横截面内的折射率分布 n(x, y) 转换为横截面内坐标的函数来表征,如公式 (10) 所示:

$$n'(x,y) = n(x,y) \left[1 - n^2(x,y) \frac{x}{2R} p_e \right] \exp\left(\frac{x}{R}\right)$$
(10)

式中: R 为光纤弯曲的曲率半径; p_e 由泊松比和光弹 性张量构成。图 7显示了 LP₀₁, LP_{11e}, LP_{11o}, LP_{21e}, LP_{21o}五种线偏振模式的模场在弯曲半径 R=30 mm, p_e=0.3 的光纤中不同传播距离处横截面内的模场分 布。由于 LP 模式不是弯曲光纤的导模, 模场在传播





Fig.7 Mode speckle of five LP modes at different propagation distances in bent fibers obtained by FD and PINN by solving the PHE





in three geometric structures of optical fibers by PINN corresponding to FD-BPM

时会发生模式重叠效应,输入的LP模式相应地会投 影到弯曲光纤的各个导模(也即弯曲光纤的正交本征 解)上进行干涉传播,从而使模场分布随传播距离而 发生演化。

图 8 展示了在直、拉锥以及弯曲光纤中分别以不 同模式作为输入,以 FD 求得模场数据为参照的横截 面内模场 MSE 随传输距离变化的曲线。总体来看, 三种光纤几何结构场景下的 MSE 均会随着传播距离 的增长而有所增长,高阶模式的演化结果相对于低阶 模式误差较大;在直光纤的场景中有着较小的误差, 误差在 10⁻⁶ 量级,拉锥光纤次之,弯曲光纤场景相较 于前两者误差相对较大,但总体误差仍在 3×10⁻⁴ 以 内,这是因为在将 LP 模式输入到弯曲光纤中时, PINN 对于初始条件的收敛具有一定难度,从而导致 在计算域内取得误差相对较大的结果。需要说明的 是, PINN 在求解 PHE 时需要经过实虚部分离的过 程,神经网络以空间坐标(x, y, z)为输入,以实部方程 和虚部方程的解(u, v)为输出,因此 PINN 不仅能够得 到光模场传输与演化各个位置处的幅度信息,也能得 到在各个位置处的相位信息,这两个物理量均由(u, v)计算而得,因此以幅度信息的 MSE 曲线来衡量准 确性同样适用于相位信息。该方案验证了 PINN 通过 求解 PHE 来模拟输入光场在不同几何结构的光纤中 传输及演化的能力。图 9 显示了三种光纤结构场景 下, PINN 与有限差分方法计算复杂度及归一化运算 时间随传播距离的变化,其中,复杂度以乘法器数目 为依据。可以看到,有限差分方法的复杂度与场景的 选择有关,且其复杂度与纵向网格数目(即迭代次 数)成正比,复杂度随传播距离的增加而增加,相应 地,运行时间也增加; PINN 的计算复杂度与采样点 的数目成正比,采样点数目越多,其复杂度相应就越 高;虽然 PINN 的训练需要一定基数采样点数,但是 随传播距离的增大,只需略微增加采样点数目,传播 距离与采样数目并不呈现出正比关系,因此,在短计 算距离下, PINN 的复杂度高于有限差分数值方法, 而 在大规模的长传播距离的场景下,则能体现出 PINN 低计算复杂度的优势。



图 9 PINN 与有限差分方法计算复杂度 (a) 及运算时间 (b) 的比较

Fig.9 Comparison of computational complexity (a) and running time (b) between PINN and finite difference method

20230188-8

3 结 论

微分方程的求解在众多数学、物理及工程中起着 重要作用,文中从求解偏微分方程的数值方法以及基 本的利用数据驱动的人工智能算法的背景出发,讨论 了两类方法在求解偏微分方程的利弊所在,继而引出 了近年来在科学计算领域提出的能够兼顾数学物理 定律并且具有可解释性的人工智能算法——物理信 息神经网络。物理信息神经网络由于其强大的求解 偏微分方程的能力及其普适性,已经在多个领域内的 偏微分方程相关的问题中得到成功验证。文中着眼 于光纤非线性的建模,先后呈现了物理信息神经网络 在求解:1) 描述光信号在光纤中传输受损耗、色散以 及非线性等多种物理效应影响而演化的非线性薛定 谔方程;2) 描述光纤中受激拉曼散射导致功率转移的 受激拉曼散常微分方程;3) 描述光模场在非均匀结构 光纤中的分布与传输的傍轴亥姆霍兹方程的能力,物 理信息神经网络所得结果与数值方法均有较高的一 致性,验证了物理信息神经网络对光纤非线性建模的 强大能力。物理信息神经网络备受关注的原因不仅 仅在于其正向求解微分方程问题的强大能力;对于系 数待定的微分方程,它还能依据少量的观测数据来确 定待定系数,进而确定微分方程所描述场景中的未知 参数,也即解决逆问题。

传统的科研领域逐步成为人工智能的主战场,人 工智能深入到科学研究和技术创新的方方面面。自 物理信息神经网络被提出以来,与之相关的研究成果 呈爆发式涌现,各类改进及变体算法被不断提出,在 加入更多的物理性、研究其训练机理、处理高频问 题、噪声问题、大尺度及反向设计等多个方面不断对 物理信息神经网络进行完善与改进。具有强大非线 性函数学习能力的神经网络被寄希望于建立各种偏 微分方程控制下从任意输入空间到任意输出空间的 映射关系,也即以数据驱动的方式得到偏微分方程对 于物理量的转换算子 (operator),与传统的数据驱动方 法不同的是,该方法同样可以引入物理引导的思想嵌 入偏微分方程,进而构成物理信息神经算子 (physicsinformed neural operator, PINO),该方法可以准确预测 多种定解条件下的解函数,并且在未经训练的定解条 下也有较好的预测精度。

目前,人工智能驱动的科学计算社区正在逐步完善,引入物理信息的人工智能算法在未来可能为光纤 非线性建模提供一种新思想、新方法、新工具,其可 能从根本上为包括光纤非线性建模在内的各个领域 在科学计算、设计、建模等方面提供一种可靠的解决 方案。

参考文献:

- Hart J K, Martinez K. Environmental sensor networks: A revolution in the earth system science? [J]. *Earth-Science Reviews*, 2006, 78(3-4): 177-191.
- [2] Alber M, Tepole A B, Cannon W R, et al. Integrating machine learning and multiscale modeling—perspectives, challenges, and opportunities in the biological, biomedical, and behavioral sciences [J]. *NPJ Digital Medicine*, 2019, 2(1): 1-11.
- [3] Wang D, Song Y, Li J, et al. Data-driven optical fiber channel modeling: a deep learning approach [J]. *Journal of Lightwave Technology*, 2020, 38(17): 4730-4743.
- [4] Yang H, Niu Z, Xiao S, et al. Fast and accurate optical fiber channel modeling using generative adversarial network [J]. *Journal of Lightwave Technology*, 2021, 39(5): 1322-1333.
- [5] Raissi M, Perdikaris P, Karniadakis G E. Physics-informed neural networks: A deep learning framework for solving forward and inverse problems involving nonlinear partial differential equations [J]. *Journal of Computational Physics*, 2019, 378: 686-707.
- [6] Jin X, Cai S, Li H, et al. NSFnets (Navier-Stokes flow nets): Physics-informed neural networks for the incompressible Navier-Stokes equations [J]. *J Comput Phys*, 2021, 426: 109951-109977.
- [7] Mao Z, Jagtap A D, Karniadakis G E. Physics-informed neural networks for high-speed flows [J]. *Comput Method Appl M*, 2020, 360: 112789-112804.
- [8] Cai S, Wang Z, Wang S, et al. Physics-informed neural networks for heat transfer problems [J]. *ASME J Heat Transfer*, 2021, 143(6): 060801-060816.
- [9] Wang D, Jiang X, Song Y, et al. Applications of physicsinformed neural network for optical fiber [J]. *Communications Magazine*, 2022, 60(9): 32-37.
- [10] Jiang X, Wang D, Fan Q, et al. Solving the nonlinear schrödinger equation in optical fibers using physics-informed neural network[C]//Optical Fiber Communication Conference (OFC) 2021: M3H8.

- [11] Zang Y, Yu Z, Xu K, et al. Principle-driven fiber transmission model based on PINN neural network [J]. J Light Technol, 2022, 40(2): 404-414.
- [12] Jiang X, Wang D, Fan Q, et al. Physics-informed neural network for nonlinear dynamics in fiber optics [J]. *Laser & Photon Rev*, 2022, 16(7): 1-15.
- [13] Baydin A G, Pearlmutter B A, Radul A A, et al. Automatic differentiation in machine learning: a survey [J]. J Mach Learn Res, 2201, 8: 18, 1-43.
- [14] Andresen E R, Sivankutty S, Tsvirkun V, et al. Ultrathin endoscopes based on multicore fibers and adaptive optics: a status review and perspectives [J]. *J Biomed Opt*, 2016, 21(12): 121506-121524.
- [15] Danny Noordegraaf, Peter M W Skovgaard, Martin D Nielsen, et

al. Efficient multi-mode to single-mode coupling in a photonic lantern [J]. *Opt Expres*, 2009, 17: 1988-1994.

- [16] Nick Van de Giesen, Susan C Steele-Dunne, Jop Jansen, et al. Double-ended calibration of fiber-optic raman spectra distributed temperature sensing data [J]. *Sensors*, 2012, 12(5): 5471-5485.
- [17] Wang P, Brambilla G, Ding M, et al. High-sensitivity, evanescent field refractometric sensor based on a tapered, multimode fiber interference [J]. *Opt Lett*, 2011, 36: 2233-223.
- [18] Veettikazhy M, Hansen A K, Marti D, et al. BPM-Matlab: an open-source optical propagation simulation tool in MATLAB
 [J]. *Opt Expres*, 2021, 29: 11819-11832.
- [19] Schermer R T, Cole J H. Improved bend loss formula verified for optical fiber by simulation and experiment [J]. *IEEE Journal of Quantum Electronics*, 2007, 43(10): 899-909.

Nonlinear dynamic modeling of fiber optics driven by physics-informed neural network

Luo Xiao, Zhang Min, Jiang Xiaotian, Song Yuchen, Zhang Ximeng, Wang Danshi*

(State Key Laboratory of Information Photonics and Optical Communications, Beijing University of Posts and Telecommunications, Beijing 100876, China)

Abstract:

In the field of nonlinear dynamic of fiber optics, various fiber optic effects can be mathematically Objective described by differential equations such as the nonlinear Schrödinger equation (NLSE) that describes the evolution of optical signals due to many physical effects such as loss, dispersion and nonlinearity; Stimulated Raman scattering (SRS) ordinary differential equation describes the power evolution caused by stimulated Raman scattering: And the paraxial Helmholtz equation (PHE) describes the distribution and propagation of optical mode fields in fibers with various geometric structures. For a long time in the past, differential equations, including these three equations, were solved using numerical methods, most of which are based on the idea of difference and microelement, and discretize the computational domain and then obtain the approximate solution of the differential equation through iteration, such as finite difference method (FDM), finite-difference time-domain method (FDTD), finite element method (FEM), spectral method (SM), etc. However, the main problems faced by numerical methods are as follows. In complex scenes (such as high nonlinearity, large scale, high dimension, etc.), in order to obtain stable and accurate results, it is necessary to divide the grid more precisely, and the number of iterations is proportional to the scale of the desired scene. As the complexity of the scene increases, the amount of computation increases Exponential growth, which consumes a lot of computing resources and computing time; The computational resources and time consumed by numerical methods are unbearable, and there is currently no reasonable solution to these problems. Therefore, it is necessary to introduce a new equation solving tool with the properties of efficiency and low complexity to avoid the difficulties faced by numerical methods to meet the needs of accurate modeling of the dynamic process of interest physical quantity in complex scene. In recent years, in the field of computational physics, a revolutionary scheme for directly solving differential equations using neural networks, the physics-informed neural network (PINN), was proposed, which has attracted widespread attention and has been successfully validated in various fields related to differential equations. For the purpose of accurate modeling of nonlinear dynamic of fiber optics, PINNs were employed to solve NLSE, SRS ordinary differential equation and PHE to preliminarily verify PINN's feasibility in the field of fiber optics in this paper.

Methods The principle of PINN is firstly elucidated in this paper (Fig.1). Since PINN is real-valued, while the NLSE and PHE are actually complex equations. Thus, when solving these two equations by PINN, it is necessary to first separate the real and imaginary parts of the equation to obtain the real and imaginary part equations (Eq.5, Eq.8, Fig.5). The loss function of SRS ODE is reformed in the form of a matrix due to the coupling effect between different channels (Fig.3). Taking mean square error as accuracy evaluator, the results of NLSE, SRS ODE and PHE obtained by PINN are respectively compared with that of split-step Fourier method (SSFM), multi-step per span (MSPS) method and finite difference beam propagation method (FD-BPM) (Fig.2, Fig.4, Fig.6-8) to verify the feasibility of PINN for the modelling of nonlinear dynamic of fiber optics. Additionally, the computational complexity and running time of PINN and numerical method is quantitatively analyzed (Fig.9).

Results and Discussions The feasibility of PINN for solving NLSE is verified in the scenario that considers the effects of group velocity dispersion (GVD), self-phase modulation (SPM) and third order dispersion (TOD) with multiple input signals such as Gaussian pulse, first-order soliton and second-order soliton in the transmission distance of 80 km (Fig.2). The verification scenario of SRS ODE is set to the C+L-band transmission system of a transmission bandwidth from 186.1 THz to 196.1 THz, a channel bandwidth of 100 GHz, and a protection interval of 600 GHz between C and L bands, which has a total of 96 channels under full load (Fig.4). The PHE is solved respectively in step-index fiber in the geometry of straight, bended and tapered with five lowest linear polarization modes employed as fiber inputs (Fig.6-8). The above validation schemes all achieved accuracy results compared to those of numerical methods with low computational complexity and running time (Fig.9).

Conclusions As a revolutionary differential equation solving scheme, PINNs are introduced to the modelling of the nonlinear dynamic of fiber optics in this paper. The feasibility of PINN is verified in three typical nonlinear scenarios by solving the NLSE, the SRS ODE and the PHE. At present, the scientific computing community driven by artificial intelligence is gradually improving. Artificial intelligence algorithms that introduce physical information may provide a new idea, method, and tool for nonlinear dynamic modelling of fiber optics in the future, which may fundamentally provide a reliable technique for various fields including modeling of nonlinear dynamic of fiber optics in scientific computing, design, modeling, and other aspects.

Key words: nonlinear dynamic of fiber optics; scientific computing; physics-informed neural network; nonlinear Schrödinger equation; stimulated Raman scattering; paraxial Helmholtz equation

Funding projects: National Natural Science Foundation of China (61975020, 62171053)